

APPUNTI DI
ANALISI MATEMATICA 3

Dalle lezioni del Prof. Gianni Arioli
per il corso di Ingegneria Matematica

di Teo Bucci

Politecnico di Milano
A.A. 2020/2021

Appunti di Analisi Matematica 3

In questo testo sono raccolti gli appunti e le esercitazioni del corso di Analisi 3, tenuto dal Professor Gianni Arioli e dagli esercitatori Norman Potrich e Marco Boella per il corso di Ingegneria Matematica, al Politecnico di Milano, nell'anno 2020/21.

Troverete i fondamenti dell'analisi complessa e delle trasformate integrali, nonché una buona introduzione agli spazi funzionali.

© L'autore, tutti i diritti riservati

Sono proibite tutte le riproduzioni senza autorizzazione scritta dell'autore.

Revisione del 13 luglio 2021

Developed by Teo Bucci - teobucci8@gmail.com

Compiled with ♥

Per segnalare eventuali errori o suggerimenti potete contattare l'autore.

Indice

I	Teoria	1
1	Analisi complessa	3
1.1	Equazioni di Cauchy-Riemann	3
1.2	Serie di potenze	4
1.2.1	Esempi di serie	5
1.3	Logaritmo complesso	5
1.3.1	Superfici di Riemann	6
1.4	Curve in \mathbb{C}	7
1.5	Teorema dell'Integrale Nullo di Cauchy	7
1.5.1	Estensione alla frontiera	7
1.5.2	Estensione a regioni a contorno multiplo	7
1.6	Formula Integrale di Cauchy	7
1.7	Esistenza di primitive	8
1.8	Serie di potenze	8
1.9	Serie di Laurent	9
1.9.1	Classificazione delle singolarità	10
1.10	Teorema dei residui	12
1.10.1	Come calcolare i residui	12
1.11	Lemmi di Jordan	12
2	Spazi di Banach e Spazi di Hilbert	15
2.1	Integrale di Lebesgue	20
2.2	Spazi L^p	22
2.3	Serie di Fourier	25
3	Distribuzioni	29
3.1	Spazi di Banach e spazi duali	29
3.2	Funzioni test e distribuzioni	30
3.3	Funzioni a decrescita rapida e distribuzioni temperate	35
4	Trasformate integrali	37
4.1	Introduzione	37
4.2	Trasformata di Fourier	38
4.3	Trasformazione inversa	41
4.4	Convoluzione	41
4.5	Estensione della trasformata di Fourier	42
4.5.1	Allo spazio di funzioni a decrescenza rapida	42
4.5.2	Allo spazio L^2	43
4.6	Trasformata di Fourier di una distribuzione temperata	44
4.7	Trasformata di Laplace	45
4.7.1	Trasformate di funzioni notevoli	46
4.7.2	Trasformazione inversa	48
4.8	Relazione con la convoluzione	49
5	Conclusioni	51
5.1	EDP e Fourier	51
5.2	EDP e Laplace	52

5.3	Trasformata vs Serie di Fourier	52
II	Esercizi	53
6	Esercitazione 1 - Boella	55
6.1	Esercizi	55
6.1.1	Esercizio	55
6.1.2	Esercizio	55
6.1.3	Esercizio	55
6.1.4	Esercizio	55
6.1.5	Esercizio	55
6.1.6	Esercizio	55
6.1.7	Esercizio	55
6.2	Soluzioni	56
6.2.1	Soluzione	56
6.2.2	Soluzione	56
6.2.3	Soluzione	58
6.2.4	Soluzione	58
6.2.5	Soluzione	58
6.2.6	Soluzione	59
6.2.7	Soluzione	59
7	Esercitazione 1 - Potrich	61
7.1	Esercizi	61
7.1.1	Esercizio	61
7.1.2	Esercizio	61
7.1.3	Esercizio	61
7.1.4	Esercizio	61
7.1.5	Esercizio	61
7.1.6	Esercizio	61
7.2	Soluzioni	62
7.2.1	Soluzione	62
7.2.2	Soluzione	63
7.2.3	Soluzione	63
7.2.4	Soluzione	64
7.2.5	Soluzione	65
7.2.6	Soluzione	65
8	Esercitazione 2 - Boella	67
8.1	Esercizi	67
8.1.1	Esercizio	67
8.1.2	Esercizio	67
8.1.3	Esercizio	67
8.1.4	Esercizio	67
8.1.5	Esercizio	67
8.1.6	Esercizio (Integrale di Fresnel)	67
8.2	Soluzioni	68
8.2.1	Soluzione	68
8.2.2	Soluzione	68
8.2.3	Soluzione	68
8.2.4	Soluzione	69
8.2.5	Soluzione	69
8.2.6	Soluzione	69
9	Esercitazione 2 - Potrich	73
9.1	Esercizi	73
9.1.1	Esercizio (Integrali di Fresnel)	73
9.1.2	Esercizio	73

9.1.3	Esercizio	73
9.1.4	Esercizio	73
9.1.5	Esercizio	73
9.1.6	Esercizio	73
9.1.7	Esercizio	74
9.2	Soluzioni	74
9.2.1	Soluzione	74
9.2.2	Soluzione	76
9.2.3	Soluzione	76
9.2.4	Soluzione	77
9.2.5	Soluzione	80
9.2.6	Soluzione	80
9.2.7	Soluzione	81
10	Esercitazione 3 - Boella	83
10.1	Esercizi	83
10.1.1	Esercizio	83
10.1.2	Esercizio	83
10.1.3	Esercizio	83
10.1.4	Esercizio	83
10.1.5	Esercizio	83
10.2	Soluzioni	83
10.2.1	Soluzione	83
10.2.2	Soluzione	85
10.2.3	Soluzione	86
10.2.4	Soluzione	87
11	Esercitazione 3 - Potrich	89
11.1	Esercizi	89
11.1.1	Esercizio	89
11.1.2	Esercizio	89
11.1.3	Esercizio	89
11.1.4	Esercizio	90
11.1.5	Esercizio	90
11.1.6	Esercizio	90
11.2	Soluzioni	90
11.2.1	Soluzione	90
11.2.2	Soluzione	91
11.2.3	Soluzione	92
11.2.4	Soluzione	92
11.2.5	Soluzione	93
11.2.6	Soluzione	94
12	Esercitazione 4 - Boella	97
12.1	Esercizi	97
12.1.1	Esercizio	97
12.1.2	Esercizio	97
12.1.3	Esercizio	97
12.1.4	Esercizio	97
12.1.5	Esercizio	97
12.1.6	Esercizio	97
12.2	Soluzioni	98
12.2.1	Soluzione	98
12.2.2	Soluzione	98
12.2.3	Soluzione	99
12.2.4	Soluzione	100
12.2.5	Soluzione	101
12.2.6	Soluzione	101

13 Esercitazione 4 - Potrich	103
13.1 Esercizi	103
13.1.1 Esercizio	103
13.1.2 Esercizio	104
13.1.3 Esercizio	105
13.1.4 Esercizio (Spazi L^p)	105
13.1.5 Esercizio	105
13.1.6 Esercizio	106
13.1.7 Esercizio	106
13.2 Soluzioni	106
13.2.1 Soluzione	106
13.2.2 Soluzione	107
13.2.3 Soluzione	108
13.2.4 Soluzione	109
13.2.5 Soluzione	109
13.2.6 Soluzione	109
13.2.7 Soluzione	110
14 Esercitazione 5 - Boella	113
14.1 Esercizi	113
14.1.1 Esercizio	113
14.1.2 Esercizio	113
14.1.3 Esercizio	113
14.1.4 Esercizio	113
14.1.5 Esercizio	113
14.2 Soluzioni	114
14.2.1 Soluzione	114
14.2.2 Soluzione	114
14.2.3 Soluzione	115
14.2.4 Soluzione	115
14.2.5 Soluzione	116
15 Esercitazione 5 - Potrich	119
15.1 Esercizi	119
15.1.1 Esercizio	119
15.1.2 Esercizio	119
15.1.3 Esercizio	119
15.1.4 Esercizio	119
15.1.5 Esercizio	120
15.2 Soluzioni	120
15.2.1 Soluzione	120
15.2.2 Soluzione	121
15.2.3 Soluzione	122
15.2.4 Soluzione	123
15.2.5 Soluzione	125
16 Esercitazione 6 - Boella	127
16.1 Esercizi	127
16.1.1 Esercizio	127
16.1.2 Esercizio	127
16.1.3 Esercizio	127
16.1.4 Esercizio	128
16.1.5 Esercizio	128
16.2 Soluzioni	128
16.2.1 Soluzione	128
16.2.2 Soluzione	129
16.2.3 Soluzione	130
16.2.4 Soluzione	131
16.2.5 Soluzione	133

17 Esercitazione 6 - Potrich	135
17.1 Esercizi	135
17.1.1 Esercizio	135
17.1.2 Esercizio	135
17.1.3 Esercizio	135
17.1.4 Esercizio	136
17.1.5 Esercizio	136
17.2 Soluzioni	136
17.2.1 Soluzione	136
17.2.2 Soluzione	138
17.2.3 Soluzione	139
17.2.4 Soluzione	140
17.2.5 Soluzione	141
18 Esercitazione 7 - Boella	143
18.1 Esercizi	143
18.1.1 Esercizio	143
18.1.2 Esercizio	143
18.1.3 Esercizio	143
18.1.4 Esercizio	143
18.1.5 Esercizio	143
18.2 Soluzioni	143
18.2.1 Soluzione	143
18.2.2 Soluzione	144
18.2.3 Soluzione	146
18.2.4 Soluzione	146
18.2.5 Soluzione	148
19 Esercitazione 7 - Potrich	151
19.1 Esercizi	151
19.1.1 Esercizio	151
19.1.2 Esercizio (TDE 6/07/2015)	151
19.1.3 Esercizio (Teorema di derivazione di funzioni con discontinuità di tipo salto)	152
19.1.4 Esercizio	152
19.1.5 Esercizio	152
19.1.6 Esercizio	152
19.2 Soluzioni	152
19.2.1 Soluzione	152
19.2.2 Soluzione	153
19.2.3 Soluzione	153
19.2.4 Soluzione	154
19.2.5 Soluzione	155
19.2.6 Soluzione	156
20 Esercitazione 8 - Boella	159
20.1 Esercizi	159
20.1.1 Esercizio	159
20.1.2 Esercizio	159
20.1.3 Esercizio	159
20.1.4 Esercizio	159
20.1.5 Esercizio	159
20.1.6 Esercizio	159
20.2 Soluzioni	159
20.2.1 Soluzione	159
20.2.2 Soluzione	160
20.2.3 Soluzione	161
20.2.4 Soluzione	162
20.2.5 Soluzione	163
20.2.6 Soluzione	164

21 Esercitazione 8 - Potrich	167
21.1 Esercizi	167
21.1.1 Esercizio Una trasformata notevole	167
21.1.2 Esercizio Trasformata della Gaussiana	167
21.1.3 Esercizio	168
21.1.4 Esercizio	168
21.1.5 Esercizio	168
21.1.6 Esercizio	168
21.1.7 Esercizio	168
21.2 Soluzioni	168
21.2.1 Soluzione	168
21.2.2 Soluzione	169
21.2.3 Soluzione	171
21.2.4 Soluzione	172
21.2.5 Soluzione	172
21.2.6 Soluzione	172
21.2.7 Soluzione	173
 22 Esercitazione 9 - Boella	 175
22.1 Esercizi	175
22.1.1 Esercizio	176
22.1.2 Esercizio	176
22.1.3 Esercizio	177
22.1.4 Esercizio	177
22.1.5 Esercizio	178
22.1.6 Esercizio	178
22.1.7 Esercizio	178
22.1.8 Esercizio	178
22.1.9 Esercizio	179
22.2 Soluzioni	179
22.2.1 Soluzione	179
22.2.2 Soluzione	179
22.2.3 Soluzione	179
22.2.4 Soluzione	179
22.2.5 Soluzione	179
22.2.6 Soluzione	179
22.2.7 Soluzione	179
22.2.8 Soluzione	180
22.2.9 Soluzione	180
 23 Esercitazione 9 - Potrich	 183
23.1 Esercizi	183
23.1.1 Esercizio	183
23.1.2 Esercizio	183
23.1.3 Esercizio	183
23.1.4 Esercizio	183
23.1.5 Esercizio	184
23.1.6 Esercizio	185
23.1.7 Esercizio	185
23.2 Soluzioni	185
23.2.1 Soluzione	185
23.2.2 Soluzione	185
23.2.3 Soluzione	186
23.2.4 Soluzione	187
23.2.5 Soluzione	187
23.2.6 Soluzione	187
23.2.7 Soluzione	188

24 Esercitazione 10 - Boella	189
24.1 Esercizi	189
24.1.1 Esercizio	189
24.1.2 Esercizio	189
24.1.3 Esercizio	189
24.1.4 Esercizio	189
24.1.5 Esercizio	189
24.1.6 Esercizio	189
24.2 Soluzioni	189
24.2.1 Soluzione	189
24.2.2 Soluzione	190
24.2.3 Soluzione	191
24.2.4 Soluzione	192
24.2.5 Soluzione	192
24.2.6 Soluzione	193
25 Esercitazione 10 - Potrich	195
25.1 Esercizi	195
25.1.1 Esercizio	195
25.1.2 Esercizio	195
25.1.3 Esercizio	195
25.1.4 Esercizio	195
25.1.5 Esercizio	195
25.1.6 Esercizio	195
25.2 Soluzioni	196
25.2.1 Soluzione	196
25.2.2 Soluzione	197
25.2.3 Soluzione	197
25.2.4 Soluzione	198
25.2.5 Soluzione	199
25.2.6 Soluzione	200

Parte I

Teoria

Capitolo 1

Analisi complessa

Studieremo funzioni complesse $f : \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$, lavorando con numeri complessi

$$z = x + iy = (x, y)$$

La differenza tra i numeri complessi e \mathbb{R}^2 è che i numeri complessi costituiscono un **campo**, ovvero rispetta certe proprietà e dove sono definiti determinati concetti. \mathbb{R}^2 è uno spazio vettoriale, non un campo. Questa struttura fa una differenza molto grossa in termini di differenziabilità.

DEFINIZIONE 1.1. f è differenziabile in senso complesso se $f(z+h)$ si può scrivere come

$$f(z+h) = f(z) + f'(z)h + o(|h|)$$

per $h \rightarrow 0$, ricordando che $f'(z) \in \mathbb{C}$ e $h \in \mathbb{C}$.

Quando diciamo che un numero complesso $h \rightarrow 0$ intendiamo che, detto $h = h_R + ih_I$, si ha $h_R^2 + h_I^2 \rightarrow 0$, entrambe le parti tendono a 0. Otteniamo poi che

$$\lim_{h \rightarrow 0} \frac{f(z+h) - f(z)}{h} = f'(z)$$

Il numero a denominatore è un numero complesso, quindi chiamiamo l'argomento del limite *rapporto incrementale*, ma non è un rapporto perché **i numeri complessi non sono ordinati**. Dal punto di vista formale, i calcoli sono identici, proprio perché \mathbb{C} è un campo.

1.1 Equazioni di Cauchy-Riemann

Possiamo separare la parte immaginaria e reale anche nella funzione:

$$f(z) = u(x, y) + iv(x, y)$$

Il teorema sulla derivata direzionale si può estendere ai numeri complessi

$$\lim_{h \rightarrow 0} \frac{f(x+hv) - f(x)}{h} = v \cdot \nabla f(x) \quad |v| = 1, v \in \mathbb{C}, h \in \mathbb{R}$$

ovvero

$$\partial_v f(z) = v \cdot f'(z)$$

Possiamo considerare per esempio due direzioni

$$\begin{aligned} v = (1, 0) = 1 &\Rightarrow \partial_x[u + iv] = u_x + iv_x = f'(z) \\ v = (0, 1) = i &\Rightarrow \partial_y[u + iv] = u_y + iv_y = if'(z) \end{aligned}$$

mettendo insieme i pezzi

$$u_y + iv_y = i(u_x + iv_x)$$

Uguagliando le rispettive parti reali e immaginarie otteniamo le **Equazioni di Cauchy-Riemann (CR)**

$$\boxed{u_x = v_y} \quad \boxed{u_y = -v_x}$$

DEFINIZIONE 1.2 — Funzione Olomorfa. Sia $f : A \subset \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$ con A **aperto**. Se f è derivabile in A allora f si dice **olomorfa** in A .

È un concetto molto più forte della semplice derivabilità, anche se la definizione la fa sembrare la stessa cosa. Se una funzione è olomorfa, allora è differenziabile infinite volte (molto buono). Inoltre, se una funzione è olomorfa, allora può essere scritta come serie di potenze.

Vale il seguente risultato

$$f \in H(A) \Leftrightarrow \begin{cases} u, v \text{ differenziabili in } A \\ \text{valgono le (CR)} \end{cases}$$

Consideriamo ora $u, v \in C^2$ e deriviamole. Usando il teorema di Schwarz

$$\begin{cases} \partial_{yy}u = -\partial_{xy}v \\ \partial_{xx}u = \partial_{xy}v \end{cases} \Rightarrow \partial_{yy}u + \partial_{xx}u = \Delta u = 0$$

Analogamente per v

$$\Delta v = 0$$

Sono funzioni **armoniche**.¹

Data u (o v) è possibile risalire a v (o u) a meno di una costante, quindi una funzione olomorfa è completamente caratterizzata da u o v .

1.2 Serie di potenze

Consideriamo una serie di potenze complessa

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (z - z_0)^n \quad \{a_n\} \subset \mathbb{C}, z \in \mathbb{C}$$

In primis osserviamo che si può tralasciare z_0 , in quanto si può semplicemente fare una traslazione. Consideriamo quindi una certa serie di potenze centrata in 0 al variare di z_0

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n z_0^n$$

Ci sono delle interessanti proprietà di convergenza

1. Se converge in $z_0 \neq 0$ allora converge all'interno del disco $\{|z| < |z_0|\}$, totalmente
2. Se diverge in $z_0 \neq 0$ allora diverge all'esterno del disco $\{|z| > |z_0|\}$

Mettendo insieme le due deduciamo che esiste un raggio R di convergenza dentro al quale converge, fuori diverge e sul bordo *nulla si può dire*.²

Dimostrazione di (1).

Se converge, allora il termine generale tende a zero

$$a_n z_0^n \rightarrow 0$$

quindi è limitato

$$\exists M : |a_n z_0^n| \leq M \quad \forall n$$

Riscriviamo la serie in z e mostriamo che converge totalmente (quindi anche semplicemente) all'interno

$$\sum_{n=0}^{\infty} |a_n z^n| = \sum_{n=0}^{\infty} |a_n z^n| \cdot \frac{|z_0^n|}{|z_0^n|} = \sum_{n=0}^{\infty} \underbrace{|a_n z_0^n|}_{\leq M} \cdot \frac{|z^n|}{|z_0^n|} \leq M \sum_{n=0}^{\infty} \left(\frac{|z|}{|z_0|} \right)^n$$

ma questa è una serie geometrica di ragione $\frac{|z|}{|z_0|} < 1$ per ipotesi, quindi converge, allora la serie converge totalmente.

¹Ovvero il loro laplaciano è nullo.

²Può anche convergere in certi punti del bordo e divergere in altri, sempre del bordo.

1.2.1 Esempi di serie

- La serie

$$\sum_{n=0}^{\infty} z^n$$

converge per $|z| < 1$, ma diverge sul bordo $|z| = 1$

- La serie

$$\sum_{n=0}^{\infty} \frac{z^n}{n}$$

diverge se $z = 1$, ma converge se $z = -1$

- La serie

$$\sum_{n=0}^{\infty} \frac{z^n}{n^2}$$

diverge con $|z| > 1$, ma converge se $|z| \leq 1$

DEFINIZIONE 1.3 — Funzione Analitica. Una funzione è **analitica** se si può scrivere localmente in serie di potenze. Se il raggio della serie è infinito allora si dice anche **intera**.

OSSERVAZIONE. Osserviamo che si possono estendere al campo complesso tutte le consuete serie di McLaurin

$$\sin z = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n z^{2n+1}}{(2n+1)!} \quad \cos z = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n z^{2n}}{(2n)!} \quad e^z = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{z^n}{n!}$$

OSSERVAZIONE. Ricordiamo anche la forma esponenziale di un numero complesso e la formula di Eulero

$$e^{i\vartheta} = \cos \vartheta + i \sin \vartheta$$

OSSERVAZIONE. Consideriamo ora due serie, rispettivamente reale e complessa

$$\frac{1}{1+x^2} = \sum_{n=0}^{\infty} (-x^2)^n \quad R = 1$$

il cui raggio di convergenza R vale 1

$$\frac{1}{1+z^2} = \sum_{n=0}^{\infty} (-z^2)^n$$

Notiamo qui che il denominatore si annulla per $z = \pm i$, quindi il disco di convergenza deve per forza avere raggio 1, abbiamo quindi un'ulteriore giustificazione al perché la sua restrizione ai numeri reali non può convergere oltre 1. Vedremo a breve che ± 1 si chiameranno poli.

TEOREMA 1.4. Se una funzione è differenziabile, non è detto che esista automaticamente un'estensione olomorfa^a, ma se esiste è unica.

^aPer esempio $f(x) = |x|x$.

1.3 Logaritmo complesso

Notiamo che in \mathbb{C} si può risolvere $\sin z = 2$ con le formule di Eulero. Una peculiarità da notare è il modo in cui il logaritmo viene gestito, come conseguenza importante del fatto che

$$e^z = e^{z+2\pi i \cdot k}, \quad k \in \mathbb{Z}$$

Consideriamo quindi

$$e^z = w, \quad w \neq 0, w \in \mathbb{C}$$

allora

$$e^z = w \Rightarrow e^{z+2\pi i \cdot k} = |w|e^{i \arg w} \Rightarrow \log e^{z+2\pi i \cdot k} = \log |w|e^{i \arg w}$$

da cui uguagliando le due parti otteniamo la formulazione del logaritmo complesso

$$z = \log_{\mathbb{C}} w = \ln |w| + i \arg w + 2\pi i \cdot k, \quad k \in \mathbb{Z}$$

dove $\log_{\mathbb{C}}$ indica il logaritmo complesso, mentre \ln è il consueto logaritmo.

Non è una vera e propria funzione, perché ad ogni elemento del dominio $\mathbb{C} \setminus \{0\}$ non associa uno e un solo valore, ma ne associa infiniti: è detta **funzione polidroma**.

1.3.1 Superfici di Riemann

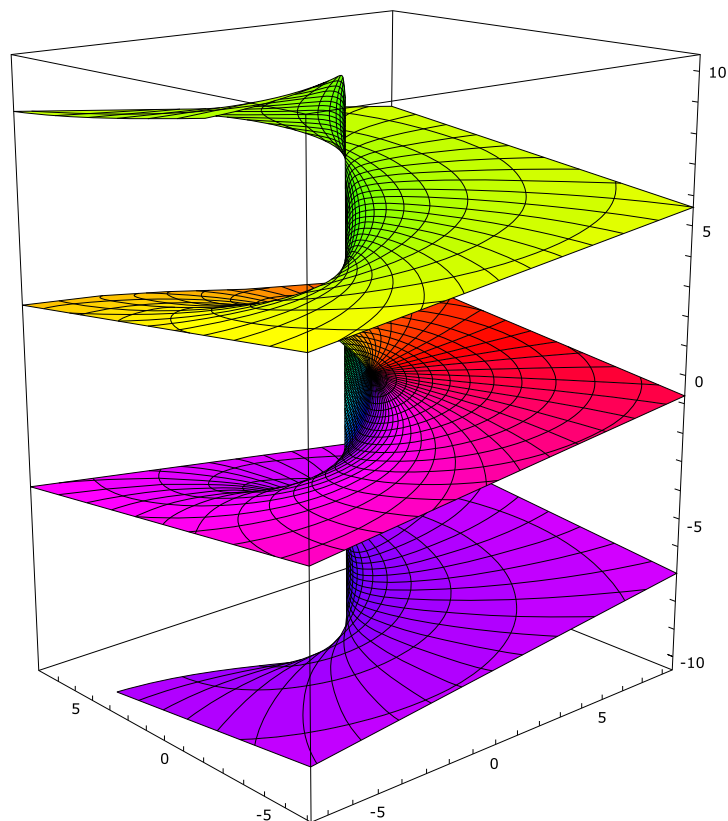
Consideriamo ora un certo $w \in \mathbb{C}$ di modulo 1, quindi $\ln |w| = 0$. Partiamo da $\vartheta \sim -\pi$ e prendiamo $k = 0$

$$z = \log_{\mathbb{C}} w = i\vartheta = -i\pi$$

se aumentiamo ϑ fino ad arrivare a $\vartheta \sim \pi$ abbiamo

$$z = \log_{\mathbb{C}} w = i\vartheta = i\pi$$

I due valori si dovrebbero raccordare con continuità essendo due argomenti corrispondenti allo stesso angolo nel piano di Gauss, ma distano di 2π . Questo salto si visualizza nelle cosiddette **Superfici di Riemann**³



³Il colore rappresenta l'argomento.

Fonte dell'immagine: https://commons.wikimedia.org/wiki/File:Riemann_surface_log.svg

1.4 Curve in \mathbb{C}

Valgono le consuete definizioni date in Analisi 2 per una curva $r : [a, b] \rightarrow \mathbb{C}$

- **chiusa** se $r(a) = r(b)$
- **semplice** se r è iniettiva
- **regolare** se $r \in C^1([a, b])$
- il **sostegno** è $r([a, b])$

L'integrale su una curva è dato da

$$\int_{\gamma} f(z) dz = \int_a^b f(\gamma(t)) \gamma'(t) dt$$

valgono le proprietà di linearità, cambio verso, e le consuete maggiorazioni.

1.5 Teorema dell'Integrale Nullo di Cauchy

TEOREMA 1.5 — dell'Integrale Nullo di Cauchy. Sia $A \subset \mathbb{C}$ semplicemente connesso e $f \in H(A)$, allora

$$\int_{\gamma} f(z) dz = 0, \quad \forall \gamma \text{ chiusa}, \gamma \subset A$$

Dimostrazione.

Semplificata al caso in cui $f \in C^1$.

$$\int_{\gamma} f(z) dz = \int_{\gamma} (u + iv)(dx + idy) = \int_{\gamma} (u dx - v dy) + \int_{\gamma} (u dy - v dx) = 0$$

in quanto per le condizioni di (CR) quelle sono due forme differenziali esatte.

■

1.5.1 Estensione alla frontiera

La tesi vale anche se chiediamo che f sia continua fino al bordo e non che A sia semplicemente connesso.

$$f \in H(A) \cap C^0(\overline{A}) \Rightarrow \int_{\gamma} f(z) dz = 0, \quad \gamma = \partial A$$

1.5.2 Estensione a regioni a contorno multiplo

Se ci sono *buchi* nell'insieme A si può semplicemente girarci intorno e tenere conto di tali contributi, mentre i contributi delle linee rette si cancellano

$$f \in H\left(A \setminus \bigcup_i A_i\right) \cap C^0\left(\overline{A \setminus \bigcup_i A_i}\right) \Rightarrow \int_{\partial A} f(z) dz + \sum_i \int_{\partial A_i} f(z) dz = 0$$

1.6 Formula Integrale di Cauchy

TEOREMA 1.6. Se $f \in H(A) \cap C^0(\overline{A})$ e A semplicemente connesso, allora $\forall z \in A$

$$f(z) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} \frac{f(w)}{w - z} dw, \quad \gamma = \partial A$$

Dimostrazione.

Poniamo $w = z + re^{i\vartheta}$, $r > 0$, $\vartheta \in [0, 2\pi]$, da cui $dw = rie^{i\vartheta}d\vartheta$, calcoliamo l'espressione

$$\int_{\gamma} \frac{f(w)}{w-z} dw = \int_0^{2\pi} \frac{f(z + re^{i\vartheta})}{re^{i\vartheta}} re^{i\vartheta} i d\vartheta = i \int_0^{2\pi} [f(z) + o(r)] d\vartheta$$

ma per continuità possiamo far tendere $r \rightarrow 0$

$$\int_{\gamma} \frac{f(w)}{w-z} dw \xrightarrow{r \rightarrow 0} if(z) \int_0^{2\pi} d\vartheta = 2\pi i \cdot f(z)$$

■

1.7 Esistenza di primitive

Non è sufficiente la continuità.

TEOREMA 1.7. Sia $f \in C^0(A)$, A aperto. Allora

$$f \text{ ammette primitiva} \Leftrightarrow udx - vdy \text{ e } udy + vdx \text{ sono esatte}$$

Dimostrazione.

- (\Rightarrow) consideriamo γ chiusa

$$\int_{\gamma} f(z) dz = \int_{\gamma} F'(z) dz = \int_a^b F'(\gamma(t)) \gamma'(t) dt = F(\gamma(b)) - F(\gamma(a)) = 0$$

- (\Leftarrow) Consideriamo una certa F definita da

$$F(z) = \int_{z_0}^z f(w) dw$$

da cui

$$F(z+h) - F(z) = \int_{z_0}^{z+h} f(w) dw - \int_{z_0}^z f(w) dw = \int_z^{z+h} f(w) dw = (*)$$

parametrizziamo il segmento $w = z + th$, $t \in [0, 1]$ da cui anche $dw = hdt$

$$(*) = \int_0^1 f(z + th) h dt$$

possiamo passare al limite

$$\lim_{h \rightarrow 0} \frac{F(z+h) - F(z)}{h} = \lim_{h \rightarrow 0} \int_0^1 f(z + th) dt = \int_0^1 f(z) dt = f(z) \int_0^1 dt = f(z)$$

■

1.8 Serie di potenze

TEOREMA 1.8 — di Weierstrass. Sia $f \in H(A)$, A aperto. Allora f è analitica, ovvero si può scrivere localmente in serie di potenze

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (z - z_0)^n, \quad a_n = \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} \frac{f(w)}{(w - z_0)^{n+1}} dw$$

Dimostrazione.

Per la formula di Cauchy

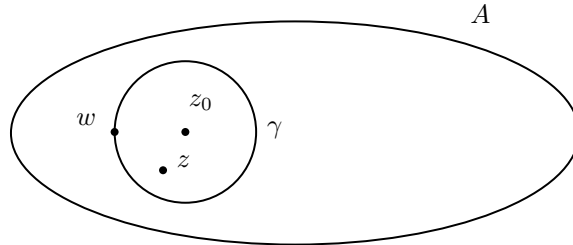
$$f(z) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} \frac{f(w)}{w - z} dw$$

Osserviamo che

$$\frac{1}{w-z} = \frac{1}{w-z_0+z_0-z} = \frac{1}{w-z_0} \frac{1}{1-\frac{z-z_0}{w-z_0}} = \frac{1}{w-z_0} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(z-z_0)^n}{(w-z_0)^n}$$

fin tanto che ci mettiamo in una regione in cui

$$\left| \frac{z-z_0}{w-z_0} \right| < 1 \Leftrightarrow |z-z_0| < |w-z_0|$$



Sostituiamo nella formula di Cauchy

$$\begin{aligned} f(z) &= \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} f(w) \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(z-z_0)^n}{(w-z_0)^{n+1}} dw \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} (z-z_0)^n \underbrace{\frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} \frac{f(w)}{(w-z_0)^{n+1}} dw}_{a_n} = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (z-z_0)^n \end{aligned}$$

Si noti che la regione considerata, come si vede in figura, è quindi una palla centrata in z_0 .

Si ottiene anche la **formula per derivate**

$$f^{(n)}(z_0) = \frac{n!}{2\pi i} \int_{\gamma} \frac{f(w)}{(w-z_0)^{n+1}} dw$$

■

1.9 Serie di Laurent

Vi sono dei punti particolari in certe funzioni dove non c'è convergenza della serie, ad esempio in $f(z) = \frac{1}{1-z}$ il punto 1 è critico, e la serie geometrica associata non converge in tale punto (e di conseguenza nel disco). Queste "ostruzioni" sono di vario tipo e vengono opportunamente classificate.

Per risolvere il problema si introduce la Serie di Laurent, una nuova espansione su una corona circolare A (quindi *non* semplicemente connessa) centrata nel punto stesso che compromette l'espansione in serie di Taylor. Il teorema inoltre non richiede che la funzione f sia olomorfa su tutto il dominio ma esclusivamente sulla corona circolare A .

TEOREMA 1.9 — Serie di Laurent. Sia $f \in H(A)$, $A = \{z \in \mathbb{C} : r < |z-z_0| < R\}$, γ una curva regolare semplice chiusa in A che concateni z_0 . Allora

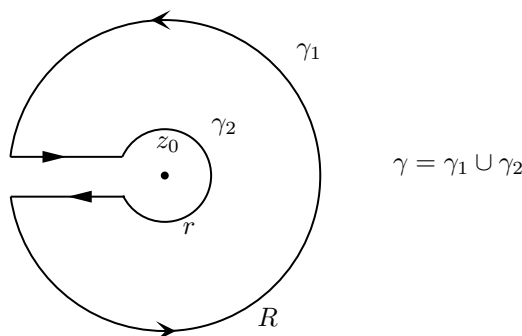
$$\forall z \in A, \quad f(z) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} a_n (z-z_0)^n \quad a_n = \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} \frac{f(w)}{(w-z_0)^{n+1}} dw$$

Si noti che la curva è *qualsiasi* purché concatenata con z_0 ; ciò deriva dal fatto che la funzione è olomorfa nel dominio dove si esegue l'integrazione, e pertanto l'integrale non varia per deformazione continua.

Il teorema di Laurent è pertanto una generalizzazione del teorema di Weierstrass, in cui si include anche una somma sui **termini negativi**. Sono proprio le potenze negative, infatti, a dare informazioni sul comportamento delle singolarità.

Dimostrazione.

Tutto si basa sul *fare un giro attorno al punto*



L'insieme *pacman* è effettivamente semplicemente connesso, e lì la funzione è olomorfa, allora

$$\int_{\gamma} f(z) dz = 0 = \int_{\gamma_1} f(z) dz - \int_{\gamma_2} f(z) dz$$

i termini paralleli si cancellano. Consideriamo un z nella corona A

$$f(z) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} \frac{f(w)}{w-z} dw = \underbrace{\frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma_1} \frac{f(w)}{w-z} dw}_A - \underbrace{\frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma_2} \frac{f(w)}{w-z} dw}_B$$

Analizziamo i termini.

Termine A

$$\begin{aligned} \frac{1}{w-z} &= \frac{1}{w-z_0 - (z-z_0)} = \frac{1}{w-z_0} \frac{1}{1 - \frac{z-z_0}{w-z_0}} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(z-z_0)^n}{(w-z_0)^{n+1}} \\ \Rightarrow A &= \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma_1} f(w) \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(z-z_0)^n}{(w-z_0)^{n+1}} dw = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (z-z_0)^n \end{aligned}$$

Termine B , quello *sospetto* che non c'era nel caso di Weierstrass

$$\begin{aligned} \frac{-1}{w-z} &= \frac{-1}{w-z_0 - (z-z_0)} = \frac{1}{z-z_0} \frac{1}{1 - \frac{w-z_0}{z-z_0}} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(w-z_0)^n}{(z-z_0)^{n+1}} \\ &= \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(w-z_0)^{n-1}}{(z-z_0)^n} = \sum_{n=-1}^{-\infty} \frac{(z-z_0)^n}{(w-z_0)^{n+1}} \end{aligned}$$

Sostituendo tale quantità in B si ottiene la tesi. ■

Esempio.

$$f(z) = \frac{\sin z}{z} = \frac{1}{z} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n z^{2n+1}}{(2n+1)!} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n z^{2n}}{(2n+1)!}$$

Abbiamo potuto eliminare la singolarità!

1.9.1 Classificazione delle singolarità

DEFINIZIONE 1.10 — Punto singolare. Un punto z_0 si dice **singolare** (o critico) per una funzione $f(z)$ se non può essere incluso in nessun disco di convergenza della serie di potenze.

Classifichiamo i punti singolari in base ai coefficienti $a_n \neq 0, n < 0$

- se non ce n'è *nessuno*: **singolarità eliminabile** (esiste un prolungamento continuo)
- se sono *finiti*: **polo**
 - definiamo inoltre l'**ordine** di un polo come l'indice $n > 0$ dei coefficienti $a_{-n} \neq 0$ tale che $a_m = 0, \forall m < -n$. Ovvero stiamo prendendo il più piccolo coefficiente non nullo.

- se sono *infiniti*: **singularità essenziale**

Esempio.

$$z_0 = 1, \quad f(z) = \frac{1}{z-1} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} a_n (z-1)^n \quad a_n = \begin{cases} 0, & n \neq -1 \\ 1, & n = -1 \end{cases}$$

in questo caso z_0 è un polo.

Esempio.

$$z_0 = 0, \quad f(z) = \sin\left(\frac{1}{z}\right) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\left(\frac{1}{z}\right)^{2n+1} (-1)^n}{(2n+1)!} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{z^{2n-1} (-1)^n}{(1-2n)!}$$

in questo caso z_0 è una singularità essenziale.

DEFINIZIONE 1.11 — Punto singolare isolato. Un punto singolare z_0 per $f(z)$ si dice **isolato** esiste un intorno che non contiene punti critici per f .

In \mathbb{C} non ha senso parlare di $\pm\infty$, essendoci infinite direzioni, tuttavia è utile considerare tutti i punti infinitamente distanti *come un unico punto all'infinito*, più nello specifico vale la seguente definizione.

DEFINIZIONE 1.12 — Punto singolare all'infinito. Il punto all'infinito z_∞ è singolare per $f(z)$ se $z_0 = 0$ è singolare per $f\left(\frac{1}{z}\right)$.

Esempio.

La funzione $f(z) = e^z$ ha singularità isolata all'infinito, mentre $g(z) = \frac{1}{\sin z}$ ha punto all'infinito non isolato.

TEOREMA 1.13 — Caratterizzazione dei poli. Sia $z_0 \neq \infty$ un punto singolare isolato per f . Allora le seguenti affermazioni sono equivalenti:

1. f ha un polo di ordine n in z_0 ;
2. $g(z) = (z - z_0)^n f(z)$ ha una singularità eliminabile in z_0 e inoltre $\lim_{z \rightarrow z_0} g(z) \neq 0$;
3. è rispettata la seguente relazione tra ordini di grandezza:

$$|f(z)| \asymp \frac{1}{|z - z_0|^n}$$

4. $\varphi(z) = \frac{1}{f(z)}$ ha in z_0 uno zero di ordine n .

TEOREMA 1.14 — Caratterizzazione delle singularità. Valgono le seguenti affermazioni, con z_0 punto singolare isolato per f :

1. $\lim_{z \rightarrow z_0} f(z) = \infty \Leftrightarrow z_0$ è un polo.
2. $\lim_{z \rightarrow z_0} f(z)$ esiste finito $\Leftrightarrow z_0$ è una singularità eliminabile.
3. $\lim_{z \rightarrow z_0} f(z)$ non esiste $\Leftrightarrow z_0$ è una singularità essenziale.

TEOREMA 1.15 — Caratterizzazione delle singularità essenziali. Sia z_0 una singularità essenziale isolata per $f(z)$. Allora la funzione $\frac{1}{f(z)}$ ha in z_0 una singularità essenziale oppure un punto di accumulazione di poli.

In generale si può sempre studiare la serie di Laurent centrata nel punto, ma ciò può risultare complicato e lungo da fare, specialmente se le singularità sono molte.

1.10 Teorema dei residui

Il coefficiente a_{-1} della serie di Laurent centrata in z_0 è molto importante e prende il nome di **residuo integrale**

$$a_n = \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} \frac{f(w)}{(w - z_0)^{n+1}} dw \Rightarrow \text{Res}(f, z_0) = a_{-1} = \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} f(w) dw$$

Il seguente teorema semplifica tantissimi calcoli di integrali, anche reali.

TEOREMA 1.16 — dei Residui. Sia $A \subset \mathbb{C}$ aperto, $f \in H(A \setminus \{z_1, \dots, z_n\} \cap C^0(\bar{A} \setminus \{z_1, \dots, z_n\}))$. Allora

$$\int_{\gamma} f(z) dz = 2\pi i \cdot \sum_{j=1}^n \text{Res}(f, z_j)$$

DEFINIZIONE 1.17. Se consideriamo una γ chiusa che contiene tutte le singolarità di $f(z)$ al finito, e $f \in H(|z| > R)$, se consideriamo lo sviluppo di f in un intorno dell'infinito, allora definiamo il **residuo all'infinito**

$$\text{Res}(f, \infty) := -a_{-1} = \frac{1}{2\pi i} \int_{-\gamma} f(w) dw$$

TEOREMA 1.18. Se abbiamo un numero finito di singolarità, la somma di tutte, sia al finito che all'infinito, vale zero.

$$\sum_{j=1}^n \text{Res}(f, z_j) + \text{Res}(f, \infty) = 0$$

1.10.1 Come calcolare i residui

Se $z_0 \neq \infty$

- se è eliminabile allora $\text{Res}(f, z_0) = 0$
- se è polo di ordine n allora $\text{Res}(f, z_0) = \lim_{z \rightarrow z_0} \frac{d^{n-1}}{dz^{n-1}} \frac{(z - z_0)^n}{n!} f(z)$
- se è polo di ordine 1 allora $\text{Res}\left(\frac{f}{g}, z_0\right) = \lim_{z \rightarrow z_0} \frac{f(z)}{g'(z)}$
- vale L'Hopital $\lim_{z \rightarrow z_0} \frac{f(z)}{g(z)} = \lim_{z \rightarrow z_0} \frac{f'(z)}{g'(z)}$

Se $z_0 = \infty$

- $\text{Res}(f, \infty) = \text{Res}\left(-\frac{1}{z^2} f\left(\frac{1}{z}\right), 0\right)$
- se è zero di ordine 1 allora $\text{Res}(f, \infty) = -\lim_{z \rightarrow \infty} z f(z)$
- se è zero di ordine ≥ 2 allora $\text{Res}(f, \infty) = 0$

1.11 Lemmi di Jordan

Consideriamo un generico arco di circonferenza:

$$C_R(\vartheta_1, \vartheta_2) = \{z \in \mathbb{C} : z = R e^{i\vartheta}, \vartheta \in [\vartheta_1, \vartheta_2]\}$$

TEOREMA 1.19. Sia $f(z)$ continua su C_R . Allora:

$$\left| \int_{C_R} f(z) dz \right| \leq R(\vartheta_2 - \vartheta_1) \max_{|z| \in C_R} |f(z)|$$

dove $R(\vartheta_2 - \vartheta_1)$ non è altro che la lunghezza dell'arco.

TEOREMA 1.20 — Lemma di Jordan al cerchio grande. Sia $K > 0$ e sia $f(z)$ continua per $|z| > K$. Se $\exists \alpha > 1, c > 0$ tali che $|f(z)| \leq \frac{c}{|z|^\alpha}$, $\forall z : |z| > K$, allora:

$$\lim_{R \rightarrow \infty} \int_{C_R(\vartheta_1, \vartheta_2)} f(z) dz = 0 \quad \forall \vartheta_1, \vartheta_2$$

Dimostrazione.

$$\left| \int f(z) dz \right| \leq R(\vartheta_2 - \vartheta_1) \frac{c}{|z|^\alpha} = R(\vartheta_2 - \vartheta_1) \frac{c}{R^\alpha} \xrightarrow[\alpha > 1]{R \rightarrow \infty} 0$$

TEOREMA 1.21 — Lemma di Jordan al cerchio piccolo. Con analoghe ipotesi ma con $\alpha < 1$

$$\lim_{R \rightarrow 0} \int_{C_R(\vartheta_1, \vartheta_2)} f(z) dz = 0 \quad \forall \vartheta_1, \vartheta_2$$

Tuttavia f può andare a zero anche più lentamente per ottenere dei risultati interessanti

TEOREMA 1.22 — Lemmi di Jordan. Sia $f(z)$ continua per $|z| > K$. Siano inoltre $\vartheta_1, \vartheta_2 \in [0, 2\pi]$ e $a > 0$, tali che:

$$\lim_{R \rightarrow \infty} \sup_{z \in C_R} |f(z)| = 0$$

Allora:

1. se $\vartheta_1 = 0$ e $\vartheta_2 = \pi$

$$\lim_{R \rightarrow \infty} \int_{C_R(0, \pi)} e^{iaz} f(z) dz = 0$$

2. se $\vartheta_1 = \pi$ e $\vartheta_2 = 2\pi$,

$$\lim_{R \rightarrow \infty} \int_{C_R(\pi, 2\pi)} e^{-iaz} f(z) dz = 0$$

3. se $\vartheta_1 = -\frac{\pi}{2}$ e $\vartheta_2 = \frac{\pi}{2}$,

$$\lim_{R \rightarrow \infty} \int_{C_R(-\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2})} e^{-az} f(z) dz = 0$$

4. se $\vartheta_1 = \frac{\pi}{2}$ e $\vartheta_2 = \frac{3}{2}\pi$,

$$\lim_{R \rightarrow \infty} \int_{C_R(\frac{\pi}{2}, \frac{3}{2}\pi)} e^{az} f(z) dz = 0$$

Dimostrazione di (1)

Sia $z = Re^{i\vartheta}$, $\vartheta \in [0, \pi]$, sostituiamo

$$\int_{C_R(0, \pi)} e^{iaz} f(z) dz = \int_0^\pi e^{iaRe^{i\vartheta}} f(Re^{i\vartheta}) iRe^{i\vartheta} d\vartheta$$

Poniamo $M = \sup_{z \in C_R} |f(z)|$, per ipotesi $\lim_{R \rightarrow \infty} M = 0$. Notiamo che

$$e^{iaRe^{i\vartheta}} = e^{iaR[\cos \vartheta + i \sin \vartheta]} = \underbrace{e^{iaR \cos \vartheta}}_{\text{modulo } 1} e^{-aR \sin \vartheta}$$

Maggioriamo

$$\left| \int_{C_R(0,\pi)} e^{iaz} f(z) dz \right| \leq M \int_0^\pi |e^{iaRe^{i\vartheta}} iRe^{i\vartheta}| d\vartheta = 2MR \int_0^{\pi/2} e^{-aR \sin \vartheta} d\vartheta = (*)$$

a questo punto possiamo minorare il seno con la retta che passa per 0 e $(\pi/2, 1)$

$$\sin \vartheta \geq \frac{2\vartheta}{\pi}$$

Di conseguenza

$$(*) \leq 2MR \int_0^{\pi/2} e^{-aR \frac{2\vartheta}{\pi}} d\vartheta = 2MR \left[\left(-\frac{\pi}{2aR} \right) e^{-aR \frac{2\vartheta}{\pi}} \right]_0^{\pi/2} = -\frac{\pi M}{a} \underbrace{[e^{-aR} - 1]}_{\in [-1,0]} \leq \frac{\pi M}{a}$$

Per ipotesi $M \rightarrow 0$ e $a > 0$, da cui la tesi. ■

Capitolo 2

Spazi di Banach e Spazi di Hilbert

DEFINIZIONE 2.1 — Norma. Sia X uno spazio vettoriale. Si dice **norma** un'applicazione $\|\cdot\| : X \rightarrow [0, +\infty)$ che verifica, $\forall \lambda \in \mathbb{R}, \forall x, y \in X$

- $\|x\| = 0 \Leftrightarrow x = 0$
- $\|\lambda x\| = |\lambda| \|x\|$
- $\|x + y\| \leq \|x\| + \|y\|$

Esempio.

Dato $1 \leq p < +\infty$, l'applicazione $\|\cdot\| : \mathbb{R}^n \rightarrow [0, +\infty)$ definita da

$$\|x\|_p = (|x_1|^p + \dots + |x_n|^p)^{1/p}$$

è la norma p .

Esempio.

L'applicazione $\|\cdot\| : \mathbb{R}^n \rightarrow [0, +\infty)$ definita da

$$\|x\|_\infty = \max\{|x_1|, \dots, |x_n|\}$$

è la norma infinito.

DEFINIZIONE 2.2 — Spazio normato. Uno spazio vettoriale dotato di norma si dice **spazio normato**.

DEFINIZIONE 2.3 — Metrica. La funzione $d : X \times X \rightarrow [0, +\infty)$ definita da $(u, v) = \|u - v\|$ è detta **metrica** indotta dalla norma, mentre la quantità $\|u - v\|$ è detta **distanza**.

DEFINIZIONE 2.4 — Spazio metrico. Uno spazio vettoriale dotato di metrica si dice **spazio metrico**, quindi uno spazio normato è anche metrico.

DEFINIZIONE 2.5 — Successione di Cauchy. Sia V uno spazio normato. Una successione x_n è di Cauchy se $\forall \varepsilon > 0, \exists N$ tale che $\forall n, m \geq N$ si ha $\|x_n - x_m\| < \varepsilon$. Ogni successione convergente è di Cauchy.

DEFINIZIONE 2.6 — Spazio completo. Uno spazio metrico si dice **completo** se ogni successione di Cauchy è convergente.

DEFINIZIONE 2.7 — Spazio di Banach. Uno spazio normato si dice di Banach se è completo.

DEFINIZIONE 2.8 — Prodotto scalare. Il prodotto scalare è un'applicazione $(\cdot, \cdot) : X \times X \rightarrow \mathbb{C}$ tale che

- $(x, x) = 0 \Leftrightarrow x = 0$
- $(x, x) \geq 0, \forall x \in X$
- $(x, y) = \overline{(y, x)}$
- Vale la *sesquilinearità*
 - $(c_1 x_1 + c_2 x_2, y) = c_1 (x_1, y) + c_2 (x_2, y)$
 - $\overline{(y, c_1 x_1 + c_2 x_2)} = c_1 \overline{(y, x_1)} + c_2 \overline{(y, x_2)}$
 - $(y, c_1 x_1 + c_2 x_2) = \overline{c_1} \overline{(y, x_1)} + \overline{c_2} \overline{(y, x_2)}$

DEFINIZIONE 2.9 — Spazio di Hilbert. Uno spazio vettoriale *dotato di prodotto scalare* (che induce quindi una norma $\|x\| = \sqrt{(x, x)}$ e una distanza) *e completo* rispetto a quella norma si dice **spazio di Hilbert**.

DEFINIZIONE 2.10. Definiamo lo spazio delle successioni convergenti

$$l^2 = \left\{ \{a_n\} \subset \mathbb{C} : \sum_{n=0}^{\infty} |a_n|^2 < +\infty \right\}$$

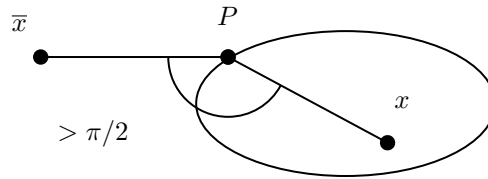
DEFINIZIONE 2.11 — Spazio convesso. Dato uno spazio di Hilbert H , $K \subset H$, K è **convesso** se $\forall x, y \in K, \forall \lambda \in [0, 1]$ allora $\lambda x + (1 - \lambda)y \in K$.

TEOREMA 2.12 — di proiezione. Sia H di Hilbert e $C \subset H$ convesso e chiuso. Sia $\bar{x} \notin C$, allora $\exists P \in C$ tale che

$$\|\bar{x} - P\| \leq \|\bar{x} - x\| \quad \forall x \in C$$

e

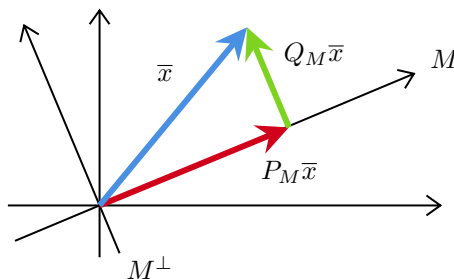
$$(\bar{x} - P, x - p) \leq 0 \quad \forall x \in C$$



Chiameremo $P_C \bar{x}$ la proiezione di \bar{x} su C .

Consideriamo $M \subset H$ sottospazio chiuso (essenziale per includere anche il caso in cui H ha dimensione infinita). Sia $\bar{x} \in M$, consideriamo il caso bidimensionale con M che ha dimensione 1, si può chiaramente scomporre

$$\bar{x} = \bar{x} - P_M \bar{x} + P_M \bar{x} = Q_M \bar{x} + P_M \bar{x}$$



DEFINIZIONE 2.13 — Spazio ortogonale. Sia H di Hilbert, sia $M \subset H$ un sottospazio chiuso. Chiamiamo spazio ortogonale a M lo spazio

$$M^\perp = \{x \in H : (x, y) = 0, \forall y \in M\}$$

Uno spazio di Hilbert è la più naturale estensione di uno spazio euclideo a dimensione infinita.

TEOREMA 2.14 — di proiezione. Sia H di Hilbert, sia $M \subset H$ un sottospazio **chiuso proprio**. Allora

1. $\forall x \in H, \exists!$ decomposizione in \mathbb{R}^n generica

$$x = P_x + Q_x$$

tale che $P_x \in M, Q_x \in M^\perp$.

2. detti $P = P_M$ e $Q = P_{M^\perp}$ le proiezioni di un certo punto rispettivamente su M e M^\perp , allora

$$\|P_x - x\| \leq \|y - x\| \quad \forall y \in M$$

$$\|Q_x - x\| \leq \|y - x\| \quad \forall y \in M^\perp$$

3. le applicazioni $P : H \rightarrow M$ e $Q : H \rightarrow M^\perp$ sono lineari
4. vale Pitagora generalizzato

$$\|x\|^2 = \|P\|^2 + \|Q\|^2$$

Il teorema ha come corollario del quarto punto che proiettando due punti non li possiamo allontanare più di quanto non lo erano

$$\|P_x - P_y\| \leq \|x - y\| \quad \forall x, y$$

OSSERVAZIONE. I casi banali sono

$$x \in M \Rightarrow P = x, Q = 0$$

$$x \in M^\perp \Rightarrow P = 0, Q = x$$

TEOREMA 2.15 — Disuguaglianza di Schwarz.

$$|(x, y)| \leq \|x\| \|y\| \quad \forall x, y \in H$$

TEOREMA 2.16 — Identità del parallelogramma. La somma dei quadrati sulle diagonali è uguale alla somma dei quadrati su tutti i lati

$$\|x + y\|^2 + \|x - y\|^2 = 2(\|x\|^2 + \|y\|^2)$$

DEFINIZIONE 2.17 — Spazio separabile. Uno spazio normato X si dice separabile se $\exists Y \subset X, Y$ numerabile e tale che $\overline{Y} = X$.

In uno spazio separabile si ha che $\forall x \in X, \exists \{y_n\} \subset Y$ tale che $y_n \rightarrow x$, cioè nel senso della norma $\|y_n - x\| \rightarrow 0$. Si dice che Y è denso in X , ovvero possiamo sempre trovare una successione approssimante.

DEFINIZIONE 2.18 — Base hilbertiana. Sia H di Hilbert a dimensione infinita. Un insieme di vettori $\{e_k\} \subset H$ tali che $(e_j, e_k) = \delta_{jk}$ si dice **base hilbertiana** se $\forall x \in H, \exists \{\lambda_n\} \subset \mathbb{C}$ tale che $x = \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n e_n$.

OSSERVAZIONE. Non essendo finita, non è una base nel senso dell'algebra lineare, ma è la cosa più vicina in dimensione infinita.

OSSERVAZIONE. È l'equivalente di una base ortonormale.

OSSERVAZIONE. Se $n = \dim(V) < \infty$, $\{e_1, \dots, e_n\}$, $(e_j, e_k) = \delta_{jk}$, allora $\forall v \in V \Rightarrow v = \sum_{k=1}^n \lambda_k e_k$.

OSSERVAZIONE. Dire

$$x = \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n e_n \text{ è equivalente a dire } \lim_{n \rightarrow +\infty} \left\| x - \sum_{k=1}^n \lambda_k e_k \right\| = 0$$

usando la norma indotta dal prodotto scalare.

TEOREMA 2.19. Ogni spazio di Hilbert separabile ammette base Hilbertiana.

OSSERVAZIONE. Il concetto di separabilità è un concetto abbastanza debole con poche richieste, soddisfatte nella stragrande maggioranza dei casi.

TEOREMA 2.20. Sia H separabile e sia $\{e_n\}$ una base hilbertiana. Allora $\forall x \in H$, x si scrive come **serie di Fourier generalizzata**

$$x = \sum_{n=1}^{\infty} (x, e_n) e_n$$

dove pertanto definiamo i **coefficienti di Fourier**

$$\lambda_n = (x, e_n)$$

inoltre vale l'**identità di Parseval**

$$\|x\|^2 = \sum_{n=1}^{\infty} |(x, e_n)|^2$$

Semi-dimostrazione.

Ammettendo base hilbertiana, esistono λ_n tali che

$$x = \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n e_n$$

moltiplichiamo *a destra* scalarmente per un generico e_k

$$(x, e_k) = \left(\sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n e_n, e_k \right) = \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n (e_n, e_k) \stackrel{\delta_{nk}}{=} \lambda_k$$

OSSERVAZIONE. È una semidimostrazione in quanto la linearità non vale per la serie che va a ∞ , bisognerebbe passare al limite ma ci accontentiamo.

Mostriamo ora Parseval

$$\begin{aligned} \|x\|^2 &= (x, x) = \left(\sum_{n=1}^{\infty} (x, e_n) e_n, \sum_{k=1}^{\infty} (x, e_k) e_k \right) \\ &= \sum_{n,k=1}^{\infty} (x, e_n) \overline{(x, e_k)} (e_n, e_k) = \sum_{n=1}^{\infty} |(x, e_n)|^2 \end{aligned}$$



TEOREMA 2.21. Sia H di Hilbert separabile. Allora H è isomorfo a l^2 . In particolare $\exists L : H \rightarrow l^2$, lineare, biiettiva ed isometria.

OSSERVAZIONE. Quindi tutti gli spazi di Hilbert sono isomorfi tra di loro.

Dimostrazione.

Essendo separabile esiste una BH¹ $\{e_n\}$.

$$\forall x \in H \quad \exists \lambda_n = (x, e_n) \quad x = \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n e_n$$

La successione dei coefficienti è contenuta in l^2

$$\lambda = \{\lambda_n\} \subset l^2$$

grazie all'identità di Parseval

$$\|x\|^2 = \sum_{n=1}^{\infty} |\lambda_n|^2$$

Questa successione è anche unica, quindi la mappa è ben definita.

- *Linearità.*

$$\lambda_n = (\alpha x + \beta y, e_n) = \alpha(x, e_n) + \beta(y, e_n) = \alpha \mu_n + \beta \nu_n$$

- *Isometria.*

Per Parseval

$$\|x\|_H^2 = \sum_{n=1}^{\infty} |\lambda_n|^2 = \|\lambda\|_{l^2}^2$$

- *Inieltività.*

Isometria significa che $\|L(x)\| = \|x\|$, grazie a questo possiamo dire che²

$$L(x) = L(y) \Rightarrow \|L(x) - L(y)\| = 0 \Rightarrow \|x - y\| = 0 \Rightarrow x = y$$

- *Surieltività.*

Data $\lambda \subset l^2 \mapsto x \in H, \lambda = L(x)$ dobbiamo costruire x avendo λ , lo facciamo chiedendoci se converge

$$x = \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n e_n$$

Usiamo la **completezza** dello spazio

$$\lambda \subset l^2 \Rightarrow \sum_{n=1}^{\infty} |\lambda_n|^2 < +\infty \Rightarrow \mu_k = \sum_{n=1}^k |\lambda_n|^2 \text{ è di Cauchy}$$

da cui possiamo considerare

$$x_k = \sum_{n=1}^k \lambda_n e_n$$

e dimostrare che

¹Base Hilbertiana.

²Un'applicazione *lineare* tra spazi di dimensione infinita *può non essere continua*, ma se è isometria lo è di sicuro.

$$\|x_k - x_l\| = \left\| \sum_{n=l+1}^k \lambda_n e_n \right\| = \sum_{n=l+1}^k |\lambda_n|^2 = \mu_k - \mu_l$$

$$\Rightarrow x_k = \sum_{n=1}^k \lambda_n e_n \text{ è di Cauchy } \Rightarrow \text{ converge per completezza.}$$

■

2.1 Integrale di Lebesgue

Consideriamo un **plurirettangolo**

$$P \subset \mathbb{R}^n, \quad P = [a_1, b_1] \times \dots \times [a_n, b_n]$$

la sua **misura** è data da

$$|P| = (b_1 - a_1) \dots (b_n - a_n)$$

Consideriamo dei generici insiemi

- A aperto

$$|A| = \sup \{|P|, P \in \text{pluri-intervalli}, P \subset A\}$$

- C chiuso

$$|C| = \inf \{|P|, P \in \text{pluri-intervalli}, P \supset C\}$$

OSSERVAZIONE. Gli insiemi aperti non sono chiusi per intersezioni numerabili.

OSSERVAZIONE. Gli insiemi chiusi non sono chiusi per unioni numerabili.

Dato un insieme limitato qualunque, si dice

- **misura esterna** di E , $|E|^* = \inf \{|A|, A \text{ aperto}, A \supset E\}$
- **misura interna** di E , $|E|_* = \sup \{|C|, C \text{ chiuso}, C \subset E\}$

DEFINIZIONE 2.22. Un insieme E si dice **misurabile secondo Lebesgue** se $|E|^* = |E|_*$.

Si ha quasi sempre questa condizione, tranne in casi patologici.

Proprietà.

Siano E_1, \dots, E_n un'infinità numerabile di insiemi misurabili.

- allora $\bigcup_{n=1}^{\infty} E_n$ è misurabile $|\bigcup_{n=1}^{\infty} E_n| \leq \sum_{n=1}^{\infty} |E_n|$, l'uguaglianza solo se sono disgiunti
- allora $\bigcap_{n=1}^{\infty} E_n$ è misurabile.

DEFINIZIONE 2.23. Un insieme **illimitato** è misurabile se $E \cap B_r$ è misurabile. Si definisce $|E| := \lim_{r \rightarrow +\infty} |E \cap B_r|$.

DEFINIZIONE 2.24. Una funzione si dice **a scala** se la sua immagine è finita.

DEFINIZIONE 2.25. Una funzione $f : A \subset \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ è **misurabile secondo Lebesgue** se l'insieme

$$\{x \in A : f(x) < c\}$$

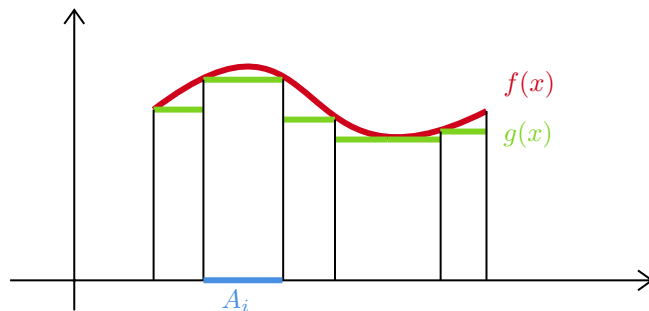
è misurabile $\forall c \in \mathbb{R}$.

DEFINIZIONE 2.26. Si dice integrale di Lebesgue di $f : A \subset \mathbb{R}^n \rightarrow [0, +\infty)$ e A misurabile

$$\int_A f(x)dx = \sup \int_A g(x)dx$$

dove $g(x)$ è una funzione a scala tale che $g(x) \leq f(x)$ e inoltre vale

$$\int_A g(x)dx = \sum_{i=1}^N g_i |A_i|, \quad g(x) = g_i \quad \forall x \in A_i$$



OSSERVAZIONE. È una definizione più pulita di quella di Riemann. Il dominio e la funzione possono essere illimitati (e naturalmente l'integrale può valere ∞).

Per definirlo per funzioni anche negative procediamo come segue.

Sia $f : A \subset \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{C}$

$$f(x) = R^+(x) - R^-(x) + I^+(x) - I^-(x)$$

- $R^+(x) = \max(\operatorname{Re}(f(x)), 0), \forall x$
- $R^-(x) = \max(-\operatorname{Re}(f(x)), 0), \forall x$
- $I^+(x) = \max(\operatorname{Im}(f(x)), 0), \forall x$
- $I^-(x) = \max(-\operatorname{Im}(f(x)), 0), \forall x$

Allora definiamo

$$\int_A f(x)dx = \int_A R^+(x)dx - \int_A R^-(x)dx + i \left[\int_A I^+(x)dx - \int_A I^-(x)dx \right]$$

DEFINIZIONE 2.27. Una funzione $f : A \subset \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{C}$ si dice **Lebesgue-integrabile**

$$f \in L^1 \Leftrightarrow \int_A |f(x)|dx < +\infty$$

Per esempio la funzione

$$f(x) = \begin{cases} 1, & x \in \mathbb{Q} \\ 0, & x \notin \mathbb{Q} \end{cases}$$

non è integrabile secondo Riemann, ma il suo integrale di Lebesgue esiste e vale 0.

OSSERVAZIONE. Se $f(x) = g(x), \forall x \in A$ tranne al più un insieme di misura nulla, allora

$$\int_A f(x)dx = \int_A g(x)dx \quad \text{quasi ovunque}$$

TEOREMA 2.28 — della Convergenza Monotona. Siano $f_n : A \rightarrow [0, +\infty)$. Sia $\lim_{n \rightarrow +\infty} f_n = f(x)$ quasi ovunque, $f_n(x) \leq f_{n+1}(x), \forall x$ quasi ovunque e $\forall n$. Allora

$$\lim_{n \rightarrow +\infty} \int_A f_n(x) dx = \int_A \lim_{n \rightarrow +\infty} f_n(x) dx = \int_A f(x) dx$$

TEOREMA 2.29 — della Convergenza Dominata. Siano $f_n : A \rightarrow \mathbb{C}$. Sia $\lim_{n \rightarrow +\infty} f_n = f(x)$ quasi ovunque, $\exists g \in L^1(A)$ tale che $|f_n(x)| \leq g(x)$ quasi ovunque e $\forall n$. Allora

$$\lim_{n \rightarrow +\infty} \int_A f_n(x) dx = \int_A \lim_{n \rightarrow +\infty} f_n(x) dx = \int_A f(x) dx$$

TEOREMA 2.30 — di Fubini. Sia $f : \mathbb{R}^{n+m} \rightarrow \mathbb{C}, f \in L^1(\mathbb{R}^{n+m})$. Sia $f = f(x, y)$ con $x \in \mathbb{R}^n$ e $y \in \mathbb{R}^m$. Allora

$$\int_{\mathbb{R}^{n+m}} f(x, y) dx dy = \int_{\mathbb{R}^n} \left[\int_{\mathbb{R}^m} f(x, y) dy \right] dx$$

2.2 Spazi L^p

DEFINIZIONE 2.31 — Spazio L^p . Sia $A \subset \mathbb{R}^n$ misurabile. Sia $1 \leq p < \infty$. Definiamo lo spazio

$$L^p(A) = \left\{ f : A \rightarrow \mathbb{C} \text{ misurabili, tali che } \int_A |f(x)|^p dx < \infty \right\}$$

con norma

$$\|f\|_{L^p(A)} = \left(\int_A |f(x)|^p dx \right)^{1/p}$$

DEFINIZIONE 2.32. Se $p = \infty$ si definisce

$$L^\infty(A) = \{f : A \rightarrow \mathbb{C} \text{ misurabili, tali che } \exists c \geq 0 : |f(x)| \leq c \text{ q.o. in } A\}$$

con norma

$$\|f\|_{L^\infty(A)} = \inf \{c \geq 0 : |f(x)| \leq c \text{ q.o. in } A\}$$

DEFINIZIONE 2.33 — Estremo superiore essenziale. Consideriamo lo spazio $L^\infty(A)$, definiamo estremo superiore essenziale

$$\begin{aligned} \text{ess sup } f(x) &= \inf \{c \in \mathbb{R} : |f(x)| > c \text{ su } A\} \\ &= \inf \{c \in \mathbb{R} : |f(x)| < c \text{ q.o. in } A\} \end{aligned}$$

OSSERVAZIONE. $\|f\|_{L^\infty} = \text{ess sup } |f(x)|$.

TEOREMA 2.34. Sia $p \in [1, +\infty)$, $a, b \in L^p$, allora anche $(a + b) \in L^p$.

Dimostrazione.

Sia $f(x) = |x|^p, x \geq 0, p > 1$ è una funzione convessa, ovvero

$$f(\lambda x + (1 - \lambda)y) \leq \lambda f(x) + (1 - \lambda)f(y)$$

poniamo $\lambda = \frac{1}{2}$ e aggiungiamo il modulo

$$\left| \frac{1}{2}x + \frac{1}{2}y \right|^p \leq \frac{1}{2}|x|^p + \frac{1}{2}|y|^p$$

integriamo

$$\int \left| \frac{1}{2}x + \frac{1}{2}y \right|^p dx \leq \frac{1}{2} \int |x|^p dx + \frac{1}{2} \int |y|^p dx$$

questo prova la tesi, se al posto di x e y immaginiamo che ci siano funzioni in L^p . ■

DEFINIZIONE 2.35 — Esponenti coniugati. Due numeri $p, q \geq 1$ si dicono coniugati se

$$\frac{1}{p} + \frac{1}{q} = 1$$

Poniamo inoltre

$$\frac{1}{\infty} = 0 \quad \frac{1}{0} = \infty$$

quindi se $p = 1 \Rightarrow q = +\infty$, osserviamo anche che se $p \in (1, +\infty) \Rightarrow q \in (1, +\infty)$.

TEOREMA 2.36 — Disuguaglianza di Young. Siano p, q coniugati entrambi maggiori di 1. Allora $\forall a, b \geq 0$

$$\frac{a^p}{p} + \frac{b^q}{q} \geq ab$$

Dimostrazione.

La funzione logaritmo è concava, poniamo $\lambda = \frac{1}{p}$ e di conseguenza $1 - \lambda = \frac{1}{q}$

$$\log \left(\frac{a^p}{p} + \frac{b^q}{q} \right) \geq \frac{\log a^p}{p} + \frac{\log b^q}{q} = \log(ab)$$
■

TEOREMA 2.37 — Disuguaglianza di Holder. Siano p, q coniugati e siano $f \in L^p, g \in L^q$. Allora

$$f(x)g(x) \in L^1 \quad \text{e} \quad \int |f(x)g(x)| dx \leq \|f\|_{L^p} \|g\|_{L^q}$$

Dimostrazione.

- Se $p = 1, q = +\infty$ allora $g \in L^\infty$ cioè $\sup |g(x)| < +\infty$

$$\Rightarrow |g(x)| \leq \|g\|_{L^\infty} \quad \text{q.o. in } x$$

$$\Rightarrow \int |f(x)g(x)| dx \leq \|g\|_{L^\infty} \int |f(x)| dx = \|g\|_{L^\infty} \|f\|_{L^1}$$

- Se $p, q > 1$ allora

$$|f(x)g(x)| = \left| \lambda^{\frac{p-1}{p}} f(x) \right| \left| \lambda^{\frac{1-p}{p}} g(x) \right|$$

Notiamo che

$$\frac{1}{p} + \frac{1}{q} = 1 \quad \Rightarrow \quad \frac{1}{q} = 1 - \frac{1}{p} = \frac{p-1}{p}$$

voglio utilizzare la disuguaglianza di Young

$$\left| \lambda^{\frac{p-1}{p}} f(x) \right| \left| \lambda^{\frac{1-p}{p}} g(x) \right| \leq \frac{\lambda^{\frac{p-1}{p} \cdot p} |f(x)|^p}{p} + \frac{\lambda^{-\frac{1}{q} \cdot q} |g(x)|^q}{q}$$

$$= \frac{\lambda^{p-1}|f(x)|^p}{p} + \frac{|g(x)|^q}{\lambda q}$$

leggiando tutta la maggiorazione

$$\int |f(x)g(x)|dx \leq \underbrace{\frac{\lambda^{p-1}}{p} \int |f(x)|^p dx}_{\|f\|_{L^p}^p} + \underbrace{\frac{1}{\lambda q} \int |g(x)|^q dx}_{\|g\|_{L^q}^q} \Rightarrow fg \in L^1 \quad (*)$$

Per dimostrare il risultato della disuguaglianza cerchiamo il minimo in funzione di $\lambda > 0$ derivando

$$\begin{aligned} \frac{p-1}{p} \lambda^{p-2} \|f\|_{L^p}^p - \frac{1}{\lambda^2 q} \|g\|_{L^q}^q &= 0 \\ \Rightarrow \frac{p-1}{p} \lambda^p \|f\|_{L^p}^p &= \frac{1}{q} \|g\|_{L^q}^q \\ \lambda^p &= \frac{1}{q} \|g\|_{L^q}^q \cdot \frac{p}{p-1} \cdot \frac{1}{\|f\|_{L^p}^p} \\ \lambda &= \left[\frac{\|g\|_{L^q}^q}{\|f\|_{L^p}^p} \right]^{1/p} \end{aligned}$$

sostituendolo nella (*) otteniamo la tesi. ■

TEOREMA 2.38 — Disuguaglianza di Minkowski. Sia $p \geq 1, f \in L^p, g \in L^p$. Allora

$$(f + g) \in L^p \text{ e } \|f + g\|_{L^p} \leq \|f\|_{L^p} + \|g\|_{L^p}$$

Dimostrazione.

$$\begin{aligned} \|f + g\|_{L^p}^p &= \int |f(x) + g(x)|^p dx \\ &= \int |f(x) + g(x)|^{p-1} |f(x) + g(x)| dx \\ &\leq \int \underbrace{|f(x) + g(x)|^{p-1}}_A \underbrace{|f(x)|}_B dx + \int \underbrace{|f(x) + g(x)|^{p-1}}_C \underbrace{|g(x)|}_D dx \end{aligned}$$

Consideriamo $h(x) = A$

$$[h(x)]^q = [h(x)]^{\frac{p}{p-1}} = |f(x) + g(x)|^p$$

Sappiamo già, per dimostrazione precedente, che $(f + g) \in L^p$, allora $h \in L^q$. Usiamo la disuguaglianza di Holder su $A \in L^q, B \in L^p$ e $C \in L^q, D \in L^p$. Otteniamo

$$\|f + g\|_{L^p}^p \leq \|f\|_{L^p} \| |f + g|^{p-1} \|_{L^q} + \|g\|_{L^p} \| |f + g|^{p-1} \|_{L^q}$$

osserviamo il termine che si presenta due volte

$$\begin{aligned} \| |f + g|^{p-1} \|_{L^q} &= \left(\int |f(x) + g(x)|^{(p-1)q} dx \right)^{1/q} \\ &= \left(\int |f(x) + g(x)|^p dx \right)^{1/q} \\ &= (\|f + g\|_{L^p}^p)^{1/q} \\ &= \|f + g\|_{L^p}^{p/q} \\ &= \|f + g\|_{L^p}^{p-1} \end{aligned}$$

allora

$$\begin{aligned} \|f + g\|_{L^p}^p &\leq \|f\|_{L^p} \|f + g\|_{L^p}^{p-1} + \|g\|_{L^p} \|f + g\|_{L^p}^{p-1} \\ \Rightarrow \|f + g\|_{L^p} &\leq \|f\|_{L^p} + \|g\|_{L^p} \end{aligned} \quad \blacksquare$$

TEOREMA 2.39. Per ogni $A \subset \mathbb{R}^n$ misurabile, per ogni $p \in [1, +\infty)$, lo spazio $L^p(A)$ è di Banach, ed è separabile tranne nel caso $p = \infty$.

TEOREMA 2.40. Lo spazio $L^2(A)$ è uno spazio di Hilbert rispetto al prodotto scalare

$$(f, g)_2 = \int_A f(x) \overline{g(x)} dx$$

OSSERVAZIONE. L'unico esponente coniugato con se stesso è 2. Lo spazio L^2 è il giusto *equilibrio*.

2.3 Serie di Fourier

Consideriamo come spazio di lavoro $L^2([-\pi, \pi])$.

TEOREMA 2.41. Consideriamo

$$B = \left\{ \frac{1}{\sqrt{2}}, \cos x, \sin x, \cos(2x), \sin(2x), \dots \right\}$$

Consideriamo $f, g \in L^2([-\pi, \pi])$ e definiamo il prodotto scalare

$$(f, g) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) g(x) dx \quad \text{cioè} \quad \|f\|_{L^2}^2 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f^2(x) dx$$

allora B è una base di Hilbert.

Si vede facilmente che i suoi vettori sono normali

$$\begin{aligned} \left\| \frac{1}{\sqrt{2}} \right\| &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \left(\frac{1}{\sqrt{2}} \right)^2 dx = 1 \\ \|\sin(kx)\| &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} (\sin(kx))^2 dx = 1 \end{aligned}$$

e ortogonali a due a due

$$\frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \frac{1}{\sqrt{2}} \sin(kx) dx = 0 \quad \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \cos(kx) \cos(jx) dx = 0, \quad \forall j \neq k$$

Vale inoltre, dalla teoria degli spazi di Hilbert, la seguente relazione, che ci permette di costruire ogni elemento dello spazio di Hilbert tramite la base

$$\forall f \in L^2([-\pi, \pi]), \quad f(x) = \frac{a_0}{\sqrt{2}} + \sum_{n=1}^{\infty} [a_n \cos(nx) + b_n \sin(nx)]$$

Cerchiamo l'espressione per calcolare i coefficienti, e soprattutto cerchiamo di capire in che senso vale tale uguaglianza in rosso.

Sappiamo che i coefficienti si calcolano come prodotto scalare della cosa da costruire (la funzione in L^2 nel nostro caso) per il rispettivo elemento della base

$$\begin{aligned} a_n &= (f, e_n) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos(nx) dx \\ b_n &= (f, e_n) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin(nx) dx \\ a_0 &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cdot \frac{1}{\sqrt{2}} dx \end{aligned}$$

Possiamo "togliere" dalla formula il termine blu e accorparlo nella formula completa, in modo da non avere radici, otteniamo la formula per le serie di Fourier³

$$\forall f \in L^2([-\pi, \pi]), \quad f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} [a_n \cos(nx) + b_n \sin(nx)]$$

OSSERVAZIONE — Convergenza L^2 . L'uguaglianza vale in senso L^2 , ovvero che se indichiamo con $S_N(x)$ le somme parziali

$$S_N(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^N [a_n \cos(nx) + b_n \sin(nx)]$$

vale il limite^a

$$\lim_{N \rightarrow +\infty} \int_{-\pi}^{\pi} [f(x) - S_N(x)]^2 dx = 0$$

^acome di consueto, dire che qualcosa si avvicina a un'altra cosa, è equivalente a dire che *una certa norma* della differenza tra le due tende a zero.

OSSERVAZIONE. La funzione che scegliamo di approssimare deve essere periodica di periodo 2π , si può chiaramente generalizzare il risultato a periodi generici T

$$\forall f \in L^2\left(\left[-\frac{T}{2}, \frac{T}{2}\right]\right), \quad f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left[a_n \cos\left(\frac{2n\pi}{T}x\right) + b_n \sin\left(\frac{2n\pi}{T}x\right) \right]$$

con prodotto scalare

$$(f, g) = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(x)g(x)dx$$

quindi per esempio

$$a_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(x) \cos\left(\frac{2n\pi}{T}x\right) dx$$

OSSERVAZIONE — Convergenza uniforme. Dal momento che

$$|a_n \cos(nx) + b_n \sin(nx)| \leq |a_n| + |b_n|$$

Per il test di Weierstrass vale la seguente relazione che ci permette di stabilire se la serie converge uniformemente

$$\sum_{n=1}^{\infty} (|a_n| + |b_n|) < \infty \quad \Rightarrow \quad f(x) \text{ converge uniformemente}$$

Esempio.

Sia $f(x) = |x|$ nell'intervallo $[-\pi, \pi]$ estesa con periodicità a tutto \mathbb{R} , calcoliamo lo sviluppo di Fourier.

$$\begin{aligned} a_n &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |x| \cos(nx) dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} x \cos(nx) dx \\ &= \frac{2}{\pi} \left\{ x \cdot \frac{\sin(nx)}{n} \Big|_0^{\pi} - \int_0^{\pi} \frac{\sin(nx)}{n} dx \right\} \\ &= \frac{2}{\pi} \left\{ \frac{\cos(nx)}{n^2} \Big|_0^{\pi} \right\} = \frac{2}{\pi n^2} [(-1)^n - 1] \end{aligned}$$

³L'importanza della serie di Fourier è cruciale nelle equazioni differenziali. Infatti, nell'equazione del calore, che deriva direttamente dal postulato di Fourier, la soluzione si trova facilmente se è composta da soli seni. In questo modo si può costruire facilmente la soluzione usando una serie di Fourier, che sarà ancora soluzione per il principio di sovrapposizione delle equazioni differenziali. Fourier, quando sviluppò questa teoria, stava proprio cercando di risolvere questo problema, e grazie ciò, ottenne la sua *immortalità*.

$$b_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |x| \sin(nx) dx = 0$$

$$a_0 = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} x dx = \pi$$

allora si scrive in serie di Fourier

$$|x| = \frac{\pi}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{2}{\pi n^2} [(-1)^n - 1] \cos(nx)$$

DEFINIZIONE 2.42. Una funzione $f : [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{R}$ si dice **regolare a tratti** se è derivabile e ha un numero finito di punti di discontinuità $\{x_n\}_{n=1 \dots N}$ e in tali punti esistono finiti i limiti

$$\lim_{x \rightarrow x_n^+} f(x) \quad \lim_{x \rightarrow x_n^-} f(x)$$

Escludiamo quindi asintoti, punti di cuspidi, ma i limiti possono eventualmente essere diversi.

TEOREMA 2.43 — Convergenza puntuale. Una funzione $f : [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{R}$ regolare a tratti. Allora la serie di Fourier converge $\forall x \in [-\pi, \pi]$ tale che $f(x)$ è continua. Nei punti in cui non è continua invece converge al valore medio tra i due limiti.

TEOREMA 2.44 — Derivazione. Per la derivazione possiamo dire che

$$f'(x) = \sum_{n=1}^{\infty} [-na_n \sin(nx) + nb_n \cos(nx)]$$

osserviamo che

$$\sup_{x \in [-\pi, \pi]} [-na_n \sin(nx) + nb_n \cos(nx)] \leq n(|a_n| + |b_n|)$$

per cui per il test di Weierstrass se

$$\sum_{n=1}^{\infty} n(|a_n| + |b_n|) < \infty \Rightarrow f'(x) \text{ converge uniformemente}$$

e naturalmente anche $f(x)$. La condizione *sufficiente* affinché la serie di Fourier sia derivabile k volte è che

$$\sum_{n=1}^{\infty} n^k (|a_n| + |b_n|) < \infty$$

OSSERVAZIONE. Lo usiamo normalmente solo come controllo per sapere se abbiamo calcolato bene la serie di Fourier, di solito sappiamo già se f è derivabile o meno.

Esiste una base alternativa, che troviamo se scriviamo le relazioni complesse

$$\cos(nx) = \frac{e^{inx} + e^{-inx}}{2} \quad \sin(nx) = \frac{e^{inx} - e^{-inx}}{2i}$$

allora la serie di Fourier si scrive nella sua **forma esponenziale**

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left[a_n \frac{e^{inx} + e^{-inx}}{2} + b_n \frac{e^{inx} - e^{-inx}}{2i} \right] \Rightarrow \boxed{f(x) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n e^{inx}}$$

OSSERVAZIONE. In generale questi coefficienti sono complessi $c_n = \overline{c_{-n}}$.

OSSERVAZIONE. La base $\{e^{inx}\}_{n \in \mathbb{Z}}$ è una base ortonormale

$$\int_{-\pi}^{\pi} e^{inx} e^{imx} dx = \int_{-\pi}^{\pi} e^{i(n-m)x} dx = \begin{cases} 2\pi, & n = m \\ \frac{e^{i(n-m)x}}{i(n-m)} \Big|_{-\pi}^{\pi} = 0, & n \neq m \end{cases}$$

normalizziamo, quindi il prodotto scalare sarà

$$(f, g) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \overline{g(x)} dx$$

e i coefficienti saranno

$$c_n = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) e^{-inx} dx$$

Il $-$ è dovuto al fatto che g è coniugato nel prodotto scalare.

Capitolo 3

Distribuzioni

3.1 Spazi di Banach e spazi duali

Per arrivare a definirle e vedere a cosa servono dobbiamo fare alcuni passaggi preliminari. Definiamo il concetto di spazio duale. Parliamo di spazio duale non necessariamente, ma specialmente nel contesto degli spazi di Banach.

Supponiamo di avere due spazi di Banach X, Y in modo assolutamente generale, poi ci concentreremo su uno specifico.

DEFINIZIONE 3.1 — Linearità. Possiamo considerare tutte le funzioni lineari da X in Y

$$L : X \rightarrow Y \quad L(\alpha x_1 + \beta x_2) = \alpha L(x_1) + \beta L(x_2)$$

Teniamo presente che quando parliamo di spazi di Banach spesso intendiamo spazi a dimensione infinita, in questo caso certe idee che abbiamo molto naturali e intuitive delle funzioni lineari non valgono necessariamente. In particolare la continuità **non** è necessariamente garantita in caso di funzioni lineari. In uno spazio di Banach possiamo avere funzioni lineari continue e funzioni lineari non continue.

DEFINIZIONE 3.2 — Continuità. Una funzione è continua se

$$x_n \rightarrow x \Rightarrow L(x_n) \rightarrow L(x)$$

Ricordiamo un'altra definizione non scontata negli spazi a dimensione infinita

DEFINIZIONE 3.3 — Limitatezza. Una funzione lineare è limitata se

$$\exists c \quad \|L(x)\| \leq c\|x\| \quad \forall x \in X$$

Vale un teorema che collega queste due definizioni.

TEOREMA 3.4. Siano X, Y due spazi di Banach qualsiasi. Una funzione lineare $L : X \rightarrow Y$ è limitata se e solo se è continua.

Quello che ci interessa è un tipo particolare di funzioni tra spazi di Banach. Il secondo spazio sarà \mathbb{R} , che è esso stesso uno spazio di Banach, è uno spazio lineare dotato di norma (il valore assoluto) e continuo rispetto a questa norma.

$$L : X \rightarrow \mathbb{R} \quad X \text{ di Banach}$$

DEFINIZIONE 3.5. Dato uno spazio X di Banach, si dice **spazio duale** l'insieme di tutte le funzioni lineari continue da X in \mathbb{R} . Queste funzioni si chiamano anche **funzionali**.

Supponiamo per esempio che X sia \mathbb{R}^n , possiamo considerare tutte le funzioni lineari (e quindi continue,

essendo \mathbb{R}^n a dimensione finita)

$$L : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$$

Come possiamo descriverle tutte? Le identifichiamo con il prodotto scalare con un altro vettore. Dato $y \in \mathbb{R}^n$ possiamo definire $L(x) := (y, x)$. Per esempio il duale di \mathbb{R}^n è \mathbb{R}^n stesso.

La categoria più importante di spazi di Banach che abbiamo visto fin'ora è L^p , cos'è il suo duale? Abbiamo un modo molto semplice.

TEOREMA 3.6. Se $1 < p < +\infty$, allora il duale di L^p è L^q dove q è l'esponente coniugato di p : $\frac{1}{p} + \frac{1}{q} = 1$.

Sia $f \in L^p$ e $L(f) \in \mathbb{R}$, possiamo dimostrare che $\forall L$ funzionale lineare su L^p esiste una funzione $h \in L^q$ tale che $L(f) = \int h f$. Non stiamo specificando in quale dominio stiamo definendo questi spazi. Grazie alla disuguaglianza di Holder otteniamo questo risultato. Non indaghiamo ulteriormente.

Torniamo alla definizione di duale. Una possibile notazione dello spazio duale di X è X' . Questo spazio duale è lui stesso uno spazio di Banach. È ovviamente uno spazio vettoriale, ma dobbiamo far vedere che c'è una *norma*. Un elemento del duale è un funzionale $L : X \rightarrow \mathbb{R}$, questo vuol dire che dato un elemento $x \in X$ allora $L(x) \in \mathbb{R}$

$$\|L\| = \sup_{\|x\|=1} |L(x)|$$

È vero che questo è effettivamente un numero reale? Abbiamo detto che il duale è fatto da funzionali lineari continui, ovvero limitati, quindi sicuramente questo estremo superiore è limitato. La definizione di poco fa di funzione limitata era che $\exists c$ tale che $|L(x)| \leq c\|x\|$, quindi sicuramente questo estremo superiore è minore di c . Si tratta di far vedere che è effettivamente una norma, abbiamo allora questo teorema.

TEOREMA 3.7. Sia X spazio di Banach. Allora X' è uno spazio di Banach lui stesso rispetto alla norma

$$\|L\| = \sup_{\|x\|=1} |L(x)|$$

DEFINIZIONE 3.8 — Supporto di una funzione. Supponiamo ora di avere una funzione $f : A \subset \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$. Si dice supporto di f l'insieme

$$\text{supp} f = \overline{\{x \in A, f(x) \neq 0\}}$$

È la chiusura dell'insieme dei punti dove la funzione non si annulla.

Diamo la definizione di un nuovo spazio vettoriale, se abbiamo $A \subset \mathbb{R}^n$ sappiamo cos'è $L^p(A)$.

DEFINIZIONE 3.9. Si dice L^p_{loc} l'insieme delle funzioni $f : A \rightarrow \mathbb{R}$ tali che $\forall K \subset A$ compatto

$$\exists \int_K |f|^p dx \text{ finito.}$$

È molto più grande dello spazio L^p .

3.2 Funzioni test e distribuzioni

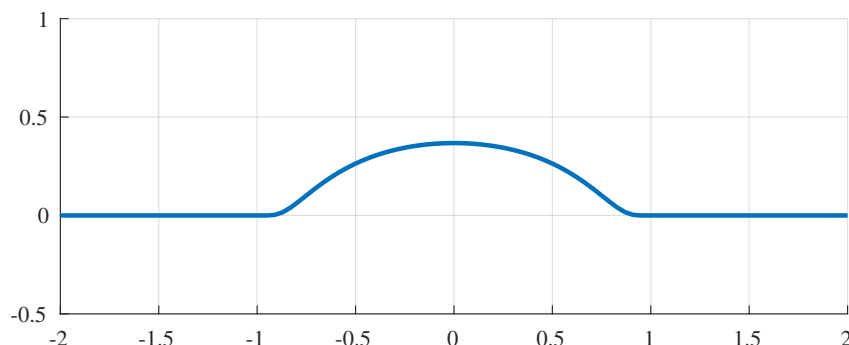
Adesso dobbiamo definire un nuovo spazio di funzioni, che non è uno spazio di Banach.

DEFINIZIONE 3.10 — Spazio delle funzioni test. Sia $A \subset \mathbb{R}^n$ aperto. Chiamiamo funzioni C^∞ a supporto compatto, o funzioni test, e lo indichiamo con $\mathcal{D}(A)$ l'insieme delle funzioni $f : A \rightarrow \mathbb{R}$, derivabili infinite volte $f \in C^\infty$ e tali che il supporto $\text{supp} f$ è compatto.

Una funzione in $\mathcal{D}(A)$ viene detta **funzione test**. Queste funzioni sono un insieme estremamente piccolo. Non è banale neanche fare degli esempi in $\mathcal{D}(\mathbb{R})$. Per esempio

$$f(x) = \begin{cases} e^{\frac{1}{x^2-1}} & |x| < 1 \\ 0 & |x| \geq 1 \end{cases}$$

Somiglia a una gaussiana, ma fuori da $[-1, 1]$ si annulla.



Non è banale che sia C^∞ nei punti $-1, 1$, ma si può dimostrare.

Nessuna funzione elementare appartiene a questo insieme.

Questo insieme non è uno spazio di Banach, se definiamo una norma, non può essere uno spazio di Banach rispetto a quella norma. Nonostante ciò vogliamo definire un concetto di convergenza.

Daremo le prossime definizioni in dimensione 1 per alleggerire le notazioni.

DEFINIZIONE 3.11 — Convergenza in \mathcal{D} . Sia $A \subset \mathbb{R}$ aperto e consideriamo l'insieme $\mathcal{D}(A)$, consideriamo una successione di funzioni $\{f_n\} \subset \mathcal{D}(A)$. Diciamo che $f_n \rightarrow f$ in $\mathcal{D}(A)$ se

1. $\exists K \subset A$ compatto tale che il supporto $\text{supp } f_n \subset K$, ciascuna funzione è a supporto compatto, ma vogliamo che esista un compatto che contenga i supporti di tutte le funzioni.
2. $\forall k \in \mathbb{N}$ la derivata di ordine k della successione di funzioni converge alla derivata di ordine k della funzione uniformemente $f_n^{(k)} \rightarrow f^{(k)}$.

Si può dimostrare che non possiamo definire questa convergenza in norma o distanza, motivo per cui l'abbiamo definita noi così. Ora possiamo finalmente arrivare alla definizione di distribuzione.

DEFINIZIONE 3.12 — Distribuzione. Sia $A \subset \mathbb{R}$ aperto. Chiamiamo **distribuzione** in A un funzionale (lineare e continuo) su $\mathcal{D}(A)$. Quindi lo spazio delle distribuzioni è il suo duale $\mathcal{D}'(A)$.

Stiamo cercando di generalizzare il concetto di funzione.

TEOREMA 3.13. A ogni funzione $u \in L^1_{\text{loc}}(A)$ corrisponde una distribuzione in $\mathcal{D}'(A)$.

Indichiamo con (u, f) il prodotto di dualità, cioè la distribuzione (funzionale lineare e continuo) associata ad u che agisce sulla funzione test f

$$(u, f) = \int_A u f dx \quad u \in L^1_{\text{loc}}(A) \quad f \in \mathcal{D}(A)$$

Dimostrazione.

Dobbiamo verificare che l'integrale sia ben definito, lineare e continuo (o limitato).

- *ben definito.* Il supporto di f è un certo insieme $K \subset A$ compatto, quindi si annulla al di fuori di K , allora

$$\int_A u f dx = \int_K u f dx$$

ma f è anche limitata (essendo continua a supporto compatto) e $u \in L^1_{\text{loc}}$:

$$\left| \int_K u f dx \right| \leq \sup |f| \left| \int_K u dx \right| < +\infty$$

- *lineare*, infatti

$$(u, c_1 f_1 + c_2 f_2) = \int_A u(c_1 f_1 + c_2 f_2) dx$$

per la linearità dell'integrale

$$\int_A u(c_1 f_1 + c_2 f_2) dx = c_1 \int_A u f_1 dx + c_2 \int_A u f_2 dx = c_1(u, f_1) + c_2(u, f_2)$$

- *continuo, o limitato* (sono equivalenti). Per ipotesi $f_n \rightarrow f$ in $\mathcal{D}(A)$ e $u \in L^1_{\text{loc}}$. Allora la convergenza in $\mathcal{D}(A)$ garantisce che il supporto di tutte le f_n sia contenuto in un compatto $K \subset A$, e inoltre $f_n \rightarrow f$ (e le derivate) uniformemente, cioè $\|f_n - f\|_\infty \rightarrow 0$. Per definizione di L^1_{loc} la funzione u ristretta al compatto K è $L^1(K)$. Possiamo allora usare la disuguaglianza di Holder con $p = 1, q = \infty$ per far vedere che

$$\left| \int_K u(f_n - f) dx \right| \leq \|u\|_{L^1(K)} \|f_n - f\|_\infty \rightarrow 0$$

allora abbiamo fatto vedere che

$$\int_A u(f_n - f) dx \rightarrow 0 \quad \Leftrightarrow \quad \int_A u f_n dx \rightarrow \int_A u f dx$$

quindi qualsiasi funzione L^1_{loc} è una distribuzione su quell'insieme. ■

Si noti che lo spazio L^1_{loc} è molto più grande di L^1 , ad esempio banalmente qualunque polinomio non identicamente nullo non è integrabile su tutto \mathbb{R} , ma è integrabile su qualunque compatto.

Tutte le distribuzioni si possono vedere come associate a una funzione L^1_{loc} ? No, vediamo un controesempio con la **delta di Dirac**, che definiamo come distribuzione su \mathbb{R} . Ad ogni funzione $f \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$ e $y \in \mathbb{R}$ vogliamo associare una distribuzione $\delta_y \in \mathcal{D}'(\mathbb{R})$

$$\boxed{(\delta_y, f) = f(y) \in \mathbb{R}}$$

Dimostrazione.

- ha valori in \mathbb{R} , $\delta_y : \mathcal{D}(\mathbb{R}) \rightarrow \mathbb{R}$
 - è lineare $(\delta_y, c_1 f_1 + c_2 f_2) = (c_1 f_1 + c_2 f_2)(y) = c_1 f_1(y) + c_2 f_2(y)$ che è proprio uguale a $c_1(\delta_y, f_1) + c_2(\delta_y, f_2)$
 - è continua. Sia $f_n \rightarrow f$, cioè il supporto di tutte le f_n è contenuto in K compatto e $f_n \rightarrow f$ uniformemente, e quindi anche puntualmente:
 - se $y \notin K$ allora $(\delta_y, f_n) = 0$ e $(\delta_y, f) = 0$
 - se $y \in K$ allora $(\delta_y, f_n) = f_n(y) \rightarrow f(y) = (\delta_y, f)$
-

Spesso si scrive

$$(\delta_y, f) = \int_{\mathbb{R}} \delta_y(x) f(x) dx = f(y)$$

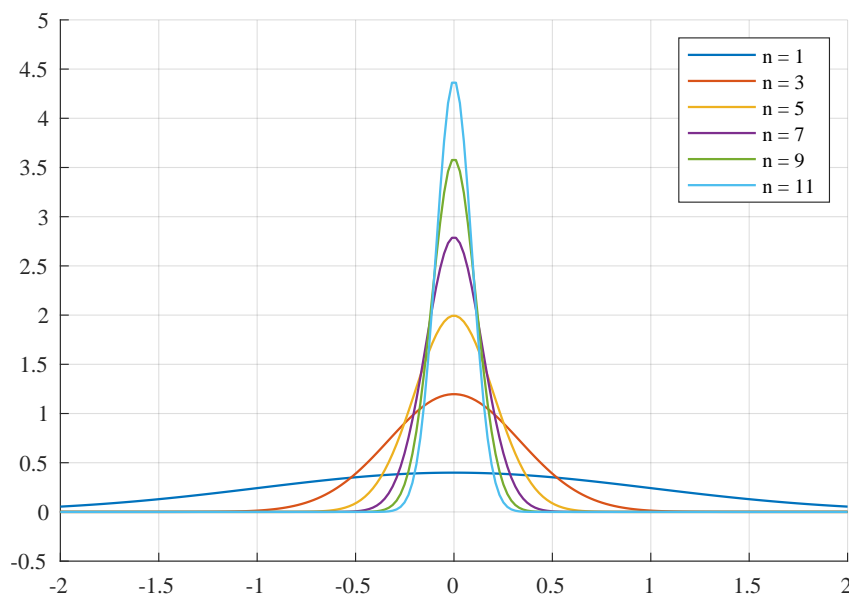
La delta di Dirac nasce per estrarre in modo semplice il valore di una funzione in un punto, e da qui si è poi sviluppata la teoria delle distribuzioni. Ad ogni funzione L^1_{loc} si può quindi associare una distribuzione, ma non viceversa, le distribuzioni sono di più.

Un altro modo di interpretare la delta di Dirac è il limite di una gaussiana

$$f(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-\frac{1}{2}x^2} \quad \|f\|_{L^1} = 1$$

definiamo

$$f_n(x) = n f(nx)$$



dove

$$\|f_n\|_{L^1} = \int_{\mathbb{R}} |f_n(x)| dx = \int_{\mathbb{R}} n f(nx) dx$$

chiamo $y = nx$ allora $dy = ndx$

$$\int_{\mathbb{R}} n f(nx) dx = \int_{\mathbb{R}} f(y) dy = 1$$

Notiamo che

$$f_n(x) = \frac{n}{\sqrt{2\pi}} e^{-\frac{1}{2}(nx)^2} \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 0 \quad \forall x \neq 0$$

Essendo L^1 , quindi anche L^1_{loc} , le possiamo vedere come distribuzioni. Possiamo dimostrare che $\forall \varphi \in \mathcal{D}(A)$, $(f_n, \varphi) \rightarrow (\delta_0, \varphi)$.

Più uno spazio è piccolo e più il suo duale è grande, e viceversa. Lo spazio $\mathcal{D}(A)$ è molto piccolo, quindi il duale (lo spazio delle distribuzioni) sarà molto grande, ma pur essendo molto grande, avrà delle proprietà molto forti (derivabilità infinita). *Stiamo cercando capre e cavoli.*

DEFINIZIONE 3.14 — Convergenza di una distribuzione. Cosa vuol dire avere una successione di distribuzioni $\{\Lambda_n\}$ che converge a Λ nel senso delle distribuzioni? Come prima, se $\forall \varphi \in \mathcal{D}(A) \Rightarrow (\Lambda_n, \varphi) \rightarrow (\Lambda, \varphi)$. La definizione è simmetrica rispetto all'altra.

Veniamo al supporto. Una distribuzione non ha una variabile, non si annulla come una funzione, non è una funzione.

DEFINIZIONE 3.15 — Supporto di una distribuzione. Sia $\Lambda \in \mathcal{D}'(A)$. Consideriamo $B \subset A$ e $\varphi \in \mathcal{D}(B)$. Supponiamo che $(\Lambda, \varphi) = 0 \quad \forall \varphi$. Questo è il modo per dire che "si annulla", diciamo

$$\text{supp} \Lambda = \left(\bigcup_{\substack{B \subset A \\ B \text{ aperti}}} \{B : (\Lambda, \varphi) = 0, \forall \varphi \in \mathcal{D}(B)\} \right)^c$$

NB. Quando diciamo che a $u \in L^1_{\text{loc}}(A)$ corrisponde una distribuzione, diciamo che esiste una Λ_u distribuzione definita come $(\Lambda_u, \varphi) = \int_A u\varphi$, ma talvolta scriveremo direttamente u con abuso di notazione.

DEFINIZIONE 3.16 — Derivata di una distribuzione. Sia $\Lambda \in \mathcal{D}'(A)$ una distribuzione. Definiamo la sua distribuzione derivata $\Lambda' \in \mathcal{D}'(A)$. Per ogni $\varphi \in \mathcal{D}(A)$ dobbiamo definire quanto vale (Λ', φ)

$$(\Lambda', \varphi) = -(\Lambda, \varphi')$$

Questo somiglia molto all'integrazione per parti (in realtà è molto più che una somiglianza). Controlliamo che sia una distribuzione

- definita $\Lambda' : \mathcal{D}(A) \rightarrow \mathbb{R}$, sì per come è costruita, φ' è comunque definito essendo C^∞ a supporto compatto
- lineare:

$$(\Lambda', a_1\varphi_1 + a_2\varphi_2) = a_1(\Lambda', \varphi_1) + a_2(\Lambda', \varphi_2)$$

- continuo:

$$\varphi_k \rightarrow \varphi \text{ in } \mathcal{D}(A) \Rightarrow (\Lambda', \varphi_k) \rightarrow (\Lambda', \varphi)$$

infatti, dato che $\varphi'_k \rightarrow \varphi'$

$$(\Lambda', \varphi_k) = -(\Lambda, \varphi'_k) \rightarrow -(\Lambda, \varphi') = (\Lambda', \varphi)$$

■

Andiamo ora a capire che ha le stesse proprietà di una derivata. Consideriamo una funzione derivabile $u \in C^1(A) \subset L^1_{\text{loc}}(A)$, ma allora è associata ad una distribuzione, che continueremo a chiamare u

$$(u, \varphi) = \int_A u(x)\varphi(x)dx$$

Sappiamo che esiste $u' \in C^0(A) \subset L^1_{\text{loc}}$, associata a sua volta ad una distribuzione

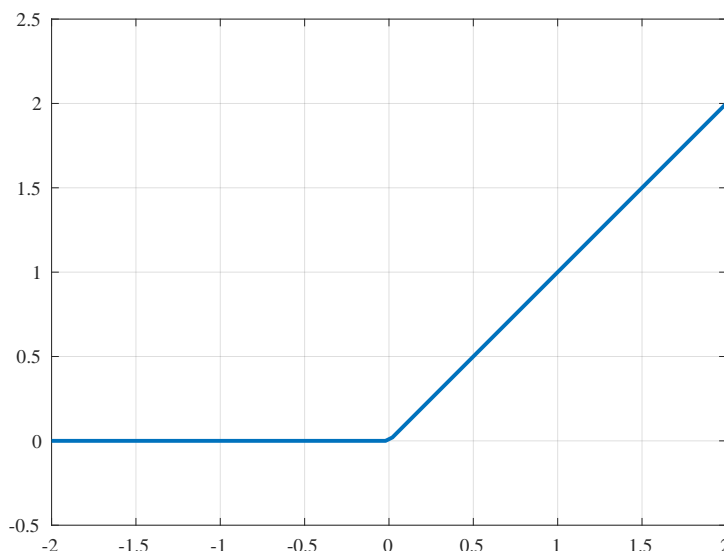
$$\underbrace{(u', \varphi) = -(u, \varphi')}_{\text{definizione di prima}}$$

$$(u', \varphi) = \int_A u'(x)\varphi(x)dx = \underbrace{u(b)\varphi(b)}_{\cancel{u(b)\varphi(b)}} - \underbrace{u(a)\varphi(a)}_{\cancel{u(a)\varphi(a)}} - \int_a^b u(x)\varphi'(x)dx \quad A = [a, b]$$

i termini si cancellano perché φ è a supporto compatto, che è contenuto in A , quindi φ si annulla agli estremi $\varphi(a) = 0 = \varphi(b)$.

Esempio.

Consideriamo la funzione



$$u(x) = \begin{cases} x & x \geq 0 \\ 0 & x < 0 \end{cases}$$

Non è derivabile nell'origine, ma è L^1_{loc} , quindi derivabile nel senso delle distribuzioni. Sia $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$

$$(u', \varphi) = -(u, \varphi') = - \int_{\mathbb{R}} u(x) \varphi'(x) dx = - \int_0^M x \varphi'(x) dx$$

M perché φ è a supporto compatto, quindi ci sarà un M ; applico l'integrazione per parti

$$\begin{aligned} - \int_0^M x \varphi'(x) dx &= -[x \varphi(x)]_0^M + \int_0^M \varphi(x) dx = \int_0^M \varphi(x) dx \\ &= \int_0^{+\infty} \varphi(x) dx = \int_{\mathbb{R}} H(x) \varphi(x) dx = (H, \varphi) \end{aligned}$$

dove $H(x)$ è la **funzione di Heaviside**, che abbiamo interpretato come distribuzione

$$H(x) = \begin{cases} 1 & x \geq 0 \\ 0 & x < 0 \end{cases}$$

NB. Tutto quello che vediamo riguardante gli spazi L^p riguarda gli integrali, quindi che valga 0 o 1 quando $x = 0$ è del tutto irrilevante.

Allora la derivata di u , cioè u' , nel senso delle distribuzioni, è H .

Sembra che non abbiamo fatto granché se non togliere di mezzo un punto angoloso: spingiamoci oltre e deriviamo la funzione di Heaviside, che non è nemmeno continua.

$$\begin{aligned} (H', \varphi) &= -(H, \varphi') \quad \forall \varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}) \\ &= - \int_{\mathbb{R}} H(x) \varphi'(x) dx = - \int_0^{+\infty} \varphi'(x) dx \\ &= \varphi(0) - \lim_{x \rightarrow +\infty} \varphi(x) = \varphi(0) = (\delta_0, \varphi) \end{aligned}$$

La derivata di H nel senso delle distribuzioni è la distribuzione delta di Dirac (centrata nel punto di discontinuità). Può sembrare strano derivare la delta, ma si può fare.

$$(\delta'_a, \varphi) = -(\delta_a, \varphi') = -\varphi'(a)$$

estendiamo a un ordine n

$$(\delta_a^{(n)}, \varphi) = (-1)^n \varphi^{(n)}(a)$$

3.3 Funzioni a decrescita rapida e distribuzioni temperate

Lo spazio delle φ è lo spazio delle funzioni test, delle funzioni C^∞ a supporto compatto, uno spazio molto stringente. Cerchiamo di allentarlo un po' introducendo un nuovo spazio chiamato **spazio delle funzioni a decrescita rapida** (o **spazio di Schwartz**¹).

DEFINIZIONE 3.17 — Spazio delle funzioni a decrescita rapida. Diciamo che $f \in \mathcal{S}(\mathbb{R})$ se $\boxed{f \in C^\infty}$ e $\boxed{x^k f^{(n)}(x)}$ è limitata $\forall k, n \in \mathbb{N}$.

Le definiamo su tutto \mathbb{R} . Non chiediamo che si annullino fuori da un compatto, ma che si annullino più rapidamente di qualsiasi polinomio insieme a tutte le derivate per $x \rightarrow \pm\infty$. Una gaussiana per esempio tende a 0 più velocemente di qualsiasi polinomio con le sue derivate, ma non si annulla mai. Questo spazio $\mathcal{S}(\mathbb{R})$ è tale che

$$\mathcal{D}(\mathbb{R}) \subset \mathcal{S}(\mathbb{R})$$

Come si definisce la convergenza in questo insieme?

¹Si noti che si tratta di un matematico differente da quello del teorema sulle derivate seconde, Karl Hermann Amandus Schwarz (1843-1921). Qui si parla di Laurent Schwartz (1915-2002), medaglia Fields nel 1950.

DEFINIZIONE 3.18 — Convergenza in \mathcal{S} . Sia una successione $\{f_n\} \subset \mathcal{S}(\mathbb{R})$. Diciamo che $f_n \rightarrow f$ in $\mathcal{S}(\mathbb{R})$ se $x^k f_n^{(m)}(x) \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} x^k f^{(m)}(x)$ uniformemente $\forall k, m \in \mathbb{N}$.

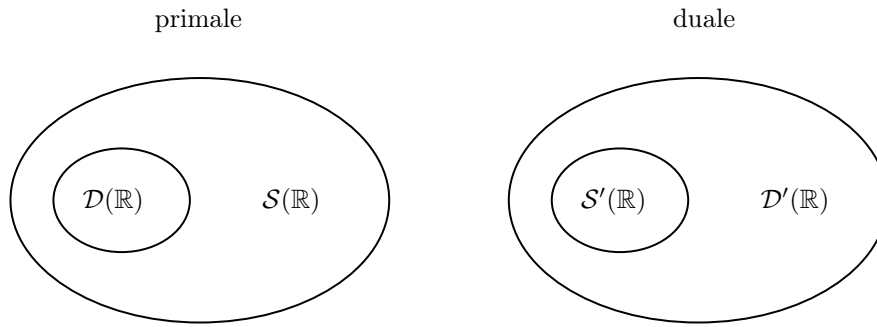
Anche questo non è uno spazio di Banach e non c'è norma, motivo per cui *definiamo* così la successione.

DEFINIZIONE 3.19 — Distribuzione temperata. Un funzionale lineare $\Lambda : \mathcal{S}(\mathbb{R}) \rightarrow \mathbb{R}$ continuo si dice distribuzione temperata.

Una distribuzione temperata è anche una distribuzione normale, in altre parole, lo spazio delle distribuzioni temperate $\mathcal{S}'(\mathbb{R})$ è contenuto in $\mathcal{D}'(\mathbb{R})$

$$\mathcal{S}'(\mathbb{R}) \subset \mathcal{D}'(\mathbb{R})$$

In generale se abbiamo due spazi qualsiasi $A \subset B$, i loro duali sono legati da $B' \subset A'$.



Questa riduzione dello spazio, è una riduzione stretta, cioè perdiamo alcuni elementi, vediamo un esempio.

$$u = e^{x^2} \in L_{\text{loc}}^1 \Rightarrow \text{c'è una distribuzione associata}$$

tuttavia se consideriamo come funzione test una funzione di $\mathcal{S}(\mathbb{R})$ $\varphi = e^{-x^2}$

$$(u, \varphi) = \int_{\mathbb{R}} u \varphi dx = \int_{\mathbb{R}} dx = +\infty \Rightarrow \text{non è temperata}$$

DEFINIZIONE 3.20 — Convergenza di distribuzioni temperate. Sia u_n una successione in $\{u_n\} \subset \mathcal{S}'(\mathbb{R})$. Diciamo che $u_n \rightarrow u \in \mathcal{S}'(\mathbb{R})$ se per ogni funzione test a decrescita rapida $\varphi \in \mathcal{S}(\mathbb{R})$, si ha $(u_n, \varphi) \rightarrow (u, \varphi)$.

La definizione di derivata è la stessa.

Ora chiediamoci, se consideriamo una funzione $u \in L_{\text{loc}}^1$, possiamo dire che vi è associata una distribuzione temperata? Abbiamo questo risultato.

TEOREMA 3.21. Se $\exists n \in \mathbb{N}$ tale che $(1+|x|)^{-n}u(x) \in L^1(\mathbb{R})$ allora esiste una distribuzione temperata associata $u \in \mathcal{S}'(\mathbb{R})$.

TEOREMA 3.22. Se $u \in L^p(\mathbb{R})$ per un qualsiasi $p \in [1, +\infty]$ allora esiste una distribuzione temperata associata $u \in \mathcal{S}'(\mathbb{R})$.

Capitolo 4

Trasformate integrali

4.1 Introduzione

È la versione *continua* della serie di Fourier. Vedremo tutto sulla retta reale, ma si può applicare anche in \mathbb{R}^n . Consideriamo $\mathcal{D}(\mathbb{R}) \subset L^p(\mathbb{R}) \quad \forall p \in [1, +\infty]$, questa inclusione è densa $\forall p < +\infty$ (escluso).

DEFINIZIONE 4.1 — Inclusione densa. Dire che l'inclusione è densa significa dire che $\forall p < +\infty, \forall f \in L^p(\mathbb{R})$ esiste $\varphi_n \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$ tale che $\varphi_n \rightarrow f$ in senso L^p , cioè $\|\varphi_n - f\|_{L^p} \rightarrow 0$.

Posso *approssimare* ogni funzione in L^p con $p < +\infty$ (funzioni anche molto irregolari e discontinue) con funzioni di $\mathcal{D}(\mathbb{R})$ (funzioni molto regolari e con cui è più semplice fare i conti), nel senso della norma ovviamente.

Introduciamo lo spazio

$$C_0^0(\mathbb{R}) = \left\{ f \in C^0(\mathbb{R}), \lim_{x \rightarrow \pm\infty} f(x) = 0 \right\} \subset L^\infty(\mathbb{R})$$

Le funzioni in $C_0^0(\mathbb{R})$ sono automaticamente limitate, quindi contenute nello spazio $L^\infty(\mathbb{R})$ delle funzioni *essenzialmente* limitate. Questa inclusione **non** è densa.

Sia $f \in L^1(\mathbb{R})$ definiamo la funzione traslata

$$f_y(x) = f(x - y)$$

TEOREMA 4.2. Sia $f \in L^1(\mathbb{R})$, allora

$$\lim_{y \rightarrow 0} \|f_y - f\|_{L^1} = 0$$

Dimostrazione.

È basata sulla densità a cui abbiamo accennato. Sia $\varepsilon > 0$, $\exists \varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$ tale che $\|f - \varphi\| < \varepsilon$. Se trasliamo una funzione, essa non cambia di norma $\Rightarrow \|f_y - \varphi_y\| < \varepsilon$. Chiamiamo K un certo insieme che contiene sia il supporto di φ che della sua traslata φ_y , per un certo y sufficientemente piccolo. Allora¹ la funzione φ è uniformemente continua, cioè

$$\begin{aligned} \forall \varepsilon > 0 \quad \exists \delta \quad |\varphi(x) - \varphi(y)| < \varepsilon \quad \text{purché } |x - y| < \delta \\ \Updownarrow \\ \forall \varepsilon > 0 \quad \exists \delta \quad |\varphi(x - y) - \varphi(x)| < \varepsilon \quad \text{purché } |y| < \delta \end{aligned}$$

il delta che otteniamo *non* dipende dal punto.

¹Teorema di Heine-Cantor. Una funzione continua su un compatto è uniformemente continua.

Dall'uniforme continuità deduciamo

$$\|\varphi_y - \varphi\| = \int_K |\varphi(x-y) - \varphi(x)| dx < \varepsilon |K|$$

Veniamo ora a

$$\begin{aligned} \|f_y - f\| &= \|(f_y - \varphi_y) + (\varphi_y - \varphi) + (\varphi - f)\| \\ &\leq \|f_y - \varphi_y\| + \|\varphi_y - \varphi\| + \|\varphi - f\| \\ &< \varepsilon + \varepsilon |K| + \varepsilon \\ &= \varepsilon(2 + |K|) \end{aligned}$$

dove $(2 + |K|)$ è costante e ε è arbitrario, cioè $\|f_y - f\|$ è tanto piccola quanto vogliamo. ■

Prima di procedere riassumiamo brevemente le inclusioni fra gli spazi che abbiamo visto

$$\begin{array}{ll} \mathcal{D}(\mathbb{R}) \subset L^p(\mathbb{R}) & \text{densa } \forall p < +\infty \\ \mathcal{D}(\mathbb{R}) \subset L^p(\mathbb{R}) & \text{densa } \forall p < +\infty \\ \mathcal{D}(\mathbb{R}) \subset \mathcal{S}(\mathbb{R}) & \text{standard} \\ \mathcal{S}'(\mathbb{R}) \subset \mathcal{D}'(\mathbb{R}) & \text{standard} \\ C_0^0(\mathbb{R}) \subset L^\infty(\mathbb{R}) & \text{standard} \end{array}$$

4.2 Trasformata di Fourier

I numeri complessi entrano necessariamente nella trasformata di Fourier, quindi considereremo sempre funzioni $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$.

Consideriamo $f \in L^1(\mathbb{R})$, definiamo **trasformata di Fourier** della funzione f

$$\boxed{\hat{f}(z) = \int_{\mathbb{R}} e^{-izx} f(x) dx} \quad f \in L^1(\mathbb{R})$$

Ci ricordiamo che i coefficienti di Fourier erano

$$c_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} e^{-inx} f(x) dx$$

È corretta la definizione?

$$|f(x)| = |e^{-ixz} f(x)|$$

ma f , e quindi anche $|f|$, è integrabile secondo Lebesgue, quindi anche il secondo membro è integrabile e convergente. Ha senso dare questa definizione! Vediamo di capire le proprietà, riassunte nel teorema fondamentale.

TEOREMA 4.3 — di Riemann-Lebesgue. Sia $f \in L^1(\mathbb{R})$, allora

$$\boxed{\hat{f} \in C_0^0(\mathbb{R})} \quad \boxed{\|\hat{f}\|_\infty \leq \|f\|_{L^1}}$$

La trasformata ha proprietà molto diverse e molto più regolari della f , che è banalmente integrabile, sta in uno spazio compeltamente diverso.

Dimostrazione.

Continuità.

Sia $z_n \rightarrow z \in \mathbb{R}$

$$\lim_{n \rightarrow +\infty} \hat{f}(z_n) = \lim_{n \rightarrow +\infty} \int_{\mathbb{R}} e^{-iz_n x} f(x) dx$$

Notiamo che abbiamo la convergenza puntuale, quasi $\forall x$. Se usassimo l'integrale di Riemann non avremmo questo risultato, con Lebesgue, sì, usando la convergenza dominata.

$$g_n \rightarrow g \text{ q.o.}, \exists h \in L^1, |g_n| \leq h \forall n \Rightarrow \lim_{n \rightarrow +\infty} \int g_n = \int \lim_{n \rightarrow +\infty} g_n$$

qui possiamo maggiorare

$$\underbrace{|e^{-iz_n x} f(x)|}_{|g_n|} \leq \underbrace{|f(x)|}_h \in L^1$$

quindi

$$\lim_{n \rightarrow +\infty} \int_{\mathbb{R}} e^{-iz_n x} f(x) dx = \int_{\mathbb{R}} \lim_{n \rightarrow +\infty} e^{-iz_n x} f(x) dx = \int_{\mathbb{R}} e^{-izx} f(x) dx = \hat{f}(z)$$

Disuguaglianza delle norme.

Chiaramente poi possiamo scrivere

$$\|\hat{f}\|_{\infty} = |\hat{f}(z)| = \left| \int_{\mathbb{R}} e^{-izx} f(x) dx \right| \leq \int_{\mathbb{R}} |e^{-izx} f(x)| dx \leq \int_{\mathbb{R}} |f(x)| dx = \|f\|_{L^1}$$

Ultima parte.

Ci resta da far vedere che

$$\lim_{z \rightarrow \pm\infty} \hat{f}(z) = 0$$

Ricordiamo che $-1 = e^{i\pi}$, scriviamo

$$\hat{f}(z) = -e^{i\pi} \int_{\mathbb{R}} e^{-izx} f(x) dx = - \int_{\mathbb{R}} e^{-i(xz-\pi)} f(x) dx = - \int_{\mathbb{R}} e^{-iz(x-\frac{\pi}{z})} f(x) dx$$

cambiamo la variabile e ricordiamo che l'integrale è in dx

$$x' = x - \frac{\pi}{z}$$

allora

$$- \int_{\mathbb{R}} e^{-iz(x-\frac{\pi}{z})} f(x) dx = - \int_{\mathbb{R}} e^{-izx'} f\left(x' + \frac{\pi}{z}\right) dx' = - \int_{\mathbb{R}} e^{-izx} f\left(x + \frac{\pi}{z}\right) dx$$

Scriviamo ora il doppio di \hat{f}

$$\begin{aligned} 2\hat{f}(z) &= \int_{\mathbb{R}} e^{-izx} f(x) dx - \int_{\mathbb{R}} e^{-izx} f\left(x + \frac{\pi}{z}\right) dx \\ &= \int_{\mathbb{R}} \left[e^{-izx} f(x) - e^{-izx} f\left(x + \frac{\pi}{z}\right) \right] dx \\ &= \int_{\mathbb{R}} e^{-izx} \left[f(x) - f\left(x + \frac{\pi}{z}\right) \right] dx \end{aligned}$$

passiamo al modulo

$$\begin{aligned} 2|\hat{f}(z)| &\leq \int_{\mathbb{R}} \left| e^{-izx} \left[f(x) - f\left(x + \frac{\pi}{z}\right) \right] \right| dx \\ &= \int_{\mathbb{R}} \left| f(x) - f\left(x + \frac{\pi}{z}\right) \right| dx \\ &= \|f - f_{-\pi/z}\|_{L^1} \end{aligned}$$

Quando $z \rightarrow \pm\infty$ la traslazione $-\pi/z \rightarrow 0$ e quindi, per quanto detto prima sulla traslazione di funzioni L^1 abbiamo $2|\hat{f}(z)| \rightarrow 0$. ■

Questo vuol dire che se chiamiamo

$$\mathcal{F} : L^1(\mathbb{R}) \rightarrow C_0^0(\mathbb{R})$$

abbiamo un operatore trasformata di Fourier che è, ovviamente, lineare, e, grazie alla disuguaglianza $\|\hat{f}\|_{\infty} \leq \|f\|_{L^1}$ anche limitata (e quindi equivalentemente anche continua, per quanto precedentemente). Cominciamo a verificare alcune proprietà.

Notazione: indichiamo con $\mathcal{F}(f(x), z) = \hat{f}(z)$ la trasformata di $f(x)$ scritta in funzione di z .

- Traslazione di $y \in \mathbb{R}$.

$$\begin{aligned}
 \mathcal{F}(f(x-y), z) &= \int e^{-ixz} f(x-y) dx & x' = x-y \\
 &= \int e^{-ix'z-iyz} f(x') dx' \\
 &= e^{-iyz} \int e^{-ixz} f(x) dx \\
 &= e^{-iyz} \hat{f}(z) \\
 &= e^{-iyz} \mathcal{F}(f(x), z)
 \end{aligned}$$

- Il contrario

$$\begin{aligned}
 \mathcal{F}(e^{iyx} f(x), z) &= \int e^{-ixz} e^{iyx} f(x) dx \\
 &= \int e^{-ix(z-y)} f(x) dx \\
 &= \hat{f}(z-y) \\
 &= \mathcal{F}(f(x), z-y)
 \end{aligned}$$

- $\mathcal{F}(\overline{f(x)}, z) = \overline{\hat{f}(-z)}$
- f pari $\Rightarrow \hat{f}$ pari
- f dispari $\Rightarrow \hat{f}$ dispari
- f pari e reale $\Rightarrow \hat{f}$ pari e reale
- f dispari e reale $\Rightarrow \hat{f}$ dispari e immaginaria

Cerchiamo di capire se una trasformata di Fourier è derivabile, quindi anche C^1 .

TEOREMA 4.4 — Derivata della trasformata. Sia $f \in L^1$, $g(x) = xf(x)$, $g \in L^1$. Allora $\hat{f} \in C^1$ e

$$\hat{f}'(z) = -i\hat{g}(z) \quad \text{cioè} \quad \boxed{\frac{d^n}{dz^n} \mathcal{F}(f(x), z) = \mathcal{F}((-ix)^n \cdot f(x), z)}$$

Chiedere che anche $xf(x)$ stia in L^1 significa che la f deve in qualche senso tendere a 0 abbastanza rapidamente, vogliamo che l'integrale su \mathbb{R} converga.

Dimostrazione.

Calcoliamo il limite del rapporto incrementale

$$\begin{aligned}
 \lim_{h \rightarrow 0} \frac{\hat{f}(z+h) - \hat{f}(z)}{h} &= \lim_{h \rightarrow 0} \frac{1}{h} \left(\int e^{-ix(z+h)} f(x) dx - \int e^{-ixz} f(x) dx \right) \\
 &= \lim_{h \rightarrow 0} \int e^{-ixz} \frac{e^{-ixh} - 1}{h} f(x) dx \\
 &= \int e^{-ixz} (-ix) f(x) dx \\
 &= -i \mathcal{F}(xf(x), z) \\
 &= -i\hat{g}(z)
 \end{aligned}$$

dove possiamo passare al limite sotto il segno di integrale perché in generale

$$|e^{i\lambda} - 1| \leq |\lambda| \quad \lambda \in \mathbb{R} \quad \lambda = -xh \Rightarrow \text{l'integrale converge per conv. dom.} \quad \blacksquare$$

TEOREMA 4.5 — Trasformata della derivata. Sia $f \in L^1 \cap C^1$, $f' \in L^1$.

$$\mathcal{F}\left(\frac{d^n}{dx^n}f(x), z\right) = (iz)^n \cdot \mathcal{F}(f(x), z)$$

Tutto questo è vero purché le cose scritte abbiano senso, da cui le ipotesi.

4.3 Trasformazione inversa

TEOREMA 4.6. Sia $f \in L^1$ e tale che $\hat{f} \in L^1$. Allora $f \in C_0^0$ e

$$f(x) = \frac{1}{2\pi} \int e^{ixz} \hat{f}(z) dz$$

Perché le richieste sugli spazi di appartenenza? Supponiamo che questa sia l'antitrasformata, ha senso? È corretta? C'è in generale questo problema

$$\begin{array}{ccc} f & \rightarrow & \hat{f} \\ \in L^1 & & \in C_0^0 \end{array} \quad \begin{array}{ccc} \hat{f} & \rightarrow & f \\ \in L^1 & & \in C_0^0 \end{array}$$

La trasformata di Fourier non è simmetrica, lavora su spazi diversi. Se vogliamo che sia simmetrica nel senso che mandi uno spazio nello stesso spazio e ci permetta di tornare indietro possiamo farlo prendendo uno spazio un po' strano: $L^1 \cap C_0^0$, vale infatti (non dimostriamo)

$$\mathcal{F} : L^1 \cap C_0^0 \rightarrow L^1 \cap C_0^0$$

Problema! Lo spazio $L^1 \cap C_0^0$ non è uno spazio di Banach, non è completo né rispetto alla norma L^1 né rispetto alla norma L^∞ . Cercheremo ora di estendere la definizione allo spazio L^2 , che oltre a essere di Banach è anche di Hilbert

$$\mathcal{F} : L^2 \rightarrow L^2$$

4.4 Convoluzione

TEOREMA 4.7. Siano $u, v \in L^1(\mathbb{R})$. Allora la funzione

$$(u * v)(x) = \int_{\mathbb{R}} u(x-t)v(t)dt$$

è definita per quasi ogni $x \in \mathbb{R}$, $(u * v) \in L^1$ e inoltre, stando in L^1 , avrà una norma $\|u * v\|_{L^1} \leq \|u\|_{L^1} \|v\|_{L^1}$.

Discende direttamente dal teorema di Fubini.

- È simmetrica

$$\begin{aligned} (u * v)(x) &= \int_{\mathbb{R}} u(x-t)v(t)dt & t' = x-t \\ &= \int_{\mathbb{R}} u(t')v(x-t')dt' \\ &= (v * u)(x) \end{aligned}$$

- È associativa

$$(u * v) * w = u * (v * w)$$

- Supponiamo di avere

$$u(x) = \begin{cases} n & x \in [0, \frac{1}{n}] \\ 0 & \text{altrove} \end{cases} \quad \|u\| = 1$$

$$(u * v)(x) = \int_{\mathbb{R}} u(x-t)v(t)dt = n \int_{x-\frac{1}{n}}^x v(t)dt$$

è la media della funzione v calcolata in un intorno di x . L'effetto della convoluzione è in qualche modo di smussare il valore della funzione v , in ogni punto sostituiamo la media in un suo intorno.

Qual è il legame con la trasformata di Fourier? Siano $u, v \in L^1$, calcoliamo la trasformata di $u * v$, dato che sta in L^1

$$\begin{aligned} \mathcal{F}(u * v, z) &= \int e^{-izx} \left[\int u(x-t)v(t)dt \right] dx \\ &= \int e^{-iz(x-t)} e^{-izt} u(x-t)v(t) dt dx \\ &= \int e^{-izt} v(t) \left[\int e^{-iz(x-t)} u(x-t) dx \right] dt \end{aligned}$$

con un cambio di variabile $x' = x - t$

$$\begin{aligned} \int e^{-izt} v(t) \left[\int e^{-iz(x-t)} u(x-t) dx \right] dt &= \int e^{-izt} v(t) \left[\int e^{-izx'} u(x') dx' \right] dt \\ &= \hat{u}(z) \hat{v}(z) \end{aligned}$$

Vale anche il contrario

$$\mathcal{F}^{-1}(\hat{u} * \hat{v}, x) = u(x)v(x)$$

4.5 Estensione della trasformata di Fourier

Introduzione

- Ci serviremo della proprietà che $\mathcal{D}(\mathbb{R}) \subset \mathcal{S}(\mathbb{R}) \subset L^p(\mathbb{R})$ è un'inclusione densa per ogni $p < +\infty$
- Lavoriamo in $\boxed{\mathcal{S}(\mathbb{R})}$ per estendere la trasformata perché la trasformata di una funzione in $\mathcal{S}(\mathbb{R})$ è ancora una funzione in $\mathcal{S}(\mathbb{R})$, mentre la trasformata di una funzione in $\mathcal{D}(\mathbb{R})$ è ancora C^∞ , ma non più necessariamente a supporto compatto.

4.5.1 Allo spazio di funzioni a decrescenza rapida

TEOREMA 4.8. La trasformata agisce su

$$\mathcal{F} : \mathcal{S}(\mathbb{R}) \rightarrow \mathcal{S}(\mathbb{R})$$

Dimostrazione.

Lo spazio di partenza ha senso essendo densamente incluso in $L^p(\mathbb{R}), p = 1$.

Sia $u \in \mathcal{S}(\mathbb{R})$, consideriamo $v(x) = x^N u(x) \in \mathcal{S}(\mathbb{R}) \subset L^1(\mathbb{R})$.

- Trasformata della derivata di v M volte

$$\mathcal{F}(v^{(M)}, z) = (iz)^M \hat{v} \in L^\infty(\mathbb{R})$$

dato che v sta in L^1 , \hat{v} sta in C_0^0 , quindi la quantità $(iz)^M \hat{v}$ è limitata

- Derivata della trasformata di u N volte

$$\hat{u}^{(N)} = (-i)^N \hat{v}$$

moltiplichiamola per z^M , il termine che otteniamo a destra abbiamo appena fatto vedere che, a meno di coefficienti i opportunamente elevati, è limitato

$$z^M \hat{u}^{(N)} = z^M (-i)^N \hat{v} \quad \boxed{\in L^\infty(\mathbb{R})} \quad \forall N, M \geq 0$$

ma questa è proprio la definizione di funzione a decrescenza rapida, quindi $\hat{u} \in \mathcal{S}(\mathbb{R})$ e abbiamo dimostrato la tesi.

4.5.2 Allo spazio L^2

Vogliamo mostrare che

$$\mathcal{F} : L^2(\mathbb{R}) \rightarrow L^2(\mathbb{R})$$

Non possiamo definirla in L^2 come $\int e^{-ixz} u(x) dx$ perché se $u \in L^2$ non abbiamo nessuna garanzia che la funzione sia integrabile. Partiamo definendo la trasformata in $L^1(\mathbb{R}) \cap L^2(\mathbb{R})$.

TEOREMA 4.9 — di Plancherel. Sia $u \in L^1(\mathbb{R}) \cap L^2(\mathbb{R})$, allora

$$\boxed{\|\hat{u}\|_{L^2} = \sqrt{2\pi} \|u\|_{L^2}} \quad \text{quindi} \quad \boxed{\hat{u} \in L^2(\mathbb{R})}$$

Dimostrazione.

- *Dimostrazione nel caso di $u \in \mathcal{S}(\mathbb{R})$*

Dato che $u \in \mathcal{S}(\mathbb{R})$, allora $u \in L^2$. Ci serve partire da $u \in \mathcal{S}(\mathbb{R})$ per poter usare correttamente il risultato di inversione, in accordo a quanto appena detto sull'estensione a $\mathcal{F} : \mathcal{S}(\mathbb{R}) \rightarrow \mathcal{S}(\mathbb{R})$.

$$\begin{aligned} \|u\|_{L^2}^2 &= \int |u(x)|^2 dx = \int \overline{u(x)} u(x) dx \quad \text{essendo } u \in L^2(\mathbb{R}) \\ u(x) &= \frac{1}{2\pi} \int e^{ixz} \hat{u}(z) dz \quad \text{essendo } u \in \mathcal{S}(\mathbb{R}) \end{aligned}$$

Sostituiamo

$$\begin{aligned} \|u\|_{L^2}^2 &= \frac{1}{2\pi} \int \overline{u(x)} \int e^{ixz} \hat{u}(z) dz dx \\ &= \frac{1}{2\pi} \int \hat{u}(z) \int \overline{e^{-ixz} u(x)} dx dz \quad (\text{Fubini}) \\ &= \frac{1}{2\pi} \int \hat{u}(z) \overline{\hat{u}(z)} dz \\ &= \frac{1}{2\pi} \|\hat{u}\|_{L^2}^2 \Rightarrow \|\hat{u}\|_{L^2} = \sqrt{2\pi} \|u\|_{L^2} \end{aligned}$$

Stando $u \in L^2$, ciò che sta a destra dell'uguale è un numero finito, quindi anche ciò che è a sinistra, quindi \hat{u} appartiene ad L^2 .

- *Estensione a $u \in L^2(\mathbb{R})$*

Per **densità** dell'inclusione $\mathcal{S}(\mathbb{R}) \subset L^2(\mathbb{R})$,

- posso costruire una successione approssimante

$$L^2(\mathbb{R}) \supset \mathcal{S}(\mathbb{R}) \ni u_n \xrightarrow{L^2} u \in L^2(\mathbb{R})$$

- posso fare le trasformate $\widehat{u_n}$ dato che $u_n \in \mathcal{S}(\mathbb{R})$
- per l'uguaglianza delle norme appena trovata, valida appunto per $u_n \in \mathcal{S}(\mathbb{R})$

$$\|u_n - u_m\|_{L^2} = \|\hat{u}_n - \hat{u}_m\|_{L^2} \frac{1}{\sqrt{2\pi}}$$

Grazie alla completezza dello spazio L^2 , se u_n converge, è di Cauchy, allora lo è anche la sua trasformata, allora anche lei converge. Definisco \hat{u} il limite della successione $\widehat{u_n} \xrightarrow{L^2} \hat{u}$, abbiamo trovato la trasformata $\mathcal{F} : L^2 \rightarrow L^2$.

- Con questo ragionamento potremmo anche dedurre che

$$(u, v) = \frac{1}{2\pi}(\hat{u}, \hat{v}) \quad (\text{si mantiene l'ortogonalità}) \quad \blacksquare$$

4.6 Trasformata di Fourier di una distribuzione temperata

Ci manca solo la trasformata di Fourier di una distribuzione temperata, consideriamo quindi $\mathcal{S}'(\mathbb{R})$. Vogliamo mostrare che

$$\mathcal{F} : \mathcal{S}'(\mathbb{R}) \rightarrow \mathcal{S}'(\mathbb{R})$$

Ricordiamo che

$$(u', \varphi) = -(u, \varphi')$$

Supponiamo che u sia una distribuzione temperata $u \in \mathcal{S}'(\mathbb{R})$, vorremmo che $\hat{u} \in \mathcal{S}'(\mathbb{R})$. Definiamo senza nessuno sforzo

$$\boxed{(\hat{u}, \varphi) = (u, \hat{\varphi})} \quad \varphi \in \mathcal{S}(\mathbb{R})$$

dato che se $\varphi \in \mathcal{S}(\mathbb{R})$ allora $\hat{\varphi} \in \mathcal{S}(\mathbb{R})$.

TEOREMA 4.10. La trasformata di Fourier $\mathcal{F} : \mathcal{S}'(\mathbb{R}) \rightarrow \mathcal{S}'(\mathbb{R})$ è un'applicazione lineare biunivoca e continua.

Dimostrazione.

- È effettivamente un funzionale **lineare** dalla definizione
- **Continuo** grazie alla (non dimostrata) continuità della trasformata di Fourier delle funzioni in $\mathcal{S}(\mathbb{R})$.

$$(\hat{u}, \varphi_n) = (u, \widehat{\varphi_n}) \rightarrow (u, \hat{\varphi}) = (\hat{u}, \varphi)$$

- **Suriettiva.**

$$\begin{array}{ccc} \mathcal{F} : \mathcal{S}'(\mathbb{R}) & \rightarrow & \mathcal{S}'(\mathbb{R}) \\ u & & \hat{u} = v \end{array}$$

Data una distribuzione temperata $v \in \mathcal{S}'(\mathbb{R})$ tale che $v = \hat{u}$ dobbiamo trovare $u \in \mathcal{S}'(\mathbb{R})$. Diciamo che $u = \mathcal{F}^{-1}(v)$, e infatti

$$(\hat{u}, \varphi) = (u, \hat{\varphi}) = (\mathcal{F}^{-1}(v), \hat{\varphi}) = (v, \mathcal{F}^{-1}(\hat{\varphi})) = (v, \varphi) \quad \forall \varphi$$

- **Iniettiva.**

Dobbiamo far vedere che se abbiamo $u_1, u_2 \in \mathcal{S}'(\mathbb{R})$ e $\hat{u}_1 = \hat{u}_2$ allora $u_1 = u_2$. Prendiamo una nuova funzione test ψ tale che $\hat{\psi} = \varphi$.

$$(u_1, \varphi) = (u_1, \hat{\psi}) = (\hat{u}_1, \psi) = (\hat{u}_2, \psi) = (u_2, \hat{\psi}) = (u_2, \varphi) \quad \blacksquare$$

Esempio.

Calcoliamo la trasformata di Fourier di una costante, cioè una funzione L^1_{loc} a cui quindi è associata una distribuzione temperata²

$$\mathcal{F}^{-1}\{\delta_0(\xi)\} = \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} e^{i\xi x} \delta_0(\xi) d\xi = \frac{1}{2\pi} \langle \delta_0(\xi), e^{i\xi x} \rangle = \frac{1}{2\pi}$$

allora

$$\mathcal{F}\left\{\frac{1}{2\pi}\right\} = \delta_0(\xi) \Rightarrow \boxed{\mathcal{F}\{1\} = 2\pi\delta_0(\xi)}$$

²Si noti che in testi differenti si potrebbe trovare un risultato diverso in base a come si è definita la trasformata di Fourier. Non tutti, infatti, sono d'accordo sull'uso della costante 2π tra la trasformazione diretta e quella inversa.

4.7 Trasformata di Laplace

È parente stretta della trasformata di Fourier, solo che Fourier si riferisce a tutto \mathbb{R}^n , Laplace su funzioni definite su una semiretta. Questa differenza si riflette sul loro impiego per le equazioni differenziali.

Cosa deve avere una funzione $u : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ affinché sia Laplace-trasformabile o \mathcal{L} -trasformabile?

- $\text{supp}(u) \subset [0, +\infty)$

A questo proposito ricordiamo la funzione di Heaviside, che sarà utile, in quanto non trasformeremo mai $\sin x$, piuttosto trasformeremo $H(x) \sin x$, anche se talvolta sorvoleremo su questa cosa dandola per scontata

$$H(x) = \begin{cases} 1, & \text{se } x \geq 0 \\ 0, & \text{se } x < 0 \end{cases}$$

- $u \in L^1_{\text{loc}}$
- $\exists \lambda \in \mathbb{R}$ tale che $e^{-\lambda x} u(x) \in L^1(\mathbb{R})$

Chiamiamo $\lambda(u)$ l'estremo inferiore di questi λ

DEFINIZIONE 4.11 — Trasformata di Laplace. Definiamo

$$\mathcal{L}(u(x), s) = \int_0^{+\infty} e^{-sx} u(x) dx \quad s \in \mathbb{C}$$

dove

$$e^{-sx} = e^{-s_R x} e^{-is_I x}$$

Questo integrale ha senso purché $e^{-\lambda x} u(x) \in L^1(\mathbb{R})$, cioè $\text{Re}(s) > \lambda(u)$, che è quindi il dominio della trasformata, mentre Fourier aveva senso sempre.

Proprietà

- Linearità $\mathcal{L}(\alpha u(x) + \beta v(x), s) = \alpha \mathcal{L}(u(x), s) + \beta \mathcal{L}(v(x), s)$

Attenzione, dobbiamo intersecare i due domini

$$\text{Re}(s) > \max(\lambda(u), \lambda(v))$$

- $\lim_{\text{Re}(s) \rightarrow +\infty} \mathcal{L}(u(x), s) = 0$

Dimostrazione.

$$\lim_{\text{Re}(s) \rightarrow +\infty} \mathcal{L}(u(x), s) = \lim_{\text{Re}(s) \rightarrow +\infty} \int_0^{+\infty} e^{-s_R x} e^{-is_I x} u(x) dx$$

possiamo portare il limite dentro per convergenza dominata, purché $\text{Re}(s) > \lambda(u)$ possiamo trovare una funzione che la domini

$$\lim_{\text{Re}(s) \rightarrow +\infty} \int_0^{+\infty} e^{-s_R x} e^{-is_I x} u(x) dx = \int_0^{+\infty} \lim_{\text{Re}(s) \rightarrow +\infty} e^{-s_R x} e^{-is_I x} u(x) dx = 0$$

- $\mathcal{L}(u(x - x_0), s) = e^{-sx_0} \mathcal{L}(u(x), s)$

Attenzione che essendo $\text{supp}(u) \in [0, +\infty)$

- se $x_0 > 0$ il supporto è ancora quello
- se $x_0 < 0$ il supporto potrebbe includere numeri negativi, quindi scartiamo questo caso

Dimostrazione.

$$\begin{aligned}
 \mathcal{L}(u(x-x_0), s) &= \int_0^{+\infty} e^{-sx} u(x-x_0) dx \quad x' = x-x_0 \\
 &= \int_{-x_0}^{+\infty} e^{-s(x'+x_0)} u(x') dx' \\
 &= \int_0^{+\infty} e^{-s(x'+x_0)} u(x') dx' \\
 &= e^{-sx_0} \mathcal{L}(u(x), s)
 \end{aligned}$$

- $\boxed{\mathcal{L}(e^{s_0 x} u(x), s) = \mathcal{L}(u(x), s - s_0)} \quad \boxed{\operatorname{Re}(s - s_0) > \lambda(u)}$

Dimostrazione.

$$\mathcal{L}(e^{s_0 x} u(x), s) = \int_0^{+\infty} e^{-x(s-s_0)} u(x) dx = \mathcal{L}(u(x), s - s_0)$$

- $\boxed{\mathcal{L}(u(cx), s) = \frac{1}{c} \mathcal{L}\left(u(x), \frac{s}{c}\right)} \quad \boxed{c \in \mathbb{R}, c > 0}$

Dimostrazione.

$$\begin{aligned}
 \mathcal{L}(u(cx), s) &= \int_0^{+\infty} e^{-sx} u(cx) dx \quad x' = cx \Rightarrow dx' = c dx \\
 &= \int_0^{+\infty} e^{-s \frac{x'}{c}} u(x') \frac{1}{c} dx' \\
 &= \frac{1}{c} \mathcal{L}\left(u(x), \frac{s}{c}\right)
 \end{aligned}$$

4.7.1 Trasformate di funzioni notevoli

- Heaviside

$$\begin{aligned}
 \mathcal{L}(H(x), s) &= \int_0^{+\infty} e^{-sx} H(x) dx = \int_0^{+\infty} e^{-sx} dx \\
 &= \left[-\frac{e^{-sx}}{s} \right]_0^{+\infty} = \frac{1}{s} - \lim_{r \rightarrow +\infty} \frac{e^{-sr}}{s} \\
 &= \frac{1}{s} \quad \text{purché } \operatorname{Re}(s) > 0
 \end{aligned}$$

il che ci dice anche che $\lambda(H) = 0$, confermato da

$$e^{-\lambda x} H(x) \in L^1(\mathbb{R}) \quad \lambda > 0$$

Perché ci serve?

$$\mathcal{L}(e^{s_0 x} H(x), s) = \mathcal{L}(H(x), s - s_0) = \frac{1}{s - s_0}$$

- Seno e coseno

$$\begin{aligned}
 \mathcal{L}(\cos(\omega x) H(x), s) &= \mathcal{L}\left(\frac{e^{i\omega x} + e^{-i\omega x}}{2}, s\right) \\
 &= \frac{1}{2} \left(\frac{1}{s - i\omega} + \frac{1}{s + i\omega} \right) = \frac{1}{2} \frac{2s}{s^2 + \omega^2} = \frac{s}{s^2 + \omega^2} \\
 \mathcal{L}(\sin(\omega x) H(x), s) &= \frac{\omega}{s^2 + \omega^2}
 \end{aligned}$$

- Delta di Dirac *trattandola come funzione.*

$$\mathcal{L}(\delta_0, s) = \int_0^{+\infty} e^{-sx} \delta_0(x) dx = 1$$

per capirlo meglio possiamo vedere la Delta come

$$\delta_0 = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} u_\varepsilon(x) \quad u_\varepsilon(x) = \begin{cases} \frac{1}{\varepsilon}, & x \in [0, \varepsilon] \\ 0, & \text{altrimenti} \end{cases}$$

$$\mathcal{L}(u_\varepsilon(x), s) = \frac{1}{\varepsilon} \int_0^\varepsilon e^{-sx} dx = e^{-sx_\varepsilon} \rightarrow 1 \quad x_\varepsilon \in (0, \varepsilon)$$

TEOREMA 4.12 — Derivata della trasformata. Sia u una funzione \mathcal{L} -trasformabile.

$$\boxed{\frac{d^n}{ds^n} \mathcal{L}(u(x), s) = (-\infty) \setminus \mathcal{L}(x^n u(x), s)} \quad \forall s \text{ tale che } \operatorname{Re}(s) > \lambda(u)$$

Dimostrazione.

$$\begin{aligned} \lim_{h \rightarrow 0} \frac{\mathcal{L}(u(x), s+h) - \mathcal{L}(u(x), s)}{h} &= \lim_{h \rightarrow 0} \int_0^{+\infty} e^{-sx} \frac{e^{-hx} - 1}{h} u(x) dx \\ &= \int_0^{+\infty} \lim_{h \rightarrow 0} e^{-sx} \frac{e^{-hx} - 1}{-hx} (-x) u(x) dx \\ &= \int_0^{+\infty} e^{-sx} (-x) u(x) dx \\ &= -\mathcal{L}(xu(x), s) \end{aligned}$$

Possiamo passare al limite sotto il segno di integrale? Sì perché la quantità rossa è limitata, il resto è L^1 .

È derivabile in un aperto in senso complesso, quindi la funzione trasformata di Laplace è olomorfa, quindi è anche C^∞ .

TEOREMA 4.13 — Trasformata della derivata. Sia u una funzione \mathcal{L} -trasformabile e $u \in C^1([0, +\infty))$. Chiamiamo $v(x)$ la derivata

$$v(x) = \begin{cases} u'(x) & x \geq 0 \\ 0 & x < 0 \end{cases}$$

dove $u'(x)$ è estesa per continuità nell'origine.

Sia quindi anche v \mathcal{L} -trasformabile. Allora

$$\boxed{\mathcal{L}(v(x), s) = s\mathcal{L}(u(x), s) - u(0)}$$

attenzione che in realtà $u(0)$ è il limite per $x \rightarrow 0^+$, dato che non è di solito continua nell'origine.

Inoltre

$$\lim_{\operatorname{Re}(s) \rightarrow +\infty} s\mathcal{L}(u(x), s) = u(0)$$

Se $v \in L^1$, allora $\lambda(u) \leq 0$ e

$$\lim_{s \rightarrow 0, \operatorname{Re}(s) > 0} s\mathcal{L}(u(x), s) = \lim_{x \rightarrow +\infty} u(x)$$

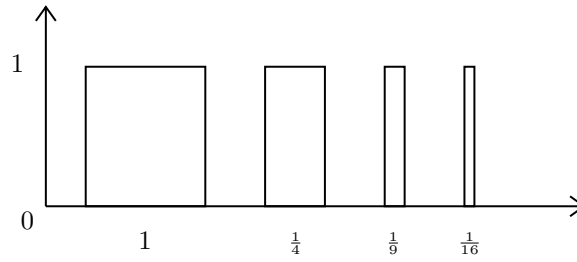
Dimostrazione della prima parte.

$$\begin{aligned} \mathcal{L}(u'(x), s) &= \int_0^{+\infty} e^{-sx} u'(x) dx && (\text{per parti}) \\ &= [e^{-sx} u(x)]_0^{+\infty} - (-s) \int_0^{+\infty} e^{-sx} u(x) dx \\ &= \lim_{x \rightarrow +\infty} e^{-sx} u(x) - u(0) + s\mathcal{L}(u(x), s) \end{aligned}$$

Notiamo che

$$e^{-\lambda x} u(x) \in L^1 \not\Rightarrow e^{-\lambda x} u(x) \rightarrow 0 \text{ per } x \rightarrow +\infty$$

per esempio questa funzione non tende a 0 pur essendo integrabile



$$\int_0^{+\infty} f(x)dx = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} < +\infty \quad \text{ma } f(x) \not\rightarrow 0$$

Analizziamo bene però la nostra funzione, derivandola

$$\frac{d}{dx} (e^{-\lambda x} u(x)) = \underbrace{-\lambda e^{-\lambda x} u(x)}_{\in L^1} + \underbrace{e^{-\lambda x} u'(x)}_{\in L^1} \in L^1$$

le due parti sono integrabili per ipotesi, grazie al fatto che anche u' deve essere \mathcal{L} -trasformabile. Per il teorema del calcolo

$$e^{-\lambda x} u(x) = u(0) + \int_0^x \frac{d}{dt} (e^{-\lambda t} u(t)) dt$$

il limite a destra esiste finito, allora esiste finito il limite di $e^{-\lambda x} u(x)$, ma se ammette limite deve necessariamente essere

$$\lim_{x \rightarrow +\infty} e^{-s x} u(x) = 0$$

■

4.7.2 Trasformazione inversa

Se abbiamo $f(s) = \mathcal{L}(u(x), s)$ come troviamo $u(x) = \mathcal{L}^{-1}(f(s), s)$?

Scriviamo $s = a + ib$.

$$f(a + ib) = \int_0^{+\infty} e^{-ax} e^{-ibx} u(x) dx = \int_{\mathbb{R}} e^{-ax} e^{-ibx} u(x) dx = \mathcal{F}(e^{-ax} u(x), b)$$

Ma allora possiamo fare l'antitrasformata di Fourier!

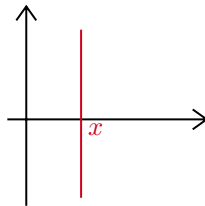
$$e^{-ax} u(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} f(a + ib) e^{ibx} db$$

allora

$$\boxed{u(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} e^{(a+ib)x} f(a + ib) db} \quad \forall a > \lambda(u)$$

Questa è già una formula valida, ma possiamo chiamare, per x fissato

$$\Gamma_x = \{z \in \mathbb{C}, z = x + iy, y \in \mathbb{R}\}$$



E possiamo allora scrivere l'antitrasformata come

$$\boxed{u(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{\Gamma_x} e^{zx} f(z) dz}$$

4.8 Relazione con la convoluzione

Ricordiamo la convoluzione di due funzioni $f, g \in L^1$

$$(f * g)(x) = \int_{\mathbb{R}} f(x-t)g(t)dt$$

Con Fourier abbiamo, utile in entrambi i versi,

$$\mathcal{F}(f * g, z) = \hat{f}(z)\hat{g}(z)$$

Per Laplace abbiamo le seguenti richieste sulle funzioni affinché siano \mathcal{L} -trasformabili

- $f, g \in L^1_{\text{loc}}$
- $\text{supp} f \subset [0, +\infty)$, $\text{supp} g \subset [0, +\infty)$
- $\exists \lambda_1, \lambda_2 \Rightarrow e^{-\lambda_1 x} f(x) \in L^1(\mathbb{R})$, $e^{-\lambda_2 x} g(x) \in L^1(\mathbb{R})$

TEOREMA 4.14. La convoluzione di due funzioni trasformabili secondo Laplace, è trasformabile secondo Laplace.

Dimostrazione.

$$(f * g)(x) = \int_{\mathbb{R}} f(x-t)g(t)dt = \int_0^x f(x-t)g(t)dt$$

$$f(x-t) = 0 \text{ se } x-t < 0 \Rightarrow t > x$$

$$g(t) = 0 \text{ se } t < 0$$

allora esiste l'integrale.

$$\begin{aligned} e^{-\lambda x}(f * g)(x) &= e^{-\lambda x} \int_0^x f(x-t)g(t)dt \\ &= \int_0^x e^{-\lambda(x-t)} f(x-t)e^{-\lambda t} g(t)dt \\ &= (e^{-\lambda x} f(x)) * (e^{-\lambda x} g(x)) \quad \lambda \geq \max(\lambda(f), \lambda(g)) \Rightarrow \in L^1 \end{aligned}$$

Soddisfa i requisiti, calcoliamone l'espressione

$$\begin{aligned} \mathcal{L}((f * g), s) &= \int_{\mathbb{R}} e^{-sx} \left(\int_{\mathbb{R}} f(x-t)g(t)dt \right) dx \\ &= \iint_{\mathbb{R}^2} e^{-s(x-t)} e^{-st} f(x-t)g(t)dt dx \\ &= \int_{\mathbb{R}} e^{-s(x-t)} f(x-t) \int_{\mathbb{R}} e^{-st} g(t)dt dx = (*) \end{aligned}$$

cambiamo la variabile $x' = x - t$

$$(*) = \left[\int_{\mathbb{R}} e^{-sx'} f(x') dx' \right] \left[\int_{\mathbb{R}} e^{-st} g(t) dt \right] = \mathcal{L}(f) \cdot \mathcal{L}(g)$$

■

Capitolo 5

Conclusioni

5.1 EDP e Fourier

Consideriamo l'equazione del calore

$$u_t - u_{xx} = 0 \quad u(t, x) \quad u_t = \partial_t u \quad u_{xx} = \partial_x \partial_x u \quad x \in \mathbb{R}, t \geq 0$$

Supponiamo di sapere il dato iniziale

$$\begin{cases} u_t - u_{xx} = 0 \\ u(0, x) = g(x) \end{cases}$$

Indico con

$$\hat{u}(t, z) = \int_{\mathbb{R}} e^{izx} u(t, x) dx$$

trattando t come un parametro

$$\frac{\partial}{\partial t} \hat{u}(t, z) = \frac{\partial}{\partial t} \int_{\mathbb{R}} e^{izx} u(t, x) dx \stackrel{!!!}{=} \int_{\mathbb{R}} e^{izx} \frac{\partial}{\partial t} u(t, x) dx = \mathcal{F}(u_t(t, x), z)$$

$$\begin{aligned} \mathcal{F}(u_{xx}(t, x), z) &= \int_{\mathbb{R}} e^{-ixz} u_{xx}(t, x) dx \quad \forall t \geq 0 \\ &\stackrel{\text{ipp}}{=} \int_{\mathbb{R}} (iz)^2 e^{-ixz} u(t, x) dx \\ &= -z^2 \mathcal{F}(u(t, x), z) \end{aligned}$$

Allora il problema diventa

$$\begin{cases} \partial_t \hat{u}(t, z) + z^2 \hat{u}(t, z) = 0 \\ \hat{u}(0, z) = \hat{g}(z) \end{cases}$$

per ogni z , è un'equazione differenziale ordinaria

$$\hat{u}(t, z) = \hat{g}(z) e^{-z^2 t}$$

antitrasformiamo

$$u(t, x) = \mathcal{F}^{-1} \left(\hat{g}(z) e^{-z^2 t}, x \right)$$

torna utile il prodotto di convoluzione

$$\begin{aligned} u(t, x) &= g(x) * \mathcal{F}^{-1} \left(e^{-z^2 t}, x \right) = \frac{1}{\sqrt{4\pi t}} \int_{\mathbb{R}} e^{-\frac{(x-y)^2}{4t}} g(y) dy \\ \mathcal{F}^{-1} \left(e^{-z^2 t}, x \right) &= \frac{1}{\sqrt{4\pi t}} e^{-\frac{x^2}{4t}} \end{aligned}$$

ma non è definita in $t = 0$, tuttavia possiamo considerare il limite nel senso delle distribuzioni (non dimostrato, molto extra)

$$\lim_{t \rightarrow 0^+} u(t, x) = g(x) \quad u(t, x) : [0, +\infty) \times \mathbb{R} \quad g : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$$

5.2 EDP e Laplace

Con Laplace risolviamo cose del tipo

$$\begin{cases} a_n y^{(n)}(t) + a_{n-1} y^{(n-1)}(t) + \dots + a_0 y(t) = f(t) \\ y^{(n-1)}(0) = y_{n-1} \\ \vdots \\ y(0) = y_0 \end{cases}$$

Trasformiamo

$$\begin{aligned} \mathcal{L}(y'(t), s) &= s\mathcal{L}(y(t), s) - y(0) \\ \mathcal{L}(y''(t), s) &= s\mathcal{L}(y'(t), s) - y'(0) \\ &= s[s\mathcal{L}(y(t), s) - y(0)] - y'(0) \\ &= s^2\mathcal{L}(y(t), s) - sy(0) - y'(0) \\ \mathcal{L}(y^{(n)}(t), s) &= s^n\mathcal{L}(y(t), s) - s^{n-1}y(0) - s^{n-2}y'(0) - \dots - y^{(n-1)}(0) \end{aligned}$$

Esempio del secondo ordine

$$\begin{cases} a_2 y''(t) + a_1 y'(t) + a_0 y(t) = f(t) \\ y(0) = y_0 \\ y'(0) = y_1 \end{cases}$$

Trasformiamo

$$\begin{aligned} a_2 (s^2 \mathcal{L}(y(t), s) - sy_0 - y_1) + a_1 (s\mathcal{L}(y(t), s) - y_0) + a_0 \mathcal{L}(y(t), s) &= \mathcal{L}(f(t), s) \\ (a_2 s^2 + a_1 s + a_0) \mathcal{L}(y(t), s) - \underbrace{a_2(sy_0 + y_1) + a_1 y_0}_{\text{polinomio in } s} &= \mathcal{L}(f(t), s) \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \mathcal{L}(y(t), s) = \frac{\mathcal{L}(f(t), s) + a_2(sy_0 + y_1) + a_1 y_0}{a_2 s^2 + a_1 s + a_0}$$

ci permette di introdurre in maniera naturale anche i dati iniziali.

$$y(t) = f(t) * \mathcal{L}^{-1} \left(\frac{1}{a_2 s^2 + a_1 s + a_0}, t \right) + \mathcal{L}^{-1} \left(\frac{a_2(sy_0 + y_1) + a_1 y_0}{a_2 s^2 + a_1 s + a_0}, t \right)$$

$$\frac{1}{s - s_0} + \frac{1}{s - s_1} + \dots \quad \mathcal{L}(e^{\alpha t} H(t), s) = \frac{1}{s - \alpha}$$

5.3 Trasformata vs Serie di Fourier

Sono definite da

$$\hat{f}(z) = \int_{\mathbb{R}} e^{-ixz} f(x) dx \quad f(x) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} e^{inx} c_n$$

Agiscono sugli spazi

$$\mathcal{F} : L^2(A) \rightarrow L^2(A) \quad L^2[-\pi, \pi] \rightarrow l^2$$

Valgono due identità importanti

$$\|f\|_{L^2} = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \|\hat{f}\|_{L^2} \quad (\text{Plancherel}) \quad \|f\|_{L^2} = \sqrt{\pi} \|c\|_{l^2} \quad (\text{Parseval})$$

dove

$$\{c_n\} \in l^2, \text{ ovvero } \sum_{n \in \mathbb{Z}} |c_n|^2 < +\infty$$

Infine se per la serie prendiamo come dominio $L^2([-L, L])$ e facciamo tendere $L \rightarrow \infty$, la serie

$$f(x) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} e^{i \frac{2\pi}{L} nx} c_n$$

viene fatta su una griglia sempre più fine e inizia ad assomigliare all'integrale!

Parte II

Esercizi

Capitolo 6

Esercitazione 1 - Boella

6.1 Esercizi

6.1.1 Esercizio

Risolvere l'equazione

$$\sin z = 2$$

6.1.2 Esercizio

Scrivere la serie di potenze di

$$f(z) = \frac{1}{z^2 - 3z + 2}$$

6.1.3 Esercizio

Scrivere la serie di potenze di

$$f(z) = \frac{e^z}{1 + 2z}$$

6.1.4 Esercizio

La funzione

$$u(x, y) = y^3 - 3x^2y$$

è armonica? Qual è la sua armonica coniugata?

6.1.5 Esercizio

Calcolare $\int_{\gamma_1} f(z)dz$ con

$$f(z) = \bar{z} \quad \gamma_1 = (t, it^2) \quad t \in [0, 1]$$

6.1.6 Esercizio

Calcolare $\int_{\gamma_1} f(z)dz$ con

$$f(z) = \bar{z} \quad \gamma_2 = (t, it)$$

6.1.7 Esercizio

Calcolare $\int_{\gamma_1} g(z)dz$ e $\int_{\gamma_2} g(z)dz$ con

$$g(z) = z^2 \quad \gamma_1 = (t, it^2) \quad \gamma_2 = (t, it) \quad t \in [0, 1]$$

6.2 Soluzioni

6.2.1 Soluzione

TEOREMA 6.1 — Formule di Eulero. Il seno e il coseno complessi possono essere espressi come

$$\sin z = \frac{e^{iz} - e^{-iz}}{2i} \quad \cos z = \frac{e^{iz} + e^{-iz}}{2}$$

Si ha

$$\begin{aligned} \sin z &= \frac{e^{iz} - e^{-iz}}{2i} = 2 \\ e^{iz} - 4i - e^{-iz} &= 0 \\ e^{2iz} - 4ie^{iz} - 1 &= 0 \end{aligned}$$

ponendo $w = e^{iz}$ abbiamo

$$w^2 - 4iw - 1 = 0 \Rightarrow w = 2i \pm \sqrt{3}i = (2 \pm \sqrt{3})i$$

Eguagliamo quindi

$$(2 \pm \sqrt{3})i = e^{iz}$$

Ricordiamo che $z = x + iy$ e da ciò segue che

$$e^{iz} = e^{ix-y} = e^{-y}e^{ix} \quad (2 \pm \sqrt{3})i = (2 \pm \sqrt{3})e^{i\pi/2}$$

Uguagliando il modulo abbiamo

$$e^{-y} = (2 \pm \sqrt{3}) \Rightarrow y = -\ln(2 \pm \sqrt{3})$$

Uguagliando l'argomento abbiamo

$$e^{ix} = e^{i\pi/2} \Rightarrow x = \frac{\pi}{2} + 2k\pi$$

L'equazione ha quindi *infinite* soluzioni, date da infinite coppie di punti disposti su due rette parallele.

6.2.2 Soluzione

DEFINIZIONE 6.2. La serie centra nel punto z_0 è data da

$$\sum_{n=0}^{\infty} a_n (z - z_0)^n$$

NB. Il raggio di convergenza è R , ed è centrato in z_0 . In tutti i punti interni la serie converge, nei punti esterni non converge, sulla circonferenza nulla si può dire in generale.

TEOREMA 6.3 — Criterio del rapporto.

$$\frac{1}{R} = \lim_{n \rightarrow +\infty} \frac{|a_{n+1}|}{|a_n|}$$

Se il limite vale $\infty/0$, il raggio è $0/\infty$. Se il limite non esiste, il criterio fallisce.

TEOREMA 6.4 — Criterio della radice.

$$\frac{1}{R} = \limsup_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{|a_n|}$$

Si noti che il limite superiore esiste sempre (a differenza del limite).

DEFINIZIONE 6.5. Serie prodotto secondo Cauchy

$$A = \sum_{n=0}^{\infty} a_n, \quad B = \sum_{n=0}^{\infty} b_n \Rightarrow C = \sum_{n=0}^{\infty} a_n \sum_{n=0}^{\infty} b_n = \sum_{n=0}^{\infty} c_n$$

con

$$c_n = \sum_{k=0}^n a_k b_{n-k}$$

TEOREMA 6.6. La serie C converge assolutamente ad $A \cdot B$, per il teorema di Mertens, se almeno una fra A e B converge assolutamente.

Se A e B hanno $R = +\infty$, si può ovviamente applicare il teorema di Mertens, e si può scrivere

$$\sum_{n=0}^{\infty} a_n \sum_{n=0}^{\infty} b_n = \sum_{n,m=0}^{\infty} a_n b_m$$

NB — Serie notevoli.

$$\begin{aligned} e^z &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{z^n}{n!} & R &= +\infty \\ \cosh z &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{z^{2n}}{(2n)!} & R &= +\infty \\ \sinh z &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{z^{2n+1}}{(2n+1)!} & R &= +\infty \\ \cos z &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n z^{2n}}{(2n)!} & R &= +\infty \\ \sin z &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n z^{2n+1}}{(2n+1)!} & R &= +\infty \\ \frac{1}{1-z} &= \sum_{n=0}^{\infty} z^n & R &= 1 \end{aligned}$$

Separiamo in due termini la frazione

$$f(z) = \frac{1}{z^2 - 3z + 2} = \frac{1}{(z-1)(z-2)} = \frac{1}{z-2} - \frac{1}{z-1} = \frac{1}{1-z} - \frac{1}{2-z}$$

Raccogliamo nel secondo termine

$$\frac{1}{2-z} = \frac{\frac{1}{2}}{1 - \frac{z}{2}} = \frac{1}{2} \frac{1}{1 - \frac{z}{2}}$$

valgono poi

$$\frac{1}{1-z} = \sum_{n=0}^{\infty} z^n \quad \frac{1}{2-z} = \frac{1}{2} \sum_{n=0}^{\infty} \left(\frac{z}{2}\right)^n = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{2^{n+1}} z^n$$

pertanto

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} \left(1 - \frac{1}{2^{n+1}}\right) z^n$$

Il raggio di convergenza è l'intersezione tra $|z| < 1$ e $|z| < 2$, ovvero $|z| < 1$.

6.2.3 Soluzione

$$f(z) = \frac{e^z}{1+2z} = e^z \cdot \frac{1}{1-(-2z)} = (*)$$

Sviluppiamo in serie e scriviamo la serie prodotto secondo Cauchy

$$(*) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{z^n}{n!} \cdot \sum_{m=0}^{\infty} (-2z)^m = \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{k=0}^n \frac{z^k}{k!} (-2)^{n-k} z^{n-k} = \sum_{n=0}^{\infty} \left(\sum_{k=0}^n \frac{(-2)^{n-k}}{k!} \right) z^n$$

In alternativa, sfruttando Mertens

$$f(z) = \frac{e^z}{1+2z} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{z^n}{n!} \cdot \sum_{n=0}^{\infty} (-2z)^n = \sum_{n,m=0}^{\infty} \frac{z^n}{n!} (-2)^m z^m$$

6.2.4 Soluzione

DEFINIZIONE 6.7. Una funzione si dice **armonica** se la somma delle sue derivate seconda è pari a zero.

DEFINIZIONE 6.8. Una funzione si dice **olomorfa** se è derivabile in senso complesso.

TEOREMA 6.9. Sia $f(z)$ olomorfa: $f(z) = f(x, y) = u(x, y) + iv(x, y)$. Allora u e v sono armoniche, e l'una è l'armonica coniugata dell'altra, secondo le condizioni di Cauchy-Riemann

$$u_x = v_y \quad u_y = -v_x$$

Deriviamo la funzione

$$\begin{aligned} u_x &= -6xy = v_y \\ u_y &= 3y^2 - 3x^2 = -v_x \end{aligned}$$

pertanto è armonica.

Integrando la v_x abbiamo

$$\int v_x dx = \int (3x^2 - 3y^2) dx = x^3 - 3xy^2 + h(y)$$

integrando la v_y abbiamo

$$\int v_y dy = \int -6xy dy = -3xy^2 + k(x)$$

Da ciò segue che $k(x) = x^3$ e $h(y) = \text{costante}$. Pertanto

$$v(x, y) = x^3 - 3xy^2$$

e

$$\begin{aligned} f(z) &= f(x, y) \\ &= u(x, y) + iv(x, y) \\ &= (y^3 - 3x^2y) + i(x^3 - 3xy^2) \\ &= iz^3 \end{aligned}$$

6.2.5 Soluzione

È noto che

$$f(z) = \bar{z} = x - iy \quad dz = d(t + it^2) = dt + 2itdt = (1 + 2it) dt$$

Pertanto

$$\begin{aligned}
 \int_{\gamma_1} f(z)dz &= \int_0^1 (t - it^2)(1 + 2it)dt \\
 &= \int_0^1 (t + it^2 + 2t^3) dt \\
 &= \left[\frac{t^2}{2} + i\frac{t^3}{3} + \frac{t^4}{2} \right]_0^1 \\
 &= 1 + \frac{i}{3}
 \end{aligned}$$

6.2.6 Soluzione

È noto che

$$\begin{aligned}
 f(z) &= \bar{z} = x - iy \\
 dz &= dx + idy \\
 dx &= dt \\
 dy &= dt
 \end{aligned}$$

Pertanto

$$\int_{\gamma_2} f(z)dz = \int_0^1 (t - it)(1 + i)dt = \int_0^1 2tdt = 1$$

Notiamo che l'integrale dipende dal percorso scelto, essendo \bar{z} una funzione *non* olomorfa.

6.2.7 Soluzione

Osserviamo che

$$\begin{aligned}
 z^2 &= x^2 - y^2 + 2ixy \\
 dx + idy &= dt + 2itdt
 \end{aligned}$$

Pertanto

$$\begin{aligned}
 \int_{\gamma_1} g(z)dz &= \int_0^1 (t^2 - t^4 + 2it^3)(1 + 2it)dt \\
 &= \left[\frac{t^3}{3} + it^4 - 5t^5 - \frac{i}{3}t^6 \right]_0^1 \\
 &= -\frac{2}{3} + \frac{2}{3}i
 \end{aligned}$$

Esercizio: svolgere l'integrale γ_2 , spiegando perché ora il risultato sia uguale.

Capitolo 7

Esercitazione 1 - Potrich

7.1 Esercizi

7.1.1 Esercizio

Determinare in quali punti del piano complesso la funzione

$$f(z) = z^2 |z|^2 e^{i\bar{z}^2}$$

è derivabile in senso complesso.

7.1.2 Esercizio

Mostrare che

$$u(x, y) = 2x - 2xy$$

è armonica e trovare la sua armonica coniugata.

7.1.3 Esercizio

Sia $\gamma(t) = t + it^2, t \in [-1, 0]$. Calcolare

$$\int_{\gamma} [\bar{z} + (z+1)^7] dz$$

7.1.4 Esercizio

Calcolare

$$\int_{\gamma} (\bar{z})^2 dz$$

dove γ è la circonferenza centrata in $z = 1$ e raggio unitario percorsa in senso antiorario.

7.1.5 Esercizio

Risolvere

$$\sin z = 3$$

7.1.6 Esercizio

Calcolare la somma della serie

$$\sum_{n=1}^{\infty} (3n+7) z^n$$

all'interno del suo disco di convergenza.

7.2 Soluzioni

7.2.1 Soluzione

DEFINIZIONE 7.1. Siano $\Omega \subseteq \mathbb{C}$, $f : \Omega \rightarrow \mathbb{C}$ è derivabile, in senso complesso, in z_0 se \exists finito

$$\lim_{h \rightarrow 0} \frac{f(z_0 + h) - f(z_0)}{h}, \quad h \in \mathbb{C}$$

DEFINIZIONE 7.2. Sia $\Omega \subseteq \mathbb{C}$ aperto. Se f è derivabile in ogni punto di Ω , allora f è **olomorfa** in Ω , $f \in \mathcal{H}(\Omega)$.

NB. Se $\Omega \equiv \mathbb{C}$ allora f è **intera**.

TEOREMA 7.3 — di Cauchy-Riemann. Sia $\Omega \subseteq \mathbb{C}$ aperto, $f : \Omega \rightarrow \mathbb{C}$ definita come

$$f(z) = u(x, y) + iv(x, y) = \operatorname{Re}(z) + i\operatorname{Im}(z)$$

è olomorfa in Ω se e solo se $u, v : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$ sono differenziabili in senso classico in Ω e valgono le **condizioni di Cauchy-Riemann**

$$\begin{cases} u_x(x, y) = v_y(x, y) \\ u_y(x, y) = -v_x(x, y) \end{cases} \quad (1)$$

OSSERVAZIONE. Un altro modo per scrivere le (1) è

$$\frac{\partial f}{\partial z} = 0$$

Infatti

$$\begin{aligned} x &= \operatorname{Re}(z) = \frac{z + \bar{z}}{2} \\ y &= \operatorname{Im}(z) = -i \frac{z - \bar{z}}{2} \end{aligned}$$

allora

$$f(x, y) = f\left(\frac{z + \bar{z}}{2}, -i \frac{z - \bar{z}}{2}\right)$$

Per la regola della catena

$$\frac{\partial f}{\partial z} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial f}{\partial x} + i \frac{\partial f}{\partial y} \right) = 0$$

che vale in quanto

$$\begin{cases} f_x = f' = u_x + iv_x = v_y - iu_y \\ f_y = if' = iu_x - v_x = iv_y + u_y \end{cases}$$

Poniamo $z = x + iy$

$$\begin{aligned} f(z) &= (x + iy)^2 (x^2 + y^2) e^{i(x-iy)^2} \\ &= (x + iy)^2 (x^2 + y^2) e^{i(x^2 - y^2 - 2ixy)} \\ &= (x^2 - y^2 + 2ixy) (x^2 + y^2) e^{2xy + i(x^2 - y^2)} \\ &= (x^2 - y^2 + 2ixy) (x^2 + y^2) e^{2xy} [\cos(x^2 - y^2) + i \sin(x^2 - y^2)] \\ &= (x^2 + y^2) e^{2xy} [(x^2 - y^2) \cos(x^2 - y^2) - 2xy \sin(x^2 - y^2)] \\ &\quad + i (x^2 + y^2) e^{2xy} [2xy \cos(x^2 - y^2) + (x^2 - y^2) \sin(x^2 - y^2)] \end{aligned}$$

$u, v \in C^1(\mathbb{R}^2)$.

Osserviamo che $f(z) = z^2 \cdot z\bar{z} \cdot e^{i\bar{z}^2} = z^3 \bar{z} e^{i\bar{z}^2}$

$$\begin{aligned}\frac{\partial f}{\partial \bar{z}} &= z^3 e^{i\bar{z}^2} + z^3 \bar{z} 2i \bar{z} e^{i\bar{z}^2} \\ &= z^3 e^{i\bar{z}^2} (1 + 2i\bar{z}^2) = 0\end{aligned}$$

Notiamo intanto che $z_1 = 0$ è soluzione.

$$1 + 2i\bar{z}^2 = 0 \Rightarrow \bar{z}^2 = -\frac{1}{2i} = \frac{i}{2}$$

Scrivendo $\bar{z} = x - iy$ abbiamo

$$\begin{aligned}(x - iy)^2 &= \frac{i}{2} \\ x^2 - y^2 - 2ixy &= \frac{i}{2} \\ \Downarrow \\ \begin{cases} x^2 - y^2 = 0 \\ -2xy = \frac{1}{2} \end{cases} &\Rightarrow \begin{cases} x^2 - \frac{1}{16x^2} = 0 \\ y = -\frac{1}{4x} \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} 16x^4 - 1 = 0 \\ y = -\frac{1}{4x} \end{cases}\end{aligned}$$

Le cui soluzioni sono

$$\begin{aligned}x_2 = \frac{1}{2} &\rightarrow y_2 = -\frac{1}{2} \rightarrow z_2 = \frac{1}{2} - \frac{i}{2} \\ x_3 = -\frac{1}{2} &\rightarrow y_3 = \frac{1}{2} \rightarrow z_3 = -\frac{1}{2} + \frac{i}{2}\end{aligned}$$

7.2.2 Soluzione

DEFINIZIONE 7.4. Le condizioni che verificano l'armonicità di u sono

$$u \in C^2(\mathbb{R}^2), \Delta u = u_{xx} + u_{yy} = 0 \quad (2)$$

La prima è certamente vera, controlliamo che il laplaciano di u sia nullo

$$\begin{aligned}u_x = 2 - 2y &\rightarrow u_{xx} = 0 \\ u_y = -2x &\rightarrow u_{yy} = 0\end{aligned} \Rightarrow \Delta u = 0$$

deduciamo che u è armonica. Trovare la funzione armonica coniugata di u equivale a trovare una funzione armonica v tale che u, v soddisfano le condizioni di Cauchy-Riemann.

$$\begin{cases} u_x = v_y \\ u_y = -v_x \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} 2 - 2y = v_y \\ -2x = -v_x \end{cases} \Rightarrow v(x, y) = x^2 - y^2 + 2y + c, \quad c \in \mathbb{R}$$

7.2.3 Soluzione

DEFINIZIONE 7.5. Sia $\Omega \subseteq \mathbb{C}$ aperto, $f: \Omega \rightarrow \mathbb{C}$ continua in Ω , $\gamma: [a, b] \rightarrow \Omega$ una curva C^1 a tratti, allora

$$\int_{\gamma} f(z) dz = \int_a^b f(\gamma(t)) \gamma'(t) dt$$

dove

$$\begin{aligned}\gamma(t) &= x(t) + iy(t) \\ \gamma'(t) &= x'(t) + iy'(t)\end{aligned}$$

OSSERVAZIONE. L'integrale curvilineo dipende dall'orientazione di γ

$$\int_{-\gamma} f(z) dz = - \int_{\gamma} f(z) dz$$

TEOREMA 7.6. Sia $\Omega \subseteq \mathbb{C}$ aperto, $f : \Omega \rightarrow \mathbb{C}$ continua. TFAE (the followings are equivalent):

- 1) $\int_{\gamma} f(z) dz$ dipende solo dagli estremi di γ
- 2) $\forall \gamma$ chiusa C^1 a tratti si ha $\int_{\gamma} f(z) dz = 0$
- 3) $\exists F \in \mathcal{H}(\Omega) \cap C^1(\Omega)$ tale che $F' = f$ in Ω

1 modo

$$\begin{aligned} \int_{\gamma} [\bar{z} + (z+1)^7] dz &= \int_{-1}^0 \underbrace{\left[(t-it^2) + (t+it^2+1)^7 \right]}_{f(\gamma(t))} \underbrace{(1+2it)}_{\gamma'(t)} dt \\ &= \int_{-1}^0 \left[(t+2it^2-it^2+2t^3) + (t+it^2+1)^7 (1+2it) \right] dt \\ &= \int_{-1}^0 \left[(t+it^2+2t^3) + (t+it^2+1)^7 (1+2it) \right] dt \\ &= \left[\frac{t^2}{2} + i\frac{t^3}{3} + \frac{t^4}{2} + \frac{(t+it^2+1)^8}{8} \right]_{-1}^0 \\ &= \frac{1}{8} - \left\{ \frac{1}{2} - \frac{i}{3} + \frac{1}{2} + \frac{1}{8} \right\} = -1 + \frac{i}{3} \end{aligned}$$

NB. \bar{z} non è olomorfa

$$\begin{aligned} \lim_{h \rightarrow 0} \frac{f(z_0+h) - f(z_0)}{h} &= \lim_{h \rightarrow 0} \frac{\overline{z_0+h} - \bar{z}_0}{h} \\ &= \lim_{h \rightarrow 0} \frac{\cancel{z_0} + \bar{h} - \cancel{z_0}}{h} \end{aligned}$$

non esiste finito. Intuiamo che anche $|z|^2 = z\bar{z}$ avrà problemi. In particolare si dimostra che $|z|^2$ è derivabile in senso complesso solo nell'origine. Il suo analogo in \mathbb{R}^2 sarebbe $f(x,y) = x^2 + y^2$, che però è derivabile ovunque.

2 modo

Consideriamo le due parti di $f(z)$

$$f(z) = \bar{z} + (z+1)^7 = g(z) + h(z)$$

dove

$$\begin{aligned} g(z) &= \bar{z} \notin \mathcal{H}(\Omega) \\ h(z) &= (z+1)^7 \in \mathcal{H}(\Omega) \end{aligned}$$

La funzione $H(z) = \frac{(z+1)^8}{8}$ è tale che $H'(z) = h(z)$, quindi per il teorema visto l'integrale dipende solo dagli estremi

$$\int_{\gamma} f(z) dz = \int_{\gamma} \bar{z} dz + \underbrace{H(\gamma(0)) - H(\gamma(1))}_{\int_{\gamma} (z+1)^7 dz} = \dots$$

7.2.4 Soluzione

Scriviamo una possibile parametrizzazione della curva

$$\gamma(t) = 1 + e^{it}, \quad t \in [0, 2\pi]$$

e calcoliamo

$$\begin{aligned}
 \int_{\gamma} (\bar{z})^2 dz &= \int_0^{2\pi} \left(\overline{1 + e^{it}} \right)^2 i e^{it} dt \\
 &= \int_0^{2\pi} (1 + e^{-it})^2 i e^{it} dt \\
 &= \int_0^{2\pi} (1 + 2e^{-it} + e^{-2it}) i e^{it} dt \\
 &= i \int_0^{2\pi} (e^{it} + 2 + e^{-it}) dt \\
 &= [e^{it} + 2it - e^{-it}]_0^{2\pi} = 4\pi i
 \end{aligned}$$

Domanda: $f(z) = (\bar{z})^2$ ammette primitiva in un qualsiasi dominio D contenente γ ? No, se per assurdo la ammettesse, allora ogni integrale lungo qualsiasi curva chiusa sarebbe nullo.

7.2.5 Soluzione

Ragioniamo come segue

$$\begin{aligned}
 \frac{e^{iz} - e^{-iz}}{2i} &= 3 \\
 e^{iz} - e^{-iz} &= 6i \\
 e^{iz} - \frac{1}{e^{iz}} - 6i &= 0 \\
 e^{2iz} - 6ie^{iz} - 1 &= 0 \\
 e^{iz} &= 3i \pm 2\sqrt{2}i = (3 \pm 2\sqrt{2})i
 \end{aligned}$$

Risolviamo per z

$$\begin{aligned}
 iz_k &= \log \left[(3 \pm 2\sqrt{2})i \right] \\
 &= \ln \left| (3 \pm 2\sqrt{2})i \right| + i \arg \left[(3 \pm 2\sqrt{2})i \right] \\
 &= \ln \left| 3 \pm 2\sqrt{2} \right| + i \left(\frac{\pi}{2} + 2k\pi \right), \quad k \in \mathbb{Z}
 \end{aligned}$$

Allora

$$z_k = -i \ln \left| 3 \pm 2\sqrt{2} \right| + \left(\frac{\pi}{2} + 2k\pi \right), \quad k \in \mathbb{Z}$$

Che può essere facilmente rappresentato nel piano di Gauss come un insieme di punti.

7.2.6 Soluzione

Utilizziamo il criterio del rapporto per determinare R

$$\frac{|a_{n+1}|}{|a_n|} = \frac{3(n+1) + 7}{3n + 7} \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 1 = \frac{1}{R}$$

Il raggio di convergenza è $R = 1$.

La serie converge assolutamente $\forall z \in \mathbb{C} : |z| < 1$ e non converge per $|z| > 1$. Se $|z| = 1$ la serie non converge perché il suo termine generale non tende a 0. Per ogni $z \in \mathbb{C} : |z| < 1$ si ha

$$\begin{aligned}
 \sum_{n=1}^{\infty} (3n + 7) z^n &= 3 \sum_{n=1}^{\infty} n z^n + 7 \sum_{n=1}^{\infty} z^n \\
 &= 3z \sum_{n=1}^{\infty} n z^{n-1} + 7 \sum_{n=1}^{\infty} z^n
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} &= 3z \sum_{n=1}^{\infty} \frac{d}{dz} z^n + 7 \sum_{n=1}^{\infty} z^n \\ &= 3z \frac{d}{dz} \sum_{n=1}^{\infty} z^n + 7 \sum_{n=1}^{\infty} z^n \\ &= 3z \frac{d}{dz} \left(\frac{1}{1-z} - 1 \right) + 7 \left(\frac{1}{1-z} - 1 \right) \\ &= \frac{3z}{(1-z)^2} + \frac{7}{1-z} - 7 \end{aligned}$$

Capitolo 8

Esercitazione 2 - Boella

8.1 Esercizi

8.1.1 Esercizio

Scrivere la serie di potenze di

$$f(z) = \frac{1}{1-z} - \frac{1}{2-z}$$

8.1.2 Esercizio

Scrivere la serie di potenze di

$$f(z) = z^3 \sin \frac{1}{z}$$

8.1.3 Esercizio

Classificare le singolarità di

$$f(z) = \frac{z^2}{\sin z}$$

8.1.4 Esercizio

Classificare le singolarità di

$$f(z) = \frac{z^2}{\cos^2\left(\frac{1}{z}\right)}$$

8.1.5 Esercizio

Classificare le singolarità di

$$f(z) = \frac{e^{1/z}}{1+z^2}$$

8.1.6 Esercizio (Integrale di Fresnel)

Calcolare

$$\int_0^{+\infty} \cos x^2 dx$$

8.2 Soluzioni

8.2.1 Soluzione

Osserviamo che ha singolarità in 1 e 2, che sono due poli di ordine 1.

$$\begin{aligned} f(z) &= \frac{1}{1-z} - \frac{1}{2-z} \\ &= \frac{1}{1-z} - \frac{1}{2} \frac{1}{1-\frac{z}{2}} \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} z^n - \frac{1}{2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{2^n} z^n \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} \left(1 - \frac{1}{2^{n+1}}\right) z^n \end{aligned}$$

Manipoliamola in modo diverso

$$\begin{aligned} f(z) &= -\frac{1}{z} \cdot \frac{1}{1-\frac{1}{z}} - \frac{1}{2} \frac{1}{1-\frac{z}{2}} \\ &= -\frac{1}{z} \sum_{n=0}^{\infty} z^{-n} - \frac{1}{2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{z^n}{2^n} \\ &= -\sum_{n=-\infty}^{-1} z^n - \sum_{n=0}^{\infty} \frac{z^n}{2^{n+1}} \end{aligned}$$

Le due serie convergono per

$$1 < |z| < 2$$

8.2.2 Soluzione

$$\begin{aligned} f(z) &= z^3 \sin \frac{1}{z} \\ &= z^3 \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{(2n+1)!} \left(\frac{1}{z}\right)^{2n+1} \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{(2n+1)!} z^{2-2n} \\ &= z^2 - \frac{1}{3!} + \frac{1}{5!z^2} \end{aligned}$$

Ha singolarità in $z = 0$ di tipo essenziale (ci sono infinite potenze negative nello sviluppo). Il raggio di convergenza è $R = +\infty$. Il residuo nell'origine è 0 (è il coefficiente a_{-1} dello sviluppo). All'infinito la funzione si comporta come z^2 . Il punto all'infinito è un polo di ordine 2. Lo sviluppo vale sia all'infinito che nell'origine.

8.2.3 Soluzione

I punti singolari sono

$$z = k\pi, \quad k \in \mathbb{Z}$$

In particolare

- $z = 0$ è una singolarità eliminabile, perché annulla sia il denominatore che il numeratore, quindi ha residuo nullo.¹

¹L'implicazione *singolarità eliminabile* allora *residuo nullo* vale solo per i **punti finiti**, non per il punto all'infinito.

- $z = k\pi$ sono poli del I ordine, $k \in \mathbb{Z}, k \neq 0$, il cui residuo vale

$$\text{Res}(f, k\pi) = \frac{g(k\pi)}{h'(k\pi)} = \frac{(k\pi)^2}{(\sin k\pi)'} = \frac{(k\pi)^2}{\cos k\pi} = \frac{(k\pi)^2}{(-1)^k}$$

- z_∞ è una singolarità non isolata perché non esiste un raggio che contiene tutti i punti singolari. Andando all'infinito avremo infiniti punti singolari.

8.2.4 Soluzione

I punti di singolarità sono dati da

$$\frac{1}{z_k} = \frac{\pi}{2} + k\pi \quad k \in \mathbb{Z} \quad \Rightarrow \quad z_k = \frac{1}{\pi \left(\frac{1}{2} + k\right)}$$

Sono poli del II ordine perché il coseno qui si annulla con ordine 2. In $z = 0$ è una singolarità non isolata dato che gli z_k si addensano intorno a 0. Il punto z_∞ è un polo di ordine II perché per $z \rightarrow z_\infty, f(z) \sim z^2$.

8.2.5 Soluzione

Il denominatore si annulla in $z = \pm i$, con un polo di ordine 1. Ricordando

$$e^{1/z} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} \left(\frac{1}{z}\right)^n = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} z^{-n}$$

deduciamo che nell'origine si ha una singolarità essenziale. Si ha poi

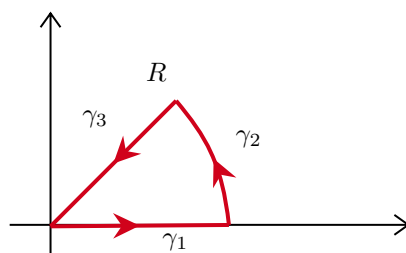
$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} z^{-n} \sum_{m=0}^{\infty} (-1)^m z^{2m} = \sum_{n,m=0}^{\infty} \frac{(-1)^m}{n!} z^{2m-n}$$

che converge per $|z| < 1$. Il residuo vale

$$a_{-1} = \sum_{m=0, n=2m+1}^{\infty} \frac{(-1)^m}{n!} = \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^m}{(2m+1)!} = \sin 1$$

8.2.6 Soluzione

Consideriamo $f(z) = e^{iz^2}$ e $\gamma = \gamma_1 + \gamma_2 + \gamma_3$



La funzione $f(z)$ è olomorfa, allora

$$\int_{\gamma} f(z) dz = 0 = \int_{\gamma_1} f(z) dz + \int_{\gamma_2} f(z) dz + \int_{\gamma_3} f(z) dz$$

- La curva γ_3 ha parametrizzazione $z = re^{i\vartheta}$ con r variabile e ϑ fissato. Il valore di ϑ si determina imponendo di potersi ricondurre all'integrale di Gauss, ovvero

$$iz^2 = i(re^{i\vartheta})^2 = -r^2 \quad \Rightarrow \quad \vartheta = \frac{\pi}{4}$$

Deduciamo il nuovo differenziale

$$z = re^{i\vartheta} \quad \Rightarrow \quad dz = e^{i\vartheta} dr = e^{i\frac{\pi}{4}} dr$$

Allora il terzo integrale diventa

$$\int_{\gamma_3} e^{iz^2} dz = \int_R^0 e^{-r^2} e^{i\frac{\pi}{4}} dr$$

Facciamo ora tendere $R \rightarrow +\infty$

$$\lim_{R \rightarrow +\infty} \int_R^0 e^{-r^2} e^{i\frac{\pi}{4}} dr = e^{i\frac{\pi}{4}} \lim_{R \rightarrow +\infty} \int_R^0 e^{-r^2} dr = -e^{i\frac{\pi}{4}} \int_0^{+\infty} e^{-r^2} dr = -e^{i\frac{\pi}{4}} \frac{\sqrt{\pi}}{2}$$

- La curva γ_2 ha parametrizzazione $z = Re^{i\vartheta}$, con R fissato e ϑ variabile in $[0, \frac{\pi}{4}]$. Deduciamo il nuovo differenziale

$$z = Re^{i\vartheta} \Rightarrow dz = Rie^{i\vartheta} d\vartheta$$

Il secondo integrale diventa

$$\begin{aligned} \int_{\gamma_2} e^{iz^2} dz &= \int_0^{\pi/4} e^{iR^2 e^{i2\vartheta}} Rie^{i\vartheta} d\vartheta \\ &= \int_0^{\pi/4} iRe^{iR^2 e^{i2\vartheta} + i\vartheta} d\vartheta \\ &= \int_0^{\pi/4} iRe^{iR^2 [\cos(2\vartheta) + i \sin(2\vartheta)] + i\vartheta} d\vartheta \\ &= \int_0^{\pi/4} iRe^{iR^2 \cos(2\vartheta) - R^2 \sin(2\vartheta) + i\vartheta} d\vartheta \\ &= \int_0^{\pi/4} iRe^{iR^2 \cos(2\vartheta)} e^{-R^2 \sin(2\vartheta)} e^{i\vartheta} d\vartheta \end{aligned}$$

Poi

$$\begin{aligned} \left| \int_{\gamma_2} e^{iz^2} dz \right| &= \left| \int_0^{\pi/4} iRe^{iR^2 \cos(2\vartheta)} e^{-R^2 \sin(2\vartheta)} e^{i\vartheta} d\vartheta \right| \\ &\leq \int_0^{\pi/4} |i| |R| \left| e^{iR^2 \cos(2\vartheta)} \right| \left| e^{-R^2 \sin(2\vartheta)} \right| \left| e^{i\vartheta} \right| d\vartheta = R \int_0^{\pi/4} e^{-R^2 \sin(2\vartheta)} d\vartheta \end{aligned}$$

Ricordando ora la seguente disuguaglianza

$$\sin(2\vartheta) > \frac{4\vartheta}{\pi}$$

otteniamo

$$R \int_0^{\pi/4} e^{-R^2 \sin(2\vartheta)} d\vartheta \leq R \int_0^{\pi/4} e^{-R^2 \frac{4\vartheta}{\pi}} d\vartheta = \left[-\frac{\pi}{4R^2} e^{-R^2 \frac{4\vartheta}{\pi}} \right]_0^{\pi/4} = \frac{\pi}{4R^2} (1 - e^{-R^2})$$

la quale

$$\frac{\pi}{4R^2} (1 - e^{-R^2}) \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} 0$$

- La curva γ_1 ha parametrizzazione $z = x = R$, tuttavia non serve fare calcoli in quanto sappiamo che la somma dei tre integrali fa 0 e ne abbiamo già calcolati due, pertanto

$$\int_{\gamma_1} e^{iz^2} dz = - \int_{\gamma_3} e^{iz^2} dz = e^{i\frac{\pi}{4}} \frac{\sqrt{\pi}}{2}$$

Notiamo a questo punto che l'integrale

$$\int_{\gamma_1} e^{iz^2} dz$$

non è altro che un integrale complesso, fatto però sulla curva γ_1 , la quale coincide con la retta reale positiva. Di conseguenza

$$\int_{\gamma_1} e^{iz^2} dz = \int_0^{+\infty} e^{ix^2} dx$$

che sarà quindi una quantità complessa, ma l'integrale richiesto è proprio la parte reale di questa quantità

$$\int_0^{+\infty} \cos(x^2) dx = \operatorname{Re} \left(\int_0^{+\infty} e^{ix^2} dz \right) = \operatorname{Re} \left(e^{i\frac{\pi}{4}} \frac{\sqrt{\pi}}{2} \right) = \cos\left(\frac{\pi}{4}\right) \frac{\sqrt{\pi}}{2} = \sqrt{\frac{\pi}{8}}$$

Capitolo 9

Esercitazione 2 - Potrich

9.1 Esercizi

9.1.1 Esercizio (Integrali di Fresnel)

Calcolare

$$\int_0^{+\infty} \cos t^2 dt \quad \int_0^{+\infty} \sin t^2 dt$$

9.1.2 Esercizio

Determinare l'anello di convergenza della seguente serie di Laurent

$$f(z) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{z^{2n}}{9^{|n|}}$$

9.1.3 Esercizio

Determinare lo sviluppo di Laurent di

$$f(z) = \frac{1}{2iz - z^2}$$

in

$$A = \{z \in \mathbb{C} : 0 < |z| < 2\} \quad B = \{z \in \mathbb{C} : |z - 2i| > 2\}$$

9.1.4 Esercizio

Determinare le singolarità e i residui.

$$F(z) = \frac{1}{z - z^3} = \frac{1}{z(1 - z^2)} = \frac{1}{z(1 + z)(1 - z)}$$

9.1.5 Esercizio

Determinare le singolarità e i residui.

$$f(z) = \frac{z^5}{(1 + iz)^2}$$

9.1.6 Esercizio

Determinare le singolarità e i residui.

$$f(z) = \frac{e^{\frac{1}{z-1}}}{z^2(z^2 + 4)}$$

9.1.7 Esercizio

Sia

$$f(z) = \frac{e^{\frac{1}{z-1}}}{z-2}$$

1. Classificare le singolarità di f
2. Determinare la serie di Laurent centrata in $z = 1$, precisandone l'insieme di convergenza
3. Calcolare i residui di f
4. Calcolare $\int_{\gamma} f(z) dz$ dove $\gamma : |z| = 4$ percorsa in senso antiorario

9.2 Soluzioni

9.2.1 Soluzione

Si tratta di due integrali che convergono in senso improprio. Dimostriamolo:

$$\int_0^{+\infty} \cos t^2 dt = \left\{ \begin{array}{l} t^2 = x \\ t = \sqrt{x} \\ dt = \frac{1}{2\sqrt{x}} dx \end{array} \right\} = \frac{1}{2} \int_0^{+\infty} \frac{\cos x}{\sqrt{x}} dx$$

Tale integrale converge in un intorno destro di 0 in senso improprio. Studiamo ora la convergenza in un intorno di $+\infty$. Considerando le seguenti funzioni

$$\begin{aligned} f(x) &= \frac{1}{\sqrt{x}} \rightarrow f'(x) = -\frac{1}{2x^{3/2}} \\ g(x) &= \sin x \rightarrow g'(x) = \cos x \end{aligned}$$

possiamo integrare per parti

$$\int_1^a \frac{\cos x}{\sqrt{x}} dx = \left[\frac{\sin x}{\sqrt{x}} \right]_1^a + \int_1^a \frac{\sin x}{2x^{3/2}} dx = \frac{\sin a}{\sqrt{a}} - \sin 1 + \int_1^a \frac{\sin x}{2x^{3/2}} dx$$

che per $a \rightarrow +\infty$ tende a

$$-\sin 1 + \int_1^{+\infty} \frac{\sin x}{2x^{3/2}} dx$$

dobbiamo quindi studiare la convergenza di tale integrale.

NB. Convergenza di integrali.

$$\begin{aligned} \int_1^{+\infty} \frac{1}{x^\alpha} dx \text{ converge} &\Leftrightarrow \alpha > 1 \\ \int_0^1 \frac{1}{x^\alpha} dx \text{ converge} &\Leftrightarrow \alpha < 1 \end{aligned}$$

Pertanto

$$\left| \int_1^{+\infty} \frac{\sin x}{2x^{3/2}} dx \right| \leq \int_1^{+\infty} \left| \frac{\sin x}{2x^{3/2}} \right| dx \leq \int_1^{+\infty} \frac{1}{2x^{3/2}} dx$$

in cui $\alpha = 3/2 > 1$, pertanto converge.

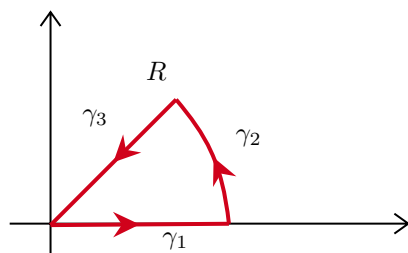
Calcoliamo

$$J = \int_0^{+\infty} e^{it^2} dt = \int_0^{+\infty} \cos t^2 dt + i \int_0^{+\infty} \sin t^2 dt$$

Poniamo

$$f(z) = e^{iz^2} \in \mathcal{H}(\mathbb{C})$$

Consideriamo una curva $\gamma = \gamma_1 \cup \gamma_2 \cup \gamma_3$ fatta come



le cui parti sono parametrizzate come segue

- $\gamma_1(t) = t$ con $t \in [0, R]$
- $\gamma_2(t) = Re^{it}$ con $t \in [0, \frac{\pi}{4}]$
- $-\gamma_3(t) = te^{i\frac{\pi}{4}}$ con $t \in [0, R]$

Analizziamo cosa succede all'integrale di $f(z)$ sui vari percorsi

- su γ_1

$$\int_{\gamma_1} f(z) dz = \int_0^R e^{it^2} dt \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} \int_0^{+\infty} e^{it^2} dt = J$$

- su γ_3

$$\begin{aligned} \int_{\gamma_3} f(z) dz &= - \int_0^R f(\gamma(t)) \gamma'(t) dt = - \int_0^R e^{it^2 e^{i\frac{\pi}{2}}} e^{i\frac{\pi}{4}} dt \\ &= - \int_0^R e^{it^2 i} e^{i\frac{\pi}{4}} dt = -e^{i\frac{\pi}{4}} \int_0^R e^{-t^2} dt \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} -e^{i\frac{\pi}{4}} \int_0^{+\infty} e^{-t^2} dt \end{aligned}$$

NB. Ricordiamo l'integrale di Gauss

$$\int_{\mathbb{R}} e^{-x^2} dx = \sqrt{\pi}$$

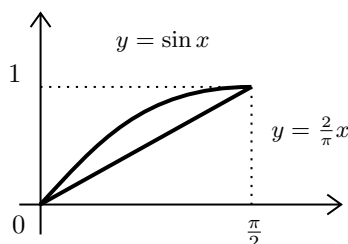
Otteniamo che

$$\int_{\gamma_3} f(z) dz \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} -e^{i\frac{\pi}{4}} \frac{\sqrt{\pi}}{2}$$

- su γ_2 dobbiamo cercare una maggiorazione in modo da far vedere che tende a 0. Ricordiamo anche che $|e^z| = e^{\operatorname{Re}(z)}$

$$\begin{aligned} 0 &\leq \left| \int_{\gamma_2} f(z) dz \right| = \left| \int_0^{\pi/4} f(\gamma(t)) \gamma'(t) dt \right| = \left| \int_0^{\pi/4} e^{iR^2 e^{2it}} R i e^{it} dt \right| \\ &\leq R \int_0^{\pi/4} |e^{iR^2 e^{2it}}| dt = R \int_0^{\pi/4} |e^{iR^2 e^{2it}}| dt = R \int_0^{\pi/4} e^{\operatorname{Re}[iR^2(\cos(2t) + i \sin(2t))]} dt \\ &= R \int_0^{\pi/4} e^{-R^2 \sin(2t)} dt = \left\{ \begin{array}{l} 2t = x \\ dt = \frac{dx}{2} \end{array} \right\} = \frac{R}{2} \int_0^{\pi/2} e^{-R^2 \sin x} dx \end{aligned}$$

minoriamo ora il seno



otteniamo

$$\begin{aligned} \frac{R}{2} \int_0^{\pi/2} e^{-R^2 \sin x} dx &\leq \frac{R}{2} \int_0^{\pi/2} e^{-\frac{2}{\pi} R^2 x} dx \\ &= \frac{R}{2} \left[-\frac{\pi}{2R^2} e^{-\frac{2R^2}{\pi} x} \right]_0^{\pi/2} = \frac{\pi}{4R} (1 - e^{-R^2}) \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} 0 \end{aligned}$$

Per il teorema dell'integrale nullo di Cauchy

$$0 = \oint_{\gamma} f(z) dz = \int_{\gamma_1} f(z) dz + \int_{\gamma_2} f(z) dz + \int_{\gamma_3} f(z) dz$$

sostituiamo i vari elementi, sempre per $R \rightarrow +\infty$

$$0 = J + 0 - e^{i\frac{\pi}{4}} \frac{\sqrt{\pi}}{2}$$

allora

$$J = \int_0^{+\infty} e^{it^2} dt = e^{i\frac{\pi}{4}} \frac{\sqrt{\pi}}{2} = \frac{\sqrt{2\pi}}{4} (1 + i)$$

ma quindi

$$\begin{aligned} \int_0^{+\infty} \cos t^2 dt &= \operatorname{Re}(J) = \frac{\sqrt{2\pi}}{4} \\ \int_0^{+\infty} \sin t^2 dt &= \operatorname{Im}(J) = \frac{\sqrt{2\pi}}{4} \end{aligned}$$

9.2.2 Soluzione

$$\begin{aligned} f(z) &= \sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{z^{2n}}{9^{|n|}} = \sum_{n<0} \frac{z^{2n}}{9^{|n|}} + \sum_{n \geq 0} \frac{z^{2n}}{9^n} \\ &= \sum_{n>0} \frac{z^{-2n}}{9^n} + \sum_{n \geq 0} \frac{z^{2n}}{9^n} \\ &= \sum_{n>0} \frac{1}{9^n z^{2n}} + \sum_{n \geq 0} \frac{z^{2n}}{9^n} \end{aligned}$$

Affinché la serie di Laurent converga devono convergere entrambe le serie. La prima converge se

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{a_{n+1}}{a_n} \right| = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{9^n |z|^{2n}}{9^{n+1} |z|^{2(n+1)}} = \frac{1}{9|z|^2} < 1$$

ossia $|z|^2 > \frac{1}{9}$, cioè $|z| > \frac{1}{3}$.

La seconda serie converge se

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{b_{n+1}}{b_n} \right| = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{|z|^{2(n+1)}}{9^{n+1}} \frac{9^n}{|z|^{2n}} = \frac{1}{9} |z|^2 < 1$$

ossia $|z|^2 < 9$, cioè $|z| < 3$.

Allora l'anello di convergenza è $A = \{z \in \mathbb{C} : \frac{1}{3} < |z| < 3\}$.

9.2.3 Soluzione

Possiamo vedere la f come

$$f(z) = \frac{1}{2iz - z^2} = \frac{1}{z(2i - z)} = \frac{1}{z} \cdot \frac{1}{2i} \cdot \frac{1}{1 - \frac{z}{2i}}$$

In A

$$\begin{aligned} f(z) &= \frac{1}{z} \cdot \frac{1}{2i} \cdot \frac{1}{1 - \frac{z}{2i}} = \frac{1}{z} \cdot \frac{1}{2i} \cdot \sum_{n=0}^{\infty} \frac{z^n}{(2i)^n} \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{z^{n-1}}{(2i)^{n+1}} = \sum_{n=-1}^{\infty} \frac{z^n}{(2i)^{n+2}} \end{aligned}$$

In B

$$f(z) = \frac{1}{z(2i-z)} = \frac{A}{z} + \frac{B}{2i-z} = \frac{A2i - Az + Bz}{z(2i-z)} = \frac{A2i + z(B-A)}{z(2i-z)}$$

allora $A = B = -\frac{i}{2}$

$$\begin{aligned} f(z) &= -\frac{i}{2} \left\{ \frac{1}{z} + \frac{1}{2i-z} \right\} \\ &= -\frac{i}{2} \left\{ \frac{1}{(z-2i)+2i} + \frac{1}{2i-z} \right\} \\ &= -\frac{i}{2} \left\{ \frac{1}{z-2i} \cdot \frac{1}{1 + \frac{2i}{z-2i}} + \frac{1}{2i-z} \right\} \\ &= -\frac{i}{2} \left\{ \frac{1}{z-2i} \cdot \frac{1}{1 - \frac{-2i}{z-2i}} - \frac{1}{z-2i} \right\} \end{aligned}$$

Essendo in B

$$\left| \frac{-2i}{z-2i} \right| < 1 \Leftrightarrow 2 < |z-2i|$$

possiamo scrivere la serie geometrica

$$\begin{aligned} f(z) &= -\frac{i}{2} \left\{ \frac{1}{z-2i} \cdot \sum_{n=0}^{\infty} \left(\frac{-2i}{z-2i} \right)^n - \frac{1}{z-2i} \right\} \\ &= -\frac{i}{2} \left\{ \frac{1}{z-2i} \left[\sum_{n=0}^{\infty} \left(\frac{-2i}{z-2i} \right)^n - 1 \right] \right\} \\ &= -\frac{i}{2} \left\{ \frac{1}{z-2i} \sum_{n=1}^{\infty} \left(\frac{-2i}{z-2i} \right)^n \right\} \\ &= -\frac{i}{2} \left\{ \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-2i)^n}{(z-2i)^{n+1}} \right\} \end{aligned}$$

9.2.4 Soluzione

TEOREMA 9.1. Sia $f \in \mathcal{H}(D(z_0, R) \setminus \{z_0\})$, cioè z_0 è una **singolarità isolata** per f . Allora localmente

$$f(z) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} a_n (z - z_0)^n$$

TEOREMA 9.2. Sia $M = \{n \in \mathbb{Z} : n < 0, a_n \neq 0\}$ l'insieme degli indici della parte singolare dello sviluppo di Laurent. z_0 è

- **singolarità eliminabile** se

$$\exists \lim_{z \rightarrow z_0} f(z) \in \mathbb{C} \Leftrightarrow M = \emptyset \Leftrightarrow f \text{ è limitata su } \mathcal{U}(z_0)$$

- **polo** se

$$\exists \lim_{z \rightarrow z_0} f(z) = \infty \Leftrightarrow 0 < |M| < +\infty$$

dove $-\min M = k$ è l'ordine del polo.

- **singularità essenziale** se

$$\nexists \lim_{z \rightarrow z_0} f(z) \Leftrightarrow |M| = \infty$$

$$\Leftrightarrow \forall \varepsilon \in (0, R) \text{ l'insieme immagine } f(\{0 < |z - z_0| < \varepsilon\}) \text{ è denso in } \mathbb{C}$$

DEFINIZIONE 9.3. Si dice residuo di f in z_0

$$\text{Res}(f, z_0) := a_{-1}$$

TEOREMA 9.4. Sia $f \in \mathcal{H}(\mathbb{C} \setminus \overline{D(z_0, R)})$ ed $M = \{n \in \mathbb{Z} : n > 0, a_n \neq 0\}$. Il punto ∞ è

- **singularità eliminabile** se e solo se

$$\exists \lim_{z \rightarrow \infty} f(z) \in \mathbb{C} \Leftrightarrow M = \emptyset$$

- **polo** se e solo se

$$\exists \lim_{z \rightarrow \infty} f(z) = \infty \Leftrightarrow 0 < |M| < \infty$$

- **singularità essenziale** se e solo se

$$\nexists \lim_{z \rightarrow +\infty} f(z) \Leftrightarrow |M| = \infty$$

DEFINIZIONE 9.5. Si dice residuo di f in ∞

$$\text{Res}(f, \infty) := -a_{-1}$$

TEOREMA 9.6 — di De l'Hôpital. Siano f e g funzioni analitiche in $B_R(z_0)$ tali che $f(z_0) = g(z_0) = 0$ e $g'(z_0) \neq 0$ (quindi solo la forma $\frac{0}{0}$ al finito). Allora

$$\lim_{z \rightarrow z_0} \frac{f(z)}{g(z)} = \frac{f'(z_0)}{g'(z_0)}$$

TEOREMA 9.7. Le seguenti affermazioni sono equivalenti

- f ha in z_0 un polo di ordine m
- $g(z) = (z - z_0)^m f(z)$ ha in z_0 una singularità eliminabile e $\lim_{z \rightarrow z_0} g(z) \neq 0$
- $f(z) \approx |z - z_0|^m$ per $z \rightarrow z_0$
- $\frac{1}{f(z)}$ ha in z_0 uno zero di ordine m

TEOREMA 9.8. Siano $f(z)$ e $g(z)$ tali che $f(z_0) = 0 = g(z_0)$ e siano n ed m rispettivamente, gli ordini di z_0 come zero di f e g . La funzione $\frac{f(z)}{g(z)}$ ha in z_0 :

- una singularità eliminabile che è uno zero d'ordine $n - m$ se e solo se $n > m$
- una singularità eliminabile che non è uno zero se e solo se $n = m$

- un polo d'ordine $m - n$ se e solo se $m > n$.

TEOREMA 9.9. Sia $f \in \mathcal{H}(\mathbb{C} \setminus \{z_1, \dots, z_n\})$ allora

$$\sum_{k=1}^n \operatorname{Res}(f, z_k) + \operatorname{Res}(f, \infty) = 0$$

TEOREMA 9.10. Sia $f \in \mathcal{H}(\mathbb{C} \setminus \{z_1, \dots, z_n\})$. Se $R > \max_{1 \leq k \leq n} |z_k|$ allora

$$\int_{\partial D(0, R)} f(z) dz = 2\pi i \left[\sum_{k=1}^n \operatorname{Res}(f, z_k) \right]$$

NB. Come si calcolano i residui? Nei punti all'infinito si definisce

$$\operatorname{Res}(f, \infty) = \operatorname{Res}\left(-\frac{1}{z^2} f\left(\frac{1}{z}\right), 0\right)$$

Nei punti $z_0 \neq \infty$

1. se è una singolarità eliminabile:

$$\operatorname{Res}(f, z_0) = 0$$

(attenzione: solo per i punti finiti)

2. se è un polo, c'è la **formula dei poli**

- (a) semplice (di ordine $p = 1$)

$$\operatorname{Res}(f, z_0) = \lim_{z \rightarrow z_0} f(z) (z - z_0)$$

- (b) di ordine $p \geq 2$

$$\operatorname{Res}(f, z_0) = \frac{1}{(p-1)!} \lim_{z \rightarrow z_0} \left\{ \frac{d^{p-1}}{dz^{p-1}} [f(z) (z - z_0)^p] \right\}$$

3. se è una singolarità essenziale bisogna per forza fare lo sviluppo di Laurent (che è valido in tutti i casi in realtà, ma è decisamente più laborioso la maggior parte delle volte)

TEOREMA 9.11. Sia $F = \frac{f}{g}$. Se $f \in \mathcal{H}(\mathcal{U}(z_0))$ e g ha in z_0 uno zero semplice ($g(z_0) = 0$ e $g'(z_0) \neq 0$), allora

$$\operatorname{Res}\left(\frac{f}{g}, z_0\right) = \frac{f(z_0)}{g'(z_0)}$$

Ricordiamo che se f non si annulla in z_0 allora F ha in z_0 un polo del I ordine. Se f si annulla in z_0 allora F ha in z_0 una singolarità eliminabile.

Le singolarità isolate sono $0, 1, -1, \infty$.

$z = 0, z = 1, z = -1$ annullano il denominatore con molteplicità 1 e non annullano il numeratore, quindi sono degli 1-poli. Per il teorema appena enunciato:

$$\begin{aligned} \operatorname{Res}(F, 0) &= \left\{ g(z) = z, f(z) = \frac{1}{1-z^2} \right\} = \frac{1}{1} = 1 \\ \operatorname{Res}(F, 1) &= \left\{ g(z) = 1-z, f(z) = \frac{1}{z(1+z)} \right\} = \frac{\frac{1}{2}}{-1} = -\frac{1}{2} \\ \operatorname{Res}(F, -1) &= \left\{ g(z) = 1+z, f(z) = \frac{1}{z(1-z)} \right\} = -\frac{1}{2} \end{aligned}$$

Mentre

$$F(z) = \frac{1}{z(1+z)(1-z)} \sim \frac{1}{z^3} \quad z \rightarrow +\infty$$

quindi ∞ è una singolarità eliminabile.

$$\operatorname{Res}(F, \infty) = -\sum_{k=1}^3 \operatorname{Res}(F, z_k) = -\left(1 - \frac{1}{2} - \frac{1}{2}\right) = 0$$

OSSERVAZIONE. Se ∞ è singolarità eliminabile, ciò non implica per forza $\operatorname{Res}(f, \infty) = 0$. Infatti $f(z) = \frac{1}{z} \rightarrow 0$ per $z \rightarrow +\infty$ quindi ∞ è singolarità eliminabile, ma $\operatorname{Res}(f, \infty) = -a_{-1} = -1 \neq 0$.

NB. Nel nostro caso è vero perchè vale il seguente teorema.

TEOREMA 9.12. Se f ha uno zero di ordine almeno 2 in ∞ allora $\operatorname{Res}(f, \infty) = 0$, perché

$$f(z) = \sum_{n=-\infty}^2 a_n z^n \Rightarrow \operatorname{Res}(f, \infty) = -a_{-1} = 0$$

9.2.5 Soluzione

Le singolarità isolate di f sono i, ∞ .

$z = i$ annulla il denominatore con molteplicità 2 e non annulla il numeratore, quindi è un polo. Usando la formula dei poli

$$\operatorname{Res}(f, i) = \frac{d}{dz} f(z) (z - i)^2 = -5z^4 \Big|_{z=i} = -5$$

$f(z) \sim -z^3$ per $z \rightarrow +\infty$ quindi ∞ è un 3-polo.

$$\operatorname{Res}(f, \infty) = -\operatorname{Res}(f, i) = 5$$

9.2.6 Soluzione

Le singolarità isolate di f sono $1, 0, \pm 2i, \infty$.

$z = \pm 2i$ sono zeri di molteplicità 1 per il denominatore di f e non annullano il denominatore, quindi sono 1-poli. Usando la formula dei poli

$$\begin{aligned} \operatorname{Res}(f, 2i) &= \lim_{z \rightarrow 2i} (z - 2i) f(z) = \dots = \frac{e^{-\frac{1+2i}{5}}}{16} i \\ \operatorname{Res}(f, -2i) &= \lim_{z \rightarrow -2i} (z + 2i) f(z) = \dots = -\frac{e^{\frac{2i-1}{5}}}{16} i \end{aligned}$$

$z = 0$ è uno zero di molteplicità 2 per il denominatore di f e non annulla il denominatore, quindi è un 2-polo. Usando la formula dei poli

$$\operatorname{Res}(f, 0) = \lim_{z \rightarrow 0} \frac{d}{dz} z^2 f(z) = \dots = -\frac{1}{4e}$$

$z = 1$ è una singolarità essenziale perché $\nexists \lim_{z \rightarrow 1} f(z)$.

Abbiamo che $f(z) \sim \frac{e}{z^4}$ per $z \rightarrow +\infty$, allora per il teorema $\operatorname{Res}(f, \infty) = 0$.

Infine

$$\operatorname{Res}(f, 1) = -\sum \operatorname{Res}(f, \dots) = \frac{1}{4e} - \frac{\sin\left(\frac{2}{5}\right)}{8e^{\frac{1}{5}}}$$

9.2.7 Soluzione

1. Le singolarità di f sono $1, 2, \infty$.

$z = 1$ è singolarità essenziale perché $\nexists \lim_{z \rightarrow 1} f(z)$

$z = 2$ è 1-polo perché annulla il denominatore con molteplicità 1 e non annulla il numeratore.

$z = \infty$ è singolarità eliminabile perché $\exists \lim_{z \rightarrow \infty} f(z) \in \mathbb{C}$.

2. Ricordiamo che

NB.

$$e^z = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{z^n}{n!}, \quad z \in \mathbb{C} \quad \frac{1}{1-z} = \sum_{n=0}^{\infty} z^n, \quad |z| < 1$$

Qui

$$e^{\frac{1}{z-1}} = \sum_{h=0}^{\infty} \frac{1}{h! (z-1)^h}$$

mentre

$$\frac{1}{z-2} = -\frac{1}{2-z} = -\frac{1}{1-(z-1)} = -\sum_{k=0}^{\infty} (z-1)^k$$

La prima serie converge in $|z-1| > 0$ e la seconda in $|z-1| < 1$. La serie di Laurent converge quindi in $0 < |z-1| < 1$.

NB. Per scrivere la serie di Laurent sfruttiamo il prodotto alla Cauchy.

$$\left(\sum_{n=0}^{\infty} a_n \right) \left(\sum_{n=0}^{\infty} b_n \right) = \sum_{n=0}^{\infty} \left(\sum_{k=0}^n a_k b_{n-k} \right)$$

Quindi

$$f(z) = - \sum_{k=0}^{\infty} \sum_{h=0}^k \frac{(z-1)^{k-2h}}{h!}$$

3. $\text{Res}(f, 2) = e$ per la formula dei poli

$\text{Res}(f, 1) = a_{-1}$ lo trovo ponendo $k-2h = -1$, quindi $a_{-1} = - \sum_{h=1}^{\infty} \frac{1}{h!} = 1 - e$

$\text{Res}(f, \infty) = -1$

4. Applico il teorema dei residui

$$\int_{\gamma} f(z) dz = 2\pi i [\text{Res}(f, 1) + \text{Res}(f, 2)] = 2\pi i$$

Capitolo 10

Esercitazione 3 - Boella

10.1 Esercizi

10.1.1 Esercizio

Calcolare il seguente integrale

$$\int_{\mathbb{R}} \frac{1}{x^4 + 4a^4} dx$$

10.1.2 Esercizio

Calcolare il seguente integrale

$$\int_{\mathbb{R}} \frac{e^{-i\lambda x}}{x^6 + 64} dx \quad \forall \lambda \in \mathbb{R}$$

10.1.3 Esercizio

Calcolare il seguente integrale

$$\int_0^\pi \frac{1}{a + b \cos \vartheta} d\vartheta \quad 0 < b < a$$

10.1.4 Esercizio

Calcolare il seguente integrale, per i valori di α in cui converge

$$\int_{\mathbb{R}} \frac{e^{\alpha x}}{1 + e^x} dx \quad \alpha \in \mathbb{R}$$

10.1.5 Esercizio

Calcolare il seguente integrale

$$\int_0^{+\infty} \frac{\cos(\alpha x)}{x^2 + \beta^2} dx \quad \alpha \neq 0, \beta \neq 0$$

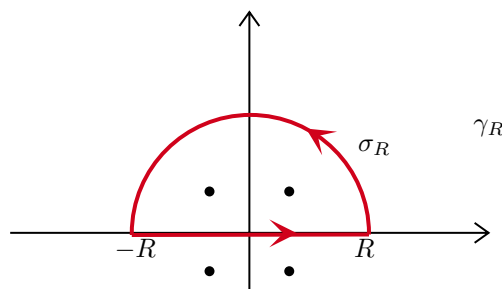
10.2 Soluzioni

10.2.1 Soluzione

Per cominciare pensiamo il nostro integrale come

$$\int_{\mathbb{R}} \frac{1}{x^4 + 4a^4} dx = \lim_{R \rightarrow +\infty} \int_{-R}^R \frac{1}{x^4 + 4a^4} dx$$

Consideriamo un percorso γ_R fatto dall'unione della curva da $-R$ a R e la semicirconferenza di raggio R che chiameremo σ_R



Cerchiamo le singolarità della funzione in campo complesso

$$z^4 + 4a^4 = 0 \Leftrightarrow z = \pm a \pm ia$$

Calcoliamo ora l'integrale

$$\int_{\gamma_R} f(z) dz = \int_{-R}^R f(x) dx + \int_{\sigma_R} f(z) dz$$

che vale, per il teorema dei residui

$$\int_{\gamma_R} f(z) dz = 2\pi i [\text{Res}(f, -a + ia) + \text{Res}(f, a + ia)]$$

Calcoliamo ora questi residui

$$\text{Res}(f, -a + ia) = \frac{g(z_0)}{h'(z_0)} = \frac{1}{4z^3} \Big|_{z=-a+ia} = \frac{z}{4z^4} \Big|_{z=-a+ia} = \frac{a + ia}{-16a^4}$$

$$\text{Res}(f, a + ia) = \frac{g(z_0)}{h'(z_0)} = \frac{1}{4z^3} \Big|_{z=a+ia} = \frac{z}{4z^4} \Big|_{z=a+ia} = \frac{-a + ia}{-16a^4}$$

Allora

$$\int_{\gamma_R} f(z) dz = 2\pi i \left[\frac{a + ia}{-16a^4} + \frac{-a + ia}{-16a^4} \right] = \frac{\pi}{4a^3}$$

Ci resta da far vedere che

$$\int_{\sigma_R} f(z) dz \rightarrow 0$$

Non possiamo usare il Lemma di Jordan, perché al numeratore non c'è un esponenziale immaginario. Dobbiamo sporcarci le mani. In generale sarà un numero complesso, quindi conviene prenderne il modulo e maggiorarlo.

NB.

$$\left| \int_{\gamma} f(z) dz \right| \leq M \cdot \text{lunghezza}(\gamma)$$

dove M è il massimo valore che f può assumere lungo γ .

Per la disuguaglianza triangolare

$$|a \pm b| \geq |a| - |b|$$

nel nostro caso

$$\left| \frac{1}{z^4 + 4a^4} \right| = \frac{1}{|z^4 + 4a^4|} \leq \frac{1}{|z^4| - |4a^4|} = \frac{1}{R^4 - |4a^4|}$$

e quindi utilizzando il Nota Bene

$$\left| \int_{\sigma_R} f(z) dz \right| \leq \frac{1}{R^4 - |4a^4|} \cdot \pi R \xrightarrow{R \rightarrow \infty} 0$$

Pertanto il nostro integrale iniziale vale

$$\int_{\mathbb{R}} \frac{1}{x^4 + 4a^4} dx = \frac{\pi}{4a^3}$$

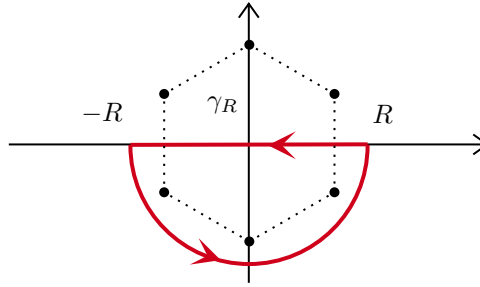
10.2.2 Soluzione

TEOREMA 10.1. Lemmi di Jordan. Considerando

$$g(z) e^{i\alpha z}$$

- $\alpha > 0$ l'integrale sulla semicirconferenza di sopra tende a zero
- $\alpha < 0$ l'integrale sulla semicirconferenza di sotto tende a zero (quello sopra fa un casino dell'altro mondo)

Analizziamo il caso $\lambda > 0$. Applichiamo il Lemma di Jordan, il quale ci dice che l'integrale lungo la semicirconferenza inferiore tende a 0, quindi possiamo direttamente scrivere



$$\int_{\mathbb{R}} \frac{e^{-i\lambda x}}{x^6 + 64} dx = - \lim_{R \rightarrow \infty} \int_{\gamma_R} \frac{e^{-i\lambda z}}{z^6 + 64} dz = -2\pi i \left[\sum \text{Res}(f, z_k) \right]$$

Gli zeri al denominatore di f sono nelle 6 radici seste di -64 (i vertici di un esagono)

$$\pm\sqrt{3} \pm i \quad \pm 2i$$

Quelli che stanno dentro la parte di piano interessata sono

$$\pm\sqrt{3} - i \quad -2i$$

Per calcolare il residuo in tali punti utilizziamo la formula di calcolo vista anche nel precedente esercizio

$$\text{Res}(f, z_k) = \frac{e^{-i\lambda z}}{6z^5} \Big|_{z=z_k} = \frac{ze^{-i\lambda z}}{6z^6} \Big|_{z=z_k}$$

Pertanto

- $\text{Res}(f, -\sqrt{3} - i) = \frac{(-\sqrt{3} - i)e^{-i\lambda(-\sqrt{3} - i)}}{6 \cdot (-64)}$
- $\text{Res}(f, \sqrt{3} - i) = \frac{(\sqrt{3} - i)e^{-i\lambda(\sqrt{3} - i)}}{6 \cdot (-64)}$
- $\text{Res}(f, -2i) = \frac{(-2i)e^{-i\lambda(-2i)}}{6 \cdot (-64)}$

Allora

$$\begin{aligned} \int_{\mathbb{R}} \frac{e^{-i\lambda x}}{x^6 + 64} dx &= -2\pi i \left[\frac{(-\sqrt{3} - i)e^{-i\lambda(-\sqrt{3} - i)}}{6 \cdot (-64)} + \frac{(\sqrt{3} - i)e^{-i\lambda(\sqrt{3} - i)}}{6 \cdot (-64)} + \frac{(-2i)e^{-i\lambda(-2i)}}{6 \cdot (-64)} \right] \\ &= \frac{2\pi i}{6 \cdot 64} \left[(-\sqrt{3} - i)e^{i\lambda\sqrt{3} - \lambda} + (\sqrt{3} - i)e^{-i\lambda\sqrt{3} - \lambda} + (-2i)e^{-2\lambda} \right] \\ &= \frac{2\pi i}{6 \cdot 64} \left[-\sqrt{3}e^{i\lambda\sqrt{3} - \lambda} - ie^{i\lambda\sqrt{3} - \lambda} + \sqrt{3}e^{-i\lambda\sqrt{3} - \lambda} - ie^{-i\lambda\sqrt{3} - \lambda} - 2ie^{-2\lambda} \right] \\ &= \frac{2\pi i}{6 \cdot 64} \left[-\frac{\sqrt{3}}{e^\lambda}e^{i\lambda\sqrt{3}} - \frac{i}{e^\lambda}e^{i\lambda\sqrt{3}} + \frac{\sqrt{3}}{e^\lambda}e^{-i\lambda\sqrt{3}} - \frac{i}{e^\lambda}e^{-i\lambda\sqrt{3}} - 2ie^{-2\lambda} \right] \\ &= \frac{2\pi i}{6 \cdot 64 \cdot e^\lambda} \left[-\sqrt{3}e^{i\lambda\sqrt{3}} - ie^{i\lambda\sqrt{3}} + \sqrt{3}e^{-i\lambda\sqrt{3}} - ie^{-i\lambda\sqrt{3}} - 2ie^{-2\lambda} \right] \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= \frac{2\pi i}{6 \cdot 64 \cdot e^\lambda} \left[-\sqrt{3} \left(e^{i\lambda\sqrt{3}} - e^{-i\lambda\sqrt{3}} \right) - i \left(e^{i\lambda\sqrt{3}} + e^{-i\lambda\sqrt{3}} \right) - 2ie^{-\lambda} \right] \\
&= \frac{2\pi i}{6 \cdot 64 \cdot e^\lambda} \left[-2i\sqrt{3} \frac{(e^{i\lambda\sqrt{3}} - e^{-i\lambda\sqrt{3}})}{2i} - 2i \frac{(e^{i\lambda\sqrt{3}} + e^{-i\lambda\sqrt{3}})}{2} - 2ie^{-\lambda} \right] \\
&= \frac{2\pi i}{6 \cdot 64 \cdot e^\lambda} \left[-2i\sqrt{3} \sin(\lambda\sqrt{3}) - 2i \cos(\lambda\sqrt{3}) - 2ie^{-\lambda} \right] \\
&= \frac{4\pi}{6 \cdot 64 \cdot e^\lambda} \left[\sqrt{3} \sin(\lambda\sqrt{3}) + \cos(\lambda\sqrt{3}) + e^{-\lambda} \right] \\
&= \frac{\pi}{96} e^{-\lambda} \left[\sqrt{3} \sin(\lambda\sqrt{3}) + \cos(\lambda\sqrt{3}) + e^{-\lambda} \right]
\end{aligned}$$

Abbiamo appena calcolato la nostra prima trasformata di Fourier. Fare per casa i casi $\lambda = 0, \lambda < 0$.

10.2.3 Soluzione

Questa è un'altra tipologia di integrali, in cui R è una funzione razionale, con seni e coseni, e le loro potenze

$$\int_0^{2\pi} R(\cos \vartheta, \sin \vartheta) d\vartheta$$

li facciamo per *sostituzione*

$$\boxed{e^{i\vartheta} = z} \Rightarrow \boxed{\cos \vartheta = \frac{z + \frac{1}{z}}{2}} \quad \boxed{\sin \vartheta = \frac{z - \frac{1}{z}}{2i}}$$

mentre per il differenziale

$$ie^{i\vartheta} d\vartheta = dz \Rightarrow \boxed{d\vartheta = \frac{1}{iz} dz}$$

Veniamo ora al nostro integrale

$$\int_0^\pi \frac{1}{a + b \cos \vartheta} d\vartheta = \{\text{funzione pari}\} = \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} \frac{1}{a + b \cos \vartheta} d\vartheta$$

Riscriviamo il coseno in modo più comodo

$$\cos \vartheta = \frac{z + \frac{1}{z}}{2} = \frac{z^2 + 1}{2z}$$

allora

$$\frac{1}{2} \int_0^{2\pi} \frac{1}{a + b \cos \vartheta} d\vartheta = \frac{1}{2} \int_{|z|=1} \frac{1}{a + b \frac{z^2+1}{2z}} \cdot \frac{1}{iz} dz = \frac{1}{i} \int_{|z|=1} \frac{1}{bz^2 + 2az + b} dz$$

calcoliamo le radici del denominatore

$$z = \frac{-a \pm \sqrt{a^2 - b^2}}{b}$$

la radice col $+$ è interna alla circonferenza, quella con il meno sta a sinistra di -1 invece, di conseguenza prendiamo

$$\bar{z} = \frac{-a + \sqrt{a^2 - b^2}}{b}$$

allora

$$\frac{1}{i} \int_{|z|=1} \frac{1}{bz^2 + 2az + b} dz = \frac{1}{i} \cdot 2\pi i \cdot \text{Res}(f, \bar{z}) = 2\pi \cdot \text{Res}(f, \bar{z})$$

il residuo vale

$$\text{Res}(f, \bar{z}) = \frac{1}{2bz + 2a} \Big|_{z=\bar{z}} = \frac{1}{2\sqrt{a^2 - b^2}}$$

sostituiamo nel nostro integrale

$$2\pi \cdot \text{Res}(f, \bar{z}) = 2\pi \cdot \frac{1}{2\sqrt{a^2 - b^2}} = \frac{\pi}{\sqrt{a^2 - b^2}}$$

abbiamo calcolato un integrale facendo una derivata!

10.2.4 Soluzione

Per il criterio del confronto asintotico, per $x \rightarrow +\infty$

$$\frac{e^{\alpha x}}{1+e^x} \sim \frac{e^{\alpha x}}{e^x} = e^{(\alpha-1)x}$$

converge per $(\alpha-1) < 0$, cioè $\alpha < 1$. Mentre per $x \rightarrow -\infty$

$$\frac{e^{\alpha x}}{1+e^x} \sim \frac{e^{\alpha x}}{1} = e^{\alpha x}$$

converge per $\alpha > 0$. Quindi complessivamente converge per $0 < \alpha < 1$.

Calcoliamo

$$\int_{\gamma_R} f(z) dz \quad f(z) = \frac{e^{\alpha z}}{1+e^z}$$

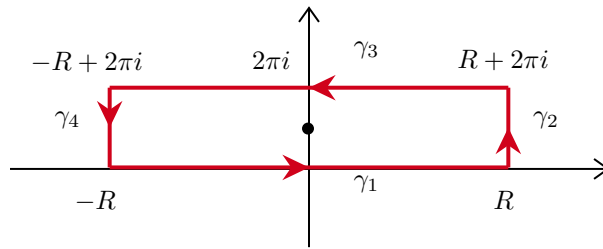
Non possiamo usare il lemma di Jordan e ci ricordiamo che e^z è periodica

$$e^z = e^z \cdot 1 = e^z \cdot e^{2\pi i} = e^{z+2\pi i}$$

la nostra funzione ha quindi singolarità in

$$e^z = -1 \Rightarrow z = i(\pi + 2k\pi)$$

infinite lungo l'asse immaginaria. Non ha senso prendere una semicirconferenza perché dovremmo inglobare nuovi residui man mano che aumentiamo R . Invece prendiamo un rettangolo.



$$\int_{\gamma_R} f(z) dz = 2\pi i [\text{Res}(f, \pi i)] = 2\pi i \left[\frac{e^{\alpha z}}{e^z} \right]_{z=\pi i} = -2\pi i e^{i\alpha\pi}$$

Vediamo quanto valgono i vari integrali. Quello su γ_2 (e analogamente su γ_4)

$$\begin{aligned} \left| \int_{\gamma_2} f(z) dz \right| &= \left| \int_{\gamma_2} \frac{e^{\alpha z}}{1+e^z} dz \right| = \left| \int_0^{2\pi} \frac{e^{\alpha R + i\alpha y}}{1+e^{R+iy}} i dy \right| \leq \int_0^{2\pi} \frac{e^{\alpha R}}{e^R - 1} dy = 2\pi \frac{e^{\alpha R}}{e^R - 1} \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} 0 \end{aligned}$$

Quello su γ_3

$$\begin{aligned} \int_{\gamma_3} f(z) dz &= \int_{\gamma_3} \frac{e^{\alpha z}}{1+e^z} dz = \int_{\gamma_3} \frac{e^{\alpha(x+2\pi i)}}{1+e^{x+2\pi i}} dx = \int_{\gamma_3} \frac{e^{\alpha x} e^{i2\pi\alpha}}{1+e^x} dx \\ &= e^{i2\pi\alpha} \int_{\gamma_3} \frac{e^{\alpha x}}{1+e^x} dx = -e^{i2\pi\alpha} \int_{-R}^R \frac{e^{\alpha x}}{1+e^x} dx \end{aligned}$$

quindi

$$\begin{aligned} \int_{\gamma_R} f(z) dz &\rightarrow -2\pi i e^{i\alpha\pi} \\ \int_{-R}^R f(x) dx - e^{i2\pi\alpha} \int_{-R}^R f(x) dx + \underbrace{\int_{\gamma_2} f(z) dz + \int_{\gamma_4} f(z) dz}_{\rightarrow 0} &\rightarrow -2\pi i e^{i\alpha\pi} \end{aligned}$$

$$(1 - e^{i2\pi\alpha}) \int_{-R}^R f(x) dx \rightarrow -2\pi i e^{i\alpha\pi}$$

in conclusione

$$\int_{\mathbb{R}} f(x) dx = \frac{2\pi i e^{i\alpha\pi}}{e^{i2\pi\alpha} - 1} = 2\pi i \frac{e^{i\alpha\pi}}{e^{2i\alpha\pi} - 1} \cdot \frac{e^{-i\alpha\pi}}{e^{-i\alpha\pi}} = 2\pi i \frac{1}{e^{i\alpha\pi} - e^{-i\alpha\pi}} = \frac{\pi}{\sin(\alpha\pi)}$$

Capitolo 11

Esercitazione 3 - Potrich

11.1 Esercizi

11.1.1 Esercizio

Calcolare, al variare di $R > 0$

$$I_R = \int_{\gamma_R} \frac{(z+1)e^{\pi z}}{z^2(z^2+1)} dz$$

dove

$$\gamma_R : |z - 1 - i| = R$$

percorsa positivamente.

11.1.2 Esercizio

Vediamo alcuni integrali reali con metodi di analisi complessa.

$$I = \boxed{\int_0^{2\pi} R(\cos t, \sin t) dt}$$

dove R si intende una funzione razionale.

$$I = \left\{ \begin{array}{ll} z = e^{it} & \cos t = \frac{e^{it} + e^{-it}}{2} \\ dz = ie^{it} dt & \sin t = \frac{e^{it} - e^{-it}}{2i} \end{array} \right\} = \int_{|z|=1} R\left(\frac{z+z^{-1}}{2}, \frac{z-z^{-1}}{2i}\right) \frac{1}{iz} dz$$

Calcolare

$$\int_0^{2\pi} \frac{1}{3 + \sin t} dt$$

11.1.3 Esercizio

Vediamo una seconda tipologia di integrali

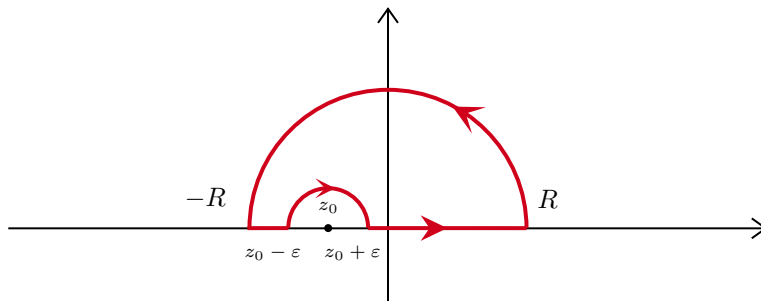
$$\boxed{\int_{-\infty}^{+\infty} R(x) dx} \quad \text{oppure} \quad \boxed{\int_{-\infty}^{+\infty} R(x) \begin{Bmatrix} e^{ix} \\ \cos x \\ \sin x \end{Bmatrix} dx}$$

Per risolverli basta porre $f(z) = R(z)$ oppure $f(z) = R(z)e^{iz}$ e si integra sui semicerchi, infine si fa tendere $R \rightarrow +\infty$.

Se ci fossero poli sull'asse reale devo fare dei morsi e applicare il seguente Lemma. Si fa quindi tendere $\varepsilon \rightarrow 0^+$ e $R \rightarrow +\infty$.

TEOREMA 11.1 — Lemma del cerchio piccolo. Sia $f \in \mathcal{H}(D(z_0, r) \setminus \{z_0\})$, sia z_0 un polo semplice per f , sia $\varphi_\varepsilon(t) = z_0 + \varepsilon e^{it}$ con $t \in [\alpha, \beta]$. Allora

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} \int_{\varphi_\varepsilon} f(z) dz = (\beta - \alpha) i \cdot \text{Res}(f, z_0)$$



Calcolare

$$I_{\alpha,k} = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{x^k}{\alpha^2 + x^{2k}} dx \quad \alpha > 0, k \in \mathbb{N}$$

11.1.4 Esercizio

Calcolare

$$I = \int_0^{+\infty} \frac{\sin x}{x} dx$$

11.1.5 Esercizio

Calcolare

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\sin(\pi x)}{(x-3)(x^2-2x+2)} dx$$

11.1.6 Esercizio

Vediamo una terza tipologia di integrali

$$\int_{-\infty}^{+\infty} R(e^x) \left\{ \frac{1}{e^{ix}} \right\} dx$$

Si risolvono integrando sui rettangoli, facendo degli opportuni morsi se e dove necessario.

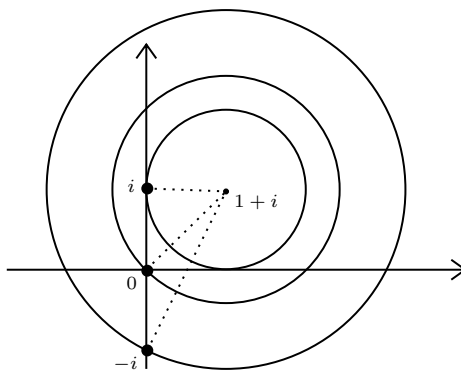
Calcolare

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\cos x}{\cosh x} dx$$

11.2 Soluzioni

11.2.1 Soluzione

$f \in \mathcal{H}(\mathbb{C} \setminus \{0, \pm i\})$ dove $\pm i$ sono poli semplici, mentre 0 è un polo del II ordine.



Calcoliamo i residui

$$\operatorname{Res}(f, 0) = \lim_{z \rightarrow 0} \frac{d}{dz} \left((z-0)^2 \frac{(z+1)e^{\pi z}}{z^2(z^2+1)} \right) = \lim_{z \rightarrow 0} \frac{d}{dz} \frac{(z+1)e^{\pi z}}{z^2+1} = \dots = 1 + \pi$$

$$\operatorname{Res}(f, i) = \lim_{z \rightarrow i} (z-i) f(z) = \lim_{z \rightarrow i} \frac{(z+1)e^{\pi z}}{z^2(z+1)} = \dots = \frac{1+i}{2i}$$

$$\operatorname{Res}(f, -i) = \lim_{z \rightarrow -i} (z+i) f(z) = \dots = -\frac{1-i}{2i}$$

Le distanze dei punti singolari di f dal centro della curva γ_R sono

$$d(i, i+1) = |i - 1 - i| = 1$$

$$d(0, i+1) = |1+i| = \sqrt{2}$$

$$d(-i, i+1) = |-i - 1 - i| = |-2i - 1| = \sqrt{5}$$

Allora

- se $0 < R < 1$ per il teorema dei residui

$$I_R = 0$$

- se $1 < R < \sqrt{2}$ f è olomorfa all'interno di γ_R tranne che in $z = i$

$$I_R = 2\pi i \cdot \operatorname{Res}(f, i) = (1+i)\pi$$

- se $\sqrt{2} < R < \sqrt{5}$ f è olomorfa all'interno di γ_R tranne che in $z = i$ e $z = 0$

$$I_R = 2\pi i \cdot [\operatorname{Res}(f, i) + \operatorname{Res}(f, 0)] = \pi(3\pi + 2\pi^2)i$$

- se $R < \sqrt{5}$ tutte le singolarità sono all'interno di γ_R . f è olomorfa all'interno di γ_R tranne che in $z = \pm i$ e $z = 0$

$$I_R = 2\pi i \cdot [\operatorname{Res}(f, 0) + \operatorname{Res}(f, i) + \operatorname{Res}(f, -i)]$$

Per $R = 1, \sqrt{2}, \sqrt{5}$, I_R non può essere calcolato perché γ_R passa attraverso una singolarità

11.2.2 Soluzione

$$\begin{aligned} \int_0^{2\pi} \frac{1}{3 + \sin t} dt &= \int_{|z|=1} \frac{1}{3 + \frac{z-z^{-1}}{2i}} \frac{1}{iz} dz \\ &= \int_{|z|=1} \frac{2i}{z^2 + 6iz - 1} dz = 2 \int_{|z|=1} \frac{i}{z^2 + 6iz - 1} dz \end{aligned}$$

Le singolarità sono

$$z^2 + 6iz - 1 = 0 \Leftrightarrow \begin{cases} z_1 = i(-3 - 2\sqrt{2}) \\ z_2 = i(-3 + 2\sqrt{2}) \end{cases}$$

di cui solo z_2 sta dentro il cerchio unitario

$$2 \int_{|z|=1} \frac{i}{z^2 + 6iz - 1} dz = 2 \cdot 2\pi i \cdot \text{Res} \left(f, i \left(-3 + 2\sqrt{2} \right) \right)$$

ricordando che è un polo semplice

$$4\pi i \cdot \text{Res} \left(f, i \left(-3 + 2\sqrt{2} \right) \right) = 4\pi i \lim_{z \rightarrow i(-3+2\sqrt{2})} \left[z - i \left(-3 + 2\sqrt{2} \right) \right] f(z) = \dots = \frac{\pi}{\sqrt{2}}$$

11.2.3 Soluzione

$$I_{\alpha,k} = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{x^k}{\alpha^2 + x^{2k}} dx \quad \alpha > 0, k \in \mathbb{N}$$

Per $x \rightarrow \pm\infty$ si ha $f(x) \sim \frac{1}{x^k}$, che è integrabile in un intorno di $\pm\infty$ se e solo se $k > 1$. Quindi $I_{\alpha,k}$ esiste per $k \in \mathbb{N}, k \geq 2$.

Se k è dispari allora f è dispari e $I_{\alpha,k} = 0$

Se k è pari, con $k \geq 2$, poniamo

$$f(z) = \frac{z^k}{\alpha^2 + z^{2k}}$$

Le singolarità si trovano ponendo

$$z^{2k} = -\alpha^2 = \alpha^2 e^{\pi i} \Rightarrow z_j = \alpha^{\frac{1}{k}} e^{i \frac{\pi+2j\pi}{2k}} \quad 0 \leq j \leq k-1$$

allora per il teorema dei residui

$$\int_{\gamma_R} f(z) dz = \int_{\sigma} f(z) dz + \int_{\varphi} f(z) dz = 2\pi i \cdot \sum_{j=0}^{k-1} \text{Res}(f, z_j)$$

Nello specifico il pezzo su σ tende proprio al nostro integrale

$$\int_{\sigma} f(z) dz = \{z = t, t \in [-R, R]\} = \int_{-R}^R f(t) dt \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} I_{\alpha,k}$$

Verifichiamo che

$$\int_{\varphi} f(z) dz \rightarrow 0$$

Infatti

$$\begin{aligned} \left| \int_{\varphi} f(z) dz \right| &= \left| \int_0^{\pi} \frac{R^k e^{ikt}}{\alpha^2 + R^{2k} e^{i2kt}} R i e^{it} dt \right| \\ &\leq \int_0^{\pi} \frac{|R^k e^{ikt}|}{|\alpha^2 + R^{2k} e^{i2kt}|} |R i e^{it}| dt \leq \int_0^{\pi} \frac{R^{k+1}}{R^{2k} - \alpha^2} dt \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} 0 \end{aligned}$$

dove è stata usata la disuguaglianza triangolare

NB — Disuguaglianza triangolare. Per maggiorazioni e minorazioni ecco la forma più generale della disuguaglianza del triangolo

$$||a| - |b|| \leq |a \pm b| \leq |a| + |b|$$

11.2.4 Soluzione

$$I = \int_0^{+\infty} \frac{\sin x}{x} dx = \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\sin x}{x} dx = \frac{1}{2} \text{Im}(J) \quad J = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{e^{ix}}{x} dx$$

Posto $f(z) = \frac{e^{iz}}{z}$, $f \in \mathcal{H}(\mathbb{C} \setminus \{0\})$. In questo caso devo fare un *morso* in corrispondenza dello 0.

$$J = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+, R \rightarrow +\infty} \int_{[-R, R] \setminus (-\varepsilon, \varepsilon)} \frac{e^{iz}}{z} dz$$

Per il teorema dell'integrale nullo di Cauchy

$$0 = \int_{\gamma_{R,\varepsilon}} f(z) dz = \int_{\sigma_1 \cup \sigma_2} f(z) dz + \int_{\psi} f(z) dz + \int_{\varphi} f(z) dz$$

Analizziamo i vari pezzi

$$\int_{\sigma_1 \cup \sigma_2} f(z) dz = \{z = t, t \in [-R, -\varepsilon] \cup (\varepsilon, R]\} = \int_{[-R, R] \setminus (-\varepsilon, \varepsilon)} \frac{e^{it}}{t} dt \xrightarrow[\varepsilon \rightarrow 0^+]{R \rightarrow +\infty} J$$

il morso:

$$\int_{\psi} f(z) dz \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0^+} (\beta - \alpha) \cdot \text{Res}(f, 0) = (0 - \pi) i \cdot \text{Res}(f, 0) = -\pi i \frac{e^0}{1} = -\pi i$$

mentre il semicerchio grande:

$$\begin{aligned} \left| \int_{\varphi} f(z) dz \right| &= \left| \int_0^\pi \frac{e^{iRe^{it}}}{Re^{it}} iRe^{it} dt \right| \\ &\leq \int_0^\pi |e^{iRe^{it}}| dt = \int_0^\pi |e^z| dt = \int_0^\pi e^{\text{Re}(z)} dt \\ &= \int_0^\pi e^{-R \sin t} dt = 2 \int_0^{\frac{\pi}{2}} e^{-R \sin t} dt \leq 2 \int_0^{\frac{\pi}{2}} e^{-\frac{2Rt}{\pi}} dt \\ &= \frac{\pi}{R} (1 - e^{-R}) \leq \frac{\pi}{R} \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} 0 \end{aligned}$$

allora

$$0 = J - \pi i + 0 \quad \Rightarrow \quad J = \pi i \quad \Rightarrow \quad I = \frac{1}{2} \text{Im}(J) = \frac{\pi}{2}$$

11.2.5 Soluzione

Dobbiamo calcolare

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\sin(\pi x)}{(x-3)(x^2-2x+2)} dx$$

poniamo

$$f(z) = \frac{e^{i\pi z}}{(z-3)(z^2-2z+2)}$$

$f \in \mathcal{H}(\mathbb{C} \setminus \{3, 1 \pm i\})$, uno di essi si trova proprio sulla retta reale, pertanto lì faremo un morso.

$$\begin{aligned} \int_{\gamma_{R,\varepsilon}} f(z) dz &= 2\pi i \cdot \text{Res}(f, 1+i) = 2\pi i \cdot \lim_{z \rightarrow 1+i} f(z) (z - (1+i)) = \\ &= 2\pi i \cdot \lim_{z \rightarrow 1+i} \frac{e^{\pi i z}}{(z-3)(z-1+i)} = \dots = \frac{\pi e^{-\pi}}{5} (2+i) \end{aligned}$$

ma questo integrale possiamo vederlo come la somma di tre pezzi

$$\int_{\gamma_{R,\varepsilon}} f(z) dz = \int_{(-R, 3-\varepsilon) \cup (3+\varepsilon, R)} f(z) dz + \int_{\psi} f(z) dz + \int_{\varphi} f(z) dz$$

di cui il primo tende proprio all'integrale che vogliamo calcolare

$$\int_{(-R, 3-\varepsilon) \cup (3+\varepsilon, R)} f(z) dz \xrightarrow[\varepsilon \rightarrow 0^+]{R \rightarrow +\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{e^{i\pi x}}{(x-3)(x^2-2x+2)} dx$$

occupiamoci del pezzo sul morso sfruttando il Lemma del cerchio piccolo

$$\begin{aligned} \lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} \int_{\psi} f(z) dz &= -\pi i \cdot \text{Res}(f, 3) \\ &= -\pi i \cdot \lim_{z \rightarrow 3} f(z) (z-3) = -\pi i \cdot \lim_{z \rightarrow 3} \frac{e^{i\pi z}}{z^2-2z+2} = \dots = \frac{\pi i}{5} \end{aligned}$$

ed infine del semicerchio grande

$$\begin{aligned} \left| \int_{\varphi} f(z) dz \right| &= \left\{ z = Re^{it}, dz = Rie^{it} dt \right\} \\ &= \left| \int_0^{\pi} \frac{e^{\pi i Re^{it}}}{(Re^{it} - 3)(R^2 e^{i2t} - 2Re^{it} + 2)} Rie^{it} dt \right| \\ &\leq \int_0^{\pi} \frac{R}{(R-3)(R^2 - 2R - 2)} dt = \frac{R\pi}{(R-3)(R^2 - 2R - 2)} \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} 0 \end{aligned}$$

quindi

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{e^{i\pi x}}{(x-3)(x^2-2x+2)} dx = -\frac{\pi i}{5} + \frac{\pi e^{-\pi}}{5} (2+i)$$

ma l'integrale di partenza è proprio la parte immaginaria di questo integrale

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\sin(\pi x)}{(x-3)(x^2-2x+2)} dx = \text{Im} \left[-\frac{\pi i}{5} + \frac{\pi e^{-\pi}}{5} (2+i) \right] = \frac{\pi}{5} (e^{-\pi} - 1)$$

11.2.6 Soluzione

Dobbiamo calcolare

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\cos x}{\cosh x} dx$$

consideriamo

$$f(z) = \frac{e^{iz}}{\cosh z}$$

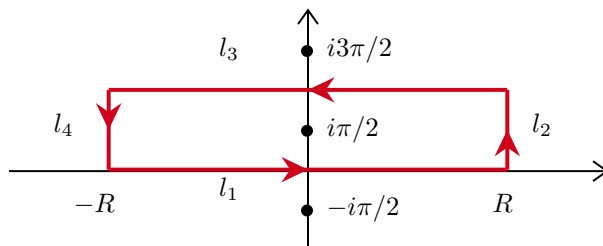
il cui denominatore si annulla in

$$\begin{aligned} \cosh z = 0 &= \frac{e^z + e^{-z}}{2} \Leftrightarrow e^{2z} = -1 \Leftrightarrow 2z = \log|-1| + i \arg(-1) \\ &\Leftrightarrow 2z = 0 + i(\pi + 2k\pi), k \in \mathbb{Z} \Leftrightarrow z = \frac{\pi i}{2} + k\pi \end{aligned}$$

Integriamo sul rettangolo che contiene il residuo in $\pi i/2$

$$\int_{\gamma_R} f(z) dz = 2\pi i \cdot \text{Res} \left(f, \frac{\pi i}{2} \right) = 2\pi i \cdot \frac{e^{iz}}{\sinh} \Big|_{z=\frac{\pi i}{2}} = \dots = \frac{2\pi}{e^{\frac{\pi}{2}}}$$

il circuito lo possiamo vedere come 4 lati di un rettangolo, numerati in senso antiorario partendo da quello in basso



$$\int_{\gamma_R} f(z) dz = \int_{l_1} f(z) dz + \int_{l_2} f(z) dz + \int_{l_3} f(z) dz + \int_{l_4} f(z) dz$$

il lato inferiore tende proprio al nostro integrale

$$\int_{l_1} f(z) dz = \{z = t\} = \int_{-R}^R \frac{e^{it}}{\cosh t} dt \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{e^{it}}{\cosh t} dt$$

mentre il lato superiore tende al nostro integrale moltiplicato per una costante

$$\int_{l_3} f(z) dz = \{z = t + \pi i\} = - \int_{-R}^R \frac{e^{i(t+\pi i)}}{\cosh(t + \pi i)} dt$$

$$= - \int_{-R}^R \frac{e^{it} e^{-\pi}}{\frac{e^{t+\pi i} + e^{t+\pi i}}{2}} dt = e^{-\pi} \int_{-R}^R \frac{e^{it}}{\cosh t} dt \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} e^{-\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{e^{it}}{\cosh t} dt$$

si può dimostrare che i lati verticali tendono a zero

$$\begin{aligned} \left| \int_{l_2} f(z) dz \right| &\leq \{z = R + it, t \in [0, \pi], dz = i dt\} \leq \left| \int_0^\pi \frac{e^{iR} e^{-t}}{\cosh(R + it)} i dt \right| \\ &\leq \int_0^\pi \frac{2e^{-t}}{e^R + e^{-R}} dt = \frac{2}{e^R + e^{-R}} \int_0^\pi e^{-t} dt \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} 0 \end{aligned}$$

analogamente

$$\int_{l_4} f(z) dz \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} 0$$

quindi in conclusione

$$\frac{2\pi}{e^{\frac{\pi}{2}}} = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{e^{it}}{\cosh t} dt + 0 + e^{-\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{e^{it}}{\cosh t} dt + 0$$

isoliamo il nostro integrale

$$(1 + e^{-\pi}) \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{e^{it}}{\cosh t} dt = \frac{2\pi}{e^{\frac{\pi}{2}}} \Rightarrow \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{e^{it}}{\cosh t} dt = \frac{2\pi}{(1 + e^{-\pi}) e^{\frac{\pi}{2}}} = \frac{\pi}{\cosh\left(\frac{\pi}{2}\right)}$$

ma l'integrale di partenza è proprio la parte reale di questo integrale

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\cos x}{\cosh x} dx = \operatorname{Re} \left[\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{e^{it}}{\cosh t} dt \right] = \frac{\pi}{\cosh\left(\frac{\pi}{2}\right)}$$

Capitolo 12

Esercitazione 4 - Boella

12.1 Esercizi

12.1.1 Esercizio

Calcolare il seguente integrale:

$$\int_0^{+\infty} \frac{\cos(\alpha x)}{x^2 + \beta^2} dx \quad \alpha, \beta > 0$$

12.1.2 Esercizio

Calcolare il seguente integrale:

$$\int_{\mathbb{R}} \frac{e^{ix}}{x^3 + x^2 + x + 1} dx$$

12.1.3 Esercizio

Calcolare l'integrale della funzione polidroma:

$$\int_0^{\infty} \frac{\sqrt[3]{x}}{x^2 + 4} dx$$

12.1.4 Esercizio

Studiare la convergenza della seguente successione di funzioni:

$$f_n(x) = \frac{\sqrt{n}}{1 + (nx)^2}$$

12.1.5 Esercizio

Studiare la convergenza della seguente successione di funzioni:

$$f_n(x) = n^{\alpha} \chi_{(0, \frac{1}{n})}(x)$$

12.1.6 Esercizio

Studiare la convergenza della seguente successione di funzioni:

$$f_n(x) = \frac{1 - e^{-x}}{x(1 - x)^{1/n}} \chi_{(0,1)}(x)$$

12.2 Soluzioni

12.2.1 Soluzione

Ho due vie:

- Calcolare l'integrale sfruttando le formule di Eulero
- Farsi furbi (seguiremo questa soluzione)

Riconoscendo che la funzione integranda è pari posso scrivere che:

$$\int_0^{+\infty} \frac{\cos(\alpha x)}{x^2 + \beta^2} dx \stackrel{(\text{pari})}{=} \frac{1}{2} \int_{\mathbb{R}} \frac{\cos(\alpha x)}{x^2 + \beta^2} dx \stackrel{(*)}{=} \frac{1}{2} \left(\int_{\mathbb{R}} \frac{\cos(\alpha x)}{x^2 + \beta^2} dx + i \int_{\mathbb{R}} \frac{\sin(\alpha x)}{x^2 + \beta^2} dx \right)$$

Nel passaggio (*) abbiamo sfruttato l'annullamento dell'integrale di una funzione dispari su tutto \mathbb{R} . Riconosciamo ora che possiamo riscriverla come:

$$\frac{1}{2} \int_{\mathbb{R}} \frac{e^{i\alpha x}}{x^2 + \beta^2} dx$$

Prendiamo ora in esame $f(z) = \frac{e^{i\alpha z}}{z^2 + \beta^2}$, sfruttiamo il Lemma di Jordan ($\alpha > 0$) e il Teorema dei residui, integrando sulla semicirconferenza superiore.

$$\int_{\gamma_R} f(z) dz = 2\pi i \cdot \text{Res}(f, z = i\beta) = 2\pi i \cdot \frac{e^{i\alpha z}}{2z} \Big|_{z=i\beta} = \frac{\pi}{\beta} e^{-\alpha\beta}$$

Per $R \rightarrow +\infty$

$$\frac{\pi}{\beta} e^{-\alpha\beta} = \int_{\gamma_R} = \int_{-R}^R + \int_{\sigma_R} \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} \int_{\mathbb{R}} f(x) dx \Rightarrow \frac{1}{2} \int_{\mathbb{R}} \frac{e^{i\alpha x}}{x^2 + \beta^2} dx = \frac{\pi e^{-\alpha\beta}}{2\beta}$$

12.2.2 Soluzione

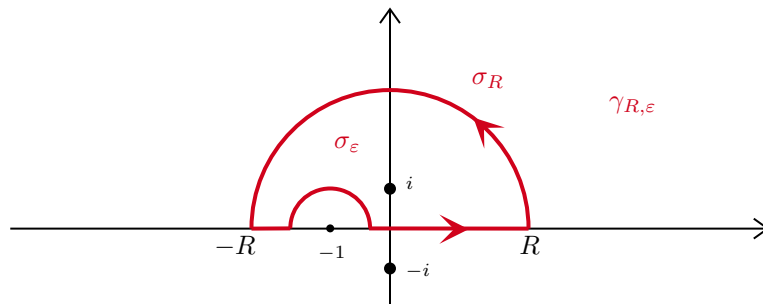
C'è un asintoto verticale in $x = -1$, quindi non converge.

$$\int_{\mathbb{R}} \frac{e^{ix}}{x^3 + x^2 + x + 1} dx = \int_{\mathbb{R}} \frac{e^{ix}}{(x^2 + 1)(x + 1)} dx$$

Non calcoliamo lui, ma il suo *Valore Principale*: ovvero dobbiamo fare i limiti tutti insieme, non separati. In caso di forme di indecisione ($\infty - \infty$) potrebbe saltare fuori qualcosa di buono.

$$(VP) \int_{\mathbb{R}} \frac{e^{ix}}{(x^2 + 1)(x + 1)} dx = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} \lim_{R \rightarrow \infty} \left[\int_{-R}^{-1-\varepsilon} f(x) dx + \int_{-1+\varepsilon}^R f(x) dx \right]$$

Rinfrescate le idee, ora consideriamo come dominio di integrazione una semicirconferenza come raffigurata e scomponiamo l'integrale sulle 4 curve (due tratti curvilinei e due rettilinei, prima e dopo la circonferenza interna).



$$\int_{\gamma_{R, \varepsilon}} f(z) dz = 2\pi i \cdot \text{Res}(f, z = i) = 2\pi i \cdot \frac{e^{iz}}{3z^2 + 2z + 1} \Big|_{z=i} = 2\pi i \cdot \frac{e^{-1}}{2i - 2}$$

Quando $\varepsilon \rightarrow 0^+$, $R \rightarrow \infty$

$$\int_{\gamma_{R,\varepsilon}} = \int_{-R}^{-1-\varepsilon} + \int_{\sigma_\varepsilon} + \int_{-1-\varepsilon}^R + \int_{\sigma_R}$$

TEOREMA 12.1 — Lemma del cerchio piccolo. Sia $f \in \mathcal{H}(D(z_0, r) \setminus \{z_0\})$, sia z_0 un polo semplice per f , sia $\varphi_\varepsilon(t) = z_0 + \varepsilon e^{it}$ con $t \in [\alpha, \beta]$. Allora

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} \int_{\varphi_\varepsilon} f(z) dz = (\beta - \alpha)i \cdot \text{Res}(f, z_0)$$

Per Jordan, quello su σ_R tende a 0.

Per il lemma del cerchio piccolo, quello su σ_ε tende a $(0 - \pi)i \cdot \text{Res}(f, -1)$.

Applichiamo anche il teorema dei residui sull'integrale su $\gamma_{R,\varepsilon}$.

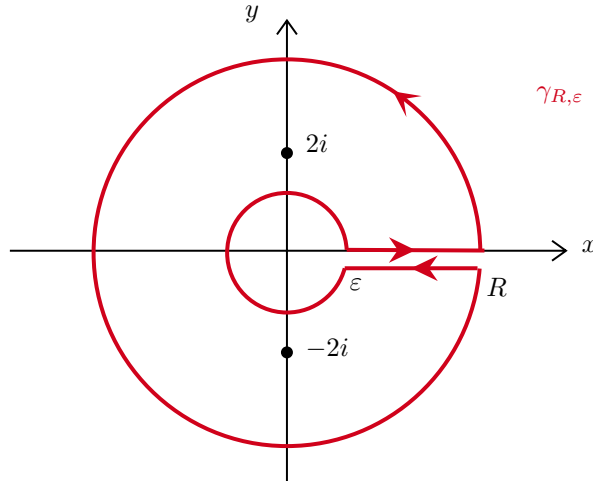
$$\begin{aligned} \int_{\gamma_{R,\varepsilon}} &= \int_{-R}^{-1-\varepsilon} + \int_{-1-\varepsilon}^R + \int_{\sigma_\varepsilon} + \int_{\sigma_R} \\ 2\pi i \cdot \text{Res}(f, i) &= \int_{\mathbb{R}} f(x) dx - \pi i \cdot \text{Res}(f, -1) + 0 \end{aligned}$$

Ovvero

$$\begin{aligned} \int_{\mathbb{R}} f(x) dx &= 2\pi i \cdot \text{Res}(f, i) + \pi i \cdot \text{Res}(f, -1) \\ &= 2\pi i \cdot \frac{e^{-1}}{2i - 2} + \pi i \cdot \frac{e^{-i}}{2} \\ &= \pi i \left(\frac{e^{-1}}{i - 1} + \frac{e^{-i}}{2} \right) \end{aligned}$$

12.2.3 Soluzione

Siamo nella seguente situazione



Se prendiamo

$$f(z) = \frac{\sqrt[3]{z}}{z^2 + 4}$$

abbiamo diversi problemi. Dobbiamo assicurarci di prendere la determinazione reale della radice.

$$f(\rho, \vartheta) = \frac{\sqrt[3]{\rho} e^{i\vartheta/3}}{\rho^2 e^{2i\vartheta} + 4}$$

I poli sono in $\pm 2i$

$$\int_{\gamma_{R,\varepsilon}} f(z)dz = 2\pi i \cdot \left(\frac{\sqrt[3]{2}e^{i\frac{\pi}{2}/3}}{4i} + \frac{\sqrt[3]{2}e^{i\frac{3\pi}{2}/3}}{-4i} \right) = \frac{\pi\sqrt[3]{2}}{2} (e^{i\frac{\pi}{6}} - e^{i\frac{\pi}{2}})$$

$$\int_{\gamma_{R,\varepsilon}} f(z)dz = \int_{\varepsilon}^R + \int_{\sigma_R} + \int_R^{\varepsilon} + \int_{\sigma_{\varepsilon}}$$

I due integrali sulle circonferenze tendono a 0, con opportune maggiorazioni.

L'integrale che ci interessa è

$$\int_{\varepsilon}^R f(z)dz = \int_{\varepsilon}^R \frac{\sqrt[3]{\rho}}{\rho^2 + 4} d\rho \rightarrow I$$

L'integrale contromano va fatto facendo **attenzione** che $\vartheta = 2\pi$, non più zero.

$$\int_R^{\varepsilon} f(z)dz = - \int_{\varepsilon}^R f(z)dz = - \int_{\varepsilon}^R \frac{\sqrt[3]{\rho}e^{i2\pi/3}}{\rho^2 + 4} d\rho \rightarrow -Ie^{i2\pi/3}$$

Allora deduciamo che

$$\int_{\gamma_{R,\varepsilon}} = \int_{\varepsilon}^R + \int_{\sigma_R} + \int_R^{\varepsilon} + \int_{\sigma_{\varepsilon}}$$

$$\frac{\pi\sqrt[3]{2}}{2} (e^{i\frac{\pi}{6}} - e^{i\frac{\pi}{2}}) = I + 0 - Ie^{i2\pi/3} + 0$$

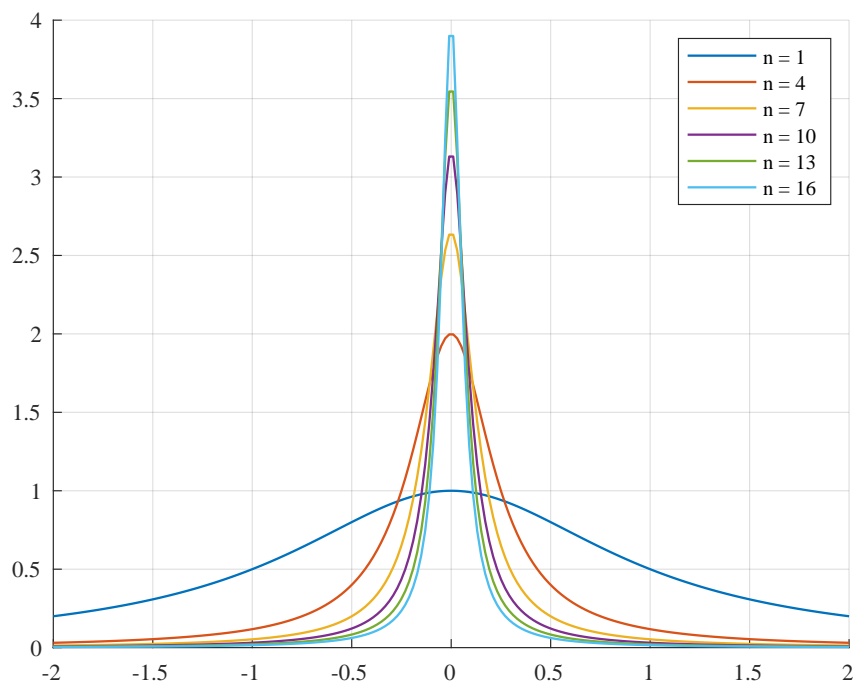
$$\Rightarrow I = \frac{\frac{\pi\sqrt[3]{2}}{2} (e^{i\frac{\pi}{6}} - e^{i\frac{\pi}{2}})}{1 - e^{i2\pi/3}}$$

Che possiamo riscrivere

$$I = \frac{\frac{\pi\sqrt[3]{2}}{2} \left(\frac{\sqrt{3}}{2} + \frac{1}{2}i - i \right)}{1 - \left(-\frac{1}{2} + \frac{\sqrt{3}}{2}i \right)} = \frac{\frac{\pi\sqrt[3]{2}}{2} \left(\frac{\sqrt{3}}{2} - \frac{1}{2}i \right)}{\frac{3}{2} - \frac{\sqrt{3}}{2}i} = \frac{\frac{\pi\sqrt[3]{2}}{2} \left(\frac{\sqrt{3}}{2} - \frac{1}{2}i \right)}{\sqrt{3} \left(\frac{\sqrt{3}}{2} - \frac{1}{2}i \right)} = \frac{\pi\sqrt[3]{2}}{2\sqrt{3}}$$

12.2.4 Soluzione

Vediamo il grafico



Calcoliamo il limite puntuale

$$f_n(x) = \frac{\sqrt{n}}{1 + (nx)^2} \xrightarrow[n \rightarrow \infty]{\text{q.o.}} F(x) = \begin{cases} +\infty, & x = 0 \\ 0, & x \neq 0 \end{cases} \Rightarrow f_n \xrightarrow[n \rightarrow \infty]{\text{q.o.}} 0$$

Controlliamo la convergenza in L^1

$$\|f_n - F\|_{L^1} = \int_{\mathbb{R}} \frac{\sqrt{n}}{1 + (nx)^2} dx = \left\{ \begin{array}{l} nx = t \\ dx = \frac{1}{n} dt \end{array} \right\} = \frac{1}{\sqrt{n}} \int_{\mathbb{R}} \frac{1}{1 + t^2} dt \xrightarrow[n \rightarrow \infty]{} 0$$

Controlliamo la convergenza in L^p :

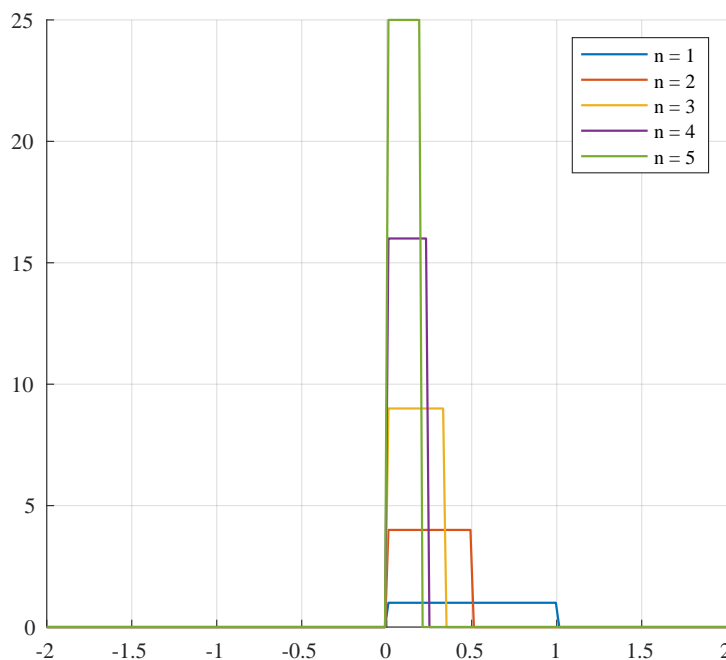
$$\|f_n - F\|_{L^p}^p = \int_{\mathbb{R}} \frac{n^{p/2}}{(1 + (nx)^2)^p} = \left\{ \begin{array}{l} nx = t \\ dx = \frac{1}{n} dt \end{array} \right\} = n^{\frac{p}{2}-1} \int_{\mathbb{R}} \frac{1}{(1 + t^2)^p} dt$$

$$\Rightarrow \|f_n - F\|_{L^p}^p \xrightarrow[n \rightarrow \infty]{} 0 \Leftrightarrow \frac{p}{2} - 1 < 0 \Leftrightarrow p < 2$$

Non converge in L^∞ perché in 0 non sono limitate.

12.2.5 Soluzione

Si può vedere che con $\alpha = 2$



$$f_n(x) = n^\alpha \chi_{(0, \frac{1}{n})}(x) \xrightarrow[n \rightarrow \infty]{\text{q.o.}} F(x) \equiv 0$$

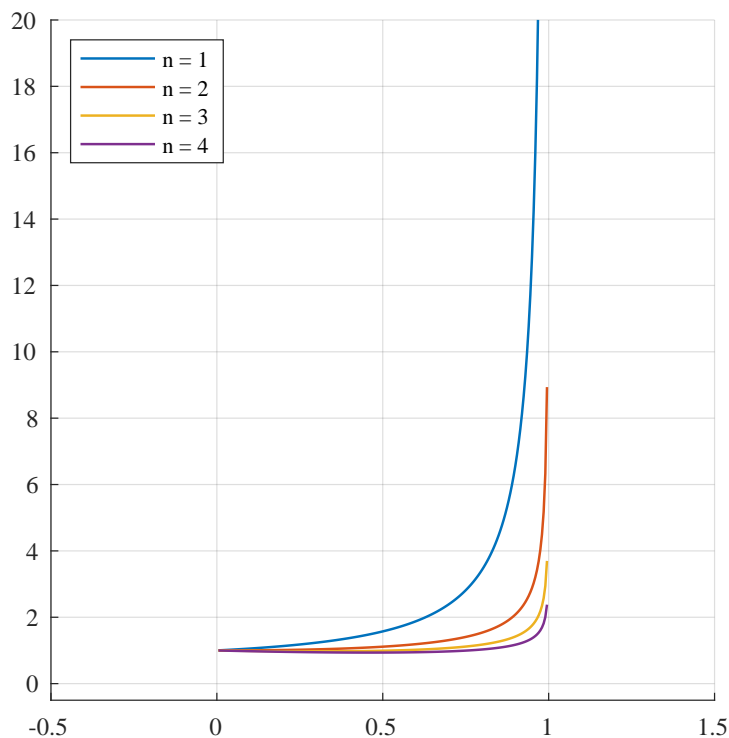
Non converge in L^∞ perché non sono limitate.

Studiamo la convergenza in L^p :

$$\|f_n - F\|_{L^p}^p = \int_0^{1/n} n^{\alpha p} dx = n^{\alpha p - 1} \rightarrow 0 \Leftrightarrow \alpha p < 1 \Leftrightarrow \alpha < \frac{1}{p}$$

12.2.6 Soluzione

Vediamo il grafico



Limite puntuale

$$\lim_{n \rightarrow +\infty} f_n(x) = \frac{1 - e^{-x}}{x} \chi_{(0,1)}(x) = F(x)$$

Non abbiamo problemi di integrabilità in 0 perché

$$x \rightarrow 0, \quad f_n(x) \sim \frac{x}{x} = 1$$

Mentre in 1

$$x \rightarrow 1, \quad f_n(x) \sim \frac{1 - e^{-1}}{(1-x)^{1/n}} \in L^1(0,1) \Leftrightarrow n \geq 2$$

Quindi

$$\|f_n - F\|_{L^1} = \int_0^1 \left| \frac{1 - e^{-x}}{x(1-x)^{1/n}} - \frac{1 - e^{-x}}{x} \right| dx = \int_0^1 \frac{1 - e^{-x}}{x} \left(\frac{1}{(1-x)^{1/n}} - 1 \right) dx$$

Usiamo la convergenza dominata

$$g_n(x) = \frac{1 - e^{-x}}{x} \left(\frac{1}{(1-x)^{1/n}} - 1 \right)$$

Prendiamo la più grande, $n = 2$

$$|g_n(x)| \leq g_2(x) \in L^1$$

Allora possiamo scambiare limite e segno dell'integrale e dedurre che c'è convergenza in L^1 .

Capitolo 13

Esercitazione 4 - Potrich

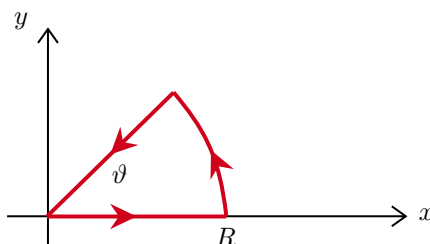
13.1 Esercizi

13.1.1 Esercizio

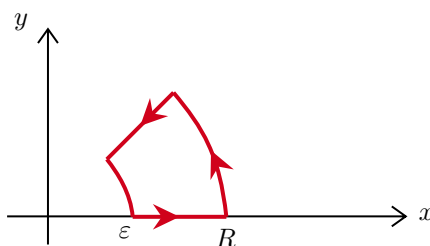
Vediamo una quarta tipologia

$$\boxed{\int_0^{+\infty} x^\alpha R(x^m) dx} \quad \alpha \in \mathbb{R}, m \in \mathbb{N}, m \geq 2$$

Se α è un intero, allora si integra su curve così



Se α non è un intero, allora si integra su curve così

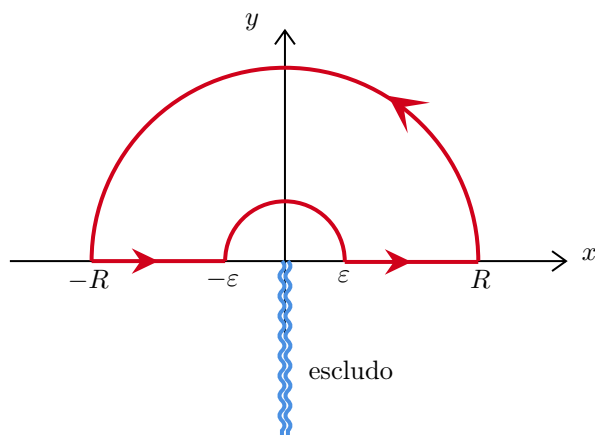


L'ampiezza dell'angolo ϑ deve essere in entrambi i casi $\vartheta = \frac{2\pi}{m}$.

Integriamo la funzione $f(z) = e^{\alpha \log z} R(z^m)$.

NB. Se $m = 2$, l'ampiezza dell'angolo sarebbe 2π , tuttavia il dominio del logaritmo esclude che io possa integrare lungo la semiretta $x < 0$.

Se $m = 2$ allora tolgo un altro ramo.



Calcolare

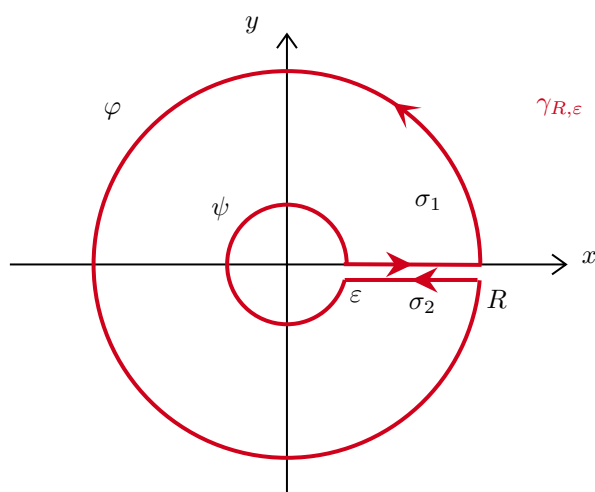
$$I = \int_0^{+\infty} \frac{x^\alpha}{1+x^3} dx \quad \alpha \in \mathbb{R},$$

13.1.2 Esercizio

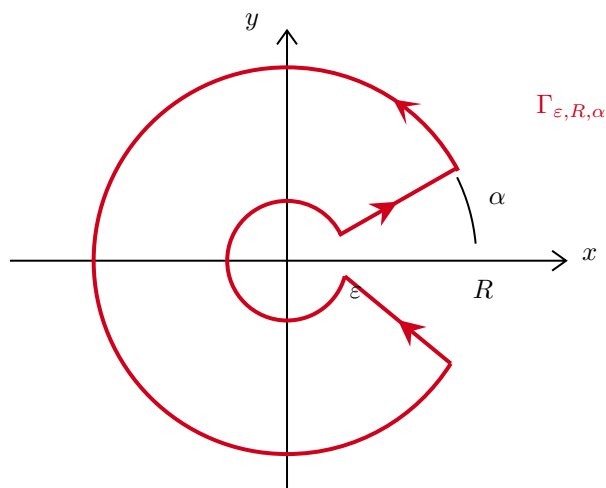
Vediamo una quinta tipologia

A	$\int_0^{+\infty} x^\alpha R(x) dx \quad \alpha \neq 0$
B	$\int_0^{+\infty} R(x) dx$
C	$\int_0^{+\infty} \ln(x) R(x) dx$

Bisogna integrare su



Si interpreta $\int_{\gamma_{R,\varepsilon}} = \lim_{\alpha \rightarrow 0^+} \int_{\Gamma_{\varepsilon,R,\alpha}}$ dove $\Gamma_{\varepsilon,R,\alpha}$ è



Dobbiamo usare la determinazione del logaritmo che esclude l'asse reale positivo

$$\text{Log}_{(2\pi)} := \ln z + i\vartheta \quad \vartheta \in \arg z \cap (0, 2\pi)$$

Si considera rispettivamente

$$\begin{aligned} A \quad & f(z) = e^{\alpha \cdot \text{Log}_{(2\pi)} z} R(z) \\ B \quad & f(z) = \text{Log}_{(2\pi)} z \cdot R(z) \\ C \quad & f(z) = \left(\text{Log}_{(2\pi)} z \right)^2 R(z) \end{aligned}$$

Calcolare

$$I = \int_0^{+\infty} \frac{1}{\sqrt{x}(1+x)} dx = \int_0^{+\infty} \frac{x^{-1/2}}{(1+x)} dx$$

13.1.3 Esercizio

Calcolare

$$I = \int_0^{+\infty} \frac{1}{(x^2 + 4)(x + 1)} dx$$

13.1.4 Esercizio (Spazi L^p)

Si considerino le seguenti funzioni definite su $(0, +\infty)$ nel seguente modo

$$f(x) = \frac{1}{\sqrt{x}} \quad g(x) = \frac{1}{\sqrt{x+1}}$$

1. Stabilire per quali $p \in [1, +\infty]$ le seguenti funzioni stanno in $L^p(1, +\infty)$:

$$f \quad g \quad f - g \quad \frac{g}{f}$$

2. Stessa domanda in $(0, 1)$

13.1.5 Esercizio

Sia $B = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2 : x^2 + y^2 \leq 1\}$ e sia

$$f(x, y) = \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2}}$$

1. Stabilire per quali $p \geq 1$ si ha $f \in L^p(B)$
2. Stabilire per quali q si ha $f \in L^q(\mathbb{R}^2 \setminus B)$.

13.1.6 Esercizio

Sia

$$f_n(x) = \frac{n^2 \sin\left(\frac{x^2}{n^2}\right)}{(x^2 + n^2)^{3/2} \log^{3/2}(x^2 + n^2)} \quad n \in \mathbb{N}$$

Rispondere ai seguenti quesiti

1. Per quali $n \in \mathbb{N}$ si ha $f_n \in L^1(0, +\infty)$.
2. Determinare la funzione limite f in $(0, +\infty)$.
3. Calcolare $\lim_{n \rightarrow +\infty} \int_0^{+\infty} f_n(x) dx$

13.1.7 Esercizio

Date le $f_n(x) = \arctan(nx)$ definite su $[0, +\infty)$.

1. Determinare il limite puntuale $f(x)$
2. Stabilire se $f_n \rightarrow f$ in $L^p(0, +\infty)$ per $p \in [1, +\infty)$.

13.2 Soluzioni

13.2.1 Soluzione

$$f_\alpha \sim x^{\alpha-3} \quad x \rightarrow +\infty.$$

f_α è integrabile in un intorno di $+\infty$ se e solo se $3 - \alpha > 1$, cioè $\Leftrightarrow \alpha < 2$.

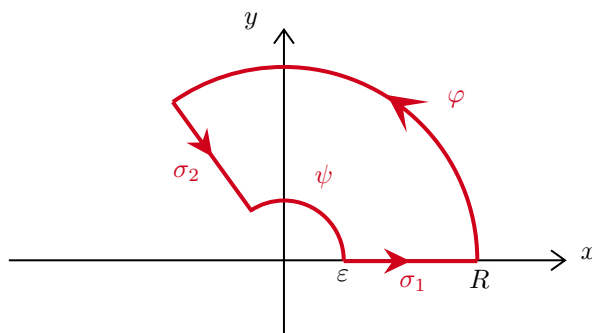
$$f_\alpha \sim x^\alpha \quad x \rightarrow 0^+.$$

f_α è integrabile in senso proprio in un intorno destro di 0 $\Leftrightarrow -\alpha < 1 \Leftrightarrow \alpha > -1$.

$\Rightarrow \exists I$ se e solo se $-1 < \alpha < 2$.

$$\text{Sia } f(z) = \frac{e^{\alpha \log z}}{1+z^3}.$$

Considero un angolo $= \frac{2\pi}{m} = \frac{2\pi}{3}$



Chiamo l'intera curva $\gamma_{R,\varepsilon} = \sigma_1 \cup \varphi \cup \sigma_2 \cup \psi$

Per il teorema dei residui

$$\int_{\gamma_{R,\varepsilon}} f(z) dz = 2\pi i \cdot \text{Res}\left(f, e^{i\pi/3}\right)$$

$e^{i\pi/3}$ è l'unico punto interno alla curva in cui si annulla il denominatore.

$$\begin{aligned}
\int_{\gamma_{R,\varepsilon}} &= \int_{\sigma_1} + \int_{\varphi} + \int_{\sigma_2} + \int_{\psi} \\
\int_{\sigma_1} &= \left\{ \begin{array}{l} z = t \\ t \in [\varepsilon, R] \end{array} \right\} = \int_{\varepsilon}^R \frac{e^{\alpha \ln t}}{1+t^3} dt \xrightarrow[R \rightarrow +\infty]{\varepsilon \rightarrow 0^+} I \\
\int_{\sigma_2} &= \left\{ \begin{array}{l} z = te^{i2\pi/3} \\ t \in [\varepsilon, R] \end{array} \right\} = - \int_{\varepsilon}^R \frac{e^{\alpha \ln t} e^{i2\pi/3}}{1+t^3} dt = - \int_{\varepsilon}^R \frac{e^{\alpha(\ln t + \ln e^{i2\pi/3})}}{1+t^3} e^{i2\pi/3} dt \\
&= - \int_{\varepsilon}^R \frac{e^{\alpha(\ln t + i2\pi/3)}}{1+t^3} e^{i2\pi/3} dt = -e^{i\frac{2}{3}\pi(1+\alpha)} \int_{\varepsilon}^R \frac{e^{\alpha \ln t}}{1+t^3} dt \\
&\xrightarrow[R \rightarrow +\infty]{\varepsilon \rightarrow 0^+} -e^{i\frac{2}{3}\pi(1+\alpha)} I \\
\left| \int_{\varphi} \right| &= \left\{ \begin{array}{l} z = Re^{it} \\ t \in [0, 2\pi/3] \end{array} \right\} = \left| \int_0^{2\pi/3} \frac{e^{\alpha(\ln R + it)}}{1+R^3 e^{i3t}} \underbrace{Re^{it}}_{\gamma'} dt \right| = \int_0^{2\pi/3} \frac{|e^{\alpha(\ln R + it)}|}{|1+R^3 e^{i3t}|} |Re^{it}| dt \\
&\stackrel{||a|-|b|| \leq |a+b| \leq |a|+|b|}{\leq} \int_0^{2\pi/3} \frac{|e^{\alpha(\ln R + it)}|}{|1-R^3|} R dt \leq \frac{R^{\alpha+1}}{|1-R^3|} \frac{2\pi}{3} dt \sim \frac{2\pi}{3} \frac{1}{R^{2-\alpha}} \xrightarrow[\alpha \in (-1,2)]{R \rightarrow +\infty} 0 \\
\left| \int_{\psi} \right| &= \left\{ \begin{array}{l} z = \varepsilon e^{it} \\ t \in [0, 2\pi/3] \end{array} \right\} = \left| \int_0^{2\pi/3} \frac{e^{\alpha(\ln \varepsilon + it)}}{1+\varepsilon^3 e^{i3t}} \underbrace{\varepsilon e^{it}}_{\gamma'} dt \right| \leq \dots \leq \frac{2\pi}{3} \varepsilon^{\alpha+1} \xrightarrow[\alpha \in (-1,2)]{\varepsilon \rightarrow 0^+} 0 \\
&\Rightarrow \frac{2\pi i \cdot \text{Res}(f, e^{i\pi/3})}{1 - e^{i\frac{2}{3}\pi(1+\alpha)}} = I
\end{aligned}$$

Resta solo da calcolare il residuo.

13.2.2 Soluzione

Devo considerare la forma A

$$\begin{aligned}
f(z) &= e^{-\frac{1}{2}\text{Log}_{(2\pi)} z} \cdot \frac{1}{1+z} \\
\int_{\gamma_{\varepsilon,R}} f(z) dz &= 2\pi i \cdot \sum \text{Res}(f) = 2\pi i \cdot \text{Res}(f, -1)
\end{aligned}$$

Uguualmente

$$\begin{aligned}
 \int_{\gamma_{R,\varepsilon}} &= \int_{\sigma_1} + \int_{\varphi} + \int_{\sigma_2} + \int_{\psi} \\
 \int_{\sigma_1 \cup \sigma_2} &= \left\{ \begin{array}{l} z = t \\ t \in [\varepsilon, R] \end{array} \right\} = \int_{\varepsilon}^R \frac{1}{1+t} \left[e^{-\frac{1}{2} \ln t} - e^{-\frac{1}{2} (\ln t + 2\pi i)} \right] dt \\
 &= \underbrace{(1 - e^{-\pi i})}_{1+1=2} \int_{\varepsilon}^R \frac{1}{\sqrt{t}(1+t)} dt \xrightarrow[R \rightarrow +\infty]{\varepsilon \rightarrow 0^+} 2I \\
 \int_{\varphi} &\xrightarrow{R \rightarrow +\infty} 0 \\
 \int_{\psi} &\xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0^+} 0 \\
 \Rightarrow 2I &= 2\pi i \cdot \text{Res}(f, -1) \Rightarrow I = \pi i \cdot \text{Res}(f, -1)
 \end{aligned}$$

13.2.3 Soluzione

Siamo nel caso B

$$\begin{aligned}
 f(z) &= \text{Log}_{(2\pi)} z \cdot R(z) = f(z) = \frac{\text{Log}_{(2\pi)} z}{(z^2 + 4)(z + 1)} \\
 \int_{\gamma_{\varepsilon, R}} f(z) dz &= 2\pi i \cdot \sum \text{Res}(f, z_i)
 \end{aligned}$$

Il denominatore si annulla per $z = -1, \pm 2i$.

$$\begin{aligned}
 \int_{\gamma_{R,\varepsilon}} &= \int_{\sigma_1} + \int_{\varphi} + \int_{\sigma_2} + \int_{\psi} \\
 \int_{\sigma_1 \cup \sigma_2} &= \left\{ \begin{array}{l} z = t \\ t \in [\varepsilon, R] \end{array} \right\} = \int_{\varepsilon}^R \frac{1}{(t+1)(t^2+4)} [\ln t - (\ln t + 2\pi i)] dt \xrightarrow[R \rightarrow +\infty]{\varepsilon \rightarrow 0^+} -2\pi i I \\
 \int_{\varphi} &\xrightarrow{R \rightarrow +\infty} 0 \\
 \int_{\psi} &\xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0^+} 0
 \end{aligned}$$

13.2.4 Soluzione

Rispondiamo al punto 1.

$$|f(x)|^p = \frac{1}{x^{p/2}} \Rightarrow f \in L^p(1, +\infty) \Leftrightarrow \frac{p}{2} > 1 \Leftrightarrow p > 2 \text{ (+}\infty \text{ incluso)}$$

$$|g(x)|^p = \frac{1}{(x+1)^{p/2}} \stackrel{x \rightarrow +\infty}{\sim} \frac{1}{x^{p/2}} \Rightarrow g \in L^p(1, +\infty) \Leftrightarrow p > 2 \text{ (+}\infty \text{ incluso)}$$

$$\begin{aligned} |f-g|^p &= \left| \frac{1}{\sqrt{x}} - \frac{1}{\sqrt{x+1}} \right|^p = \left| \frac{\sqrt{x+1} - \sqrt{x}}{\sqrt{x}\sqrt{x+1}} \right|^p \\ &= \left| \frac{\sqrt{x+1} - \sqrt{x}}{\sqrt{x^2+x}} \cdot \frac{\sqrt{x+1} + \sqrt{x}}{\sqrt{x+1} + \sqrt{x}} \right|^p = \left| \frac{x+1-x}{\sqrt{x^2+x}(\sqrt{x+1} + \sqrt{x})} \right|^p \\ &= \left| \frac{x+1-x}{\sqrt{x^2+x}(\sqrt{x+1} + \sqrt{x})} \right|^p \stackrel{x \rightarrow +\infty}{\sim} \left| \frac{1}{x(2\sqrt{x})} \right|^p = \frac{1}{2^p x^{3p/2}} \\ &\Rightarrow f-g \in L^p(1, +\infty) \Leftrightarrow \frac{3}{2}p > 1 \Leftrightarrow p > \frac{2}{3} \text{ cioè il primo intero: } p \geq 1 \end{aligned}$$

$$\frac{g(x)}{f(x)} \stackrel{x \rightarrow +\infty}{\sim} 1 \Rightarrow \frac{g}{f} \in L^p(1, +\infty) \Leftrightarrow p = +\infty$$

Rispondiamo al punto 2.

$$|f(x)|^p \stackrel{x \rightarrow 0^+}{\sim} \frac{1}{x^{p/2}} \Rightarrow f \in L^p(0, 1) \Leftrightarrow \frac{p}{2} < 1 \Leftrightarrow 1 \leq p < 2$$

g è limitata in $(0, 1) \Rightarrow g \in L^p(0, 1) \forall p \geq 1$, incluso $+\infty$.

$f-g \in L^p(0, 1) \Leftrightarrow 1 \leq p < 2$ dato che se sommando due funzioni, di cui una limitata su intervallo limitato che non presenta problemi e una in L^p per $1 \leq p < 2$.

$\frac{g}{f} \in L^p(0, 1) \forall p \geq 1$, incluso $+\infty$.

13.2.5 Soluzione

Rispondiamo al punto 1.

Passiamo in coordinate polari centrate nell'origine

$$\begin{cases} x = \rho \cos \vartheta \\ y = \rho \sin \vartheta \end{cases} \Rightarrow \iint_B |f(x, y)|^p dx dy = \iint_{B^*} \left| \frac{1}{\rho} \right|^p \rho d\rho d\vartheta$$

$$B^* = \{(\rho, \vartheta) : 0 \leq \rho \leq 1, 0 < \vartheta < 2\pi\}$$

$$\int_0^{2\pi} d\vartheta \int_0^1 \frac{1}{\rho^{p-1}} d\rho < +\infty \Leftrightarrow p-1 < 1 \Leftrightarrow p < 2 \wedge p \geq 1$$

Rispondiamo al punto 2.

$$\begin{aligned} \iint_{\mathbb{R}^2 \setminus B} |f(x, y)|^q dx dy &= 2\pi \int_1^{+\infty} \frac{1}{\rho^{q-1}} d\rho < +\infty \Leftrightarrow q-1 > 1 \\ &\Leftrightarrow q > 2 \text{ (+}\infty \text{ incluso)} \end{aligned}$$

13.2.6 Soluzione

TEOREMA 13.1 — della convergenza dominata. Sia $\{f_n\}$ una successione di funzioni misurabili su un insieme $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ misurabile. Supponiamo che siano verificate le seguenti due condizioni:^a

$$\begin{cases} f_n \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} f \text{ q.o. in } \Omega \\ \exists g \in L^1(\Omega) : |f_n| \leq g(x) \text{ per q.o. } x \in \Omega, \forall n \in \mathbb{N} \end{cases}$$

Allora

$$f \in L^1(\Omega), \quad \lim_{n \rightarrow +\infty} \int_{\Omega} f_n(x) dx = \int_{\Omega} \lim_{n \rightarrow +\infty} f_n(x) dx$$

^aÈ importante che la g non dipenda da n .

1. Le f_n sono continue su $E = (0, +\infty)$ e quindi misurabili su E

$\forall n > 0$ fissato si ha

$$|f_n(x)| \leq \frac{n^2}{(x^2)^{3/2} \log^{3/2}(x^2)} = \frac{n^2}{x^3 (2 \log x)^{3/2}} = \frac{n^2}{2^{3/2} x^3 (\log x)^{3/2}} \quad x \rightarrow +\infty$$

f_n è integrabile nell'intorno di $+\infty, \forall n > 0$.

$$\text{per } x \rightarrow 0 \quad f(x) \sim \begin{cases} \frac{x^2}{n^3 \log^{3/2}(n^2)}, & n \geq 2 \\ \frac{x^2}{\log^{3/2}(x^2+1)} \sim \frac{x^2}{x^3} = \frac{1}{x}, & n = 1 \end{cases}$$

f_n sono integrabili in $U(0^+), \forall n \geq 2$.

$\Rightarrow f_n \in L^1(0, +\infty) \Leftrightarrow n \geq 2$.

2. Calcoliamo

$$\begin{aligned} \lim_{n \rightarrow +\infty} f_n(x_0) &= \{x_0 \text{ è fissato}\} \\ &= \lim_{n \rightarrow +\infty} \frac{n^2 \sin\left(\frac{x_0^2}{n^2}\right)}{(x_0^2 + n^2)^{3/2} \log^{3/2}(x_0^2 + n^2)} \\ &= \lim_{n \rightarrow +\infty} \frac{x_0^2}{n^3 \log^{3/2}(n^2)} = 0 \end{aligned}$$

f_n converge puntualmente alla funzione limite $f(x) \equiv 0$.

3. Osservo

$$|\sin x| \leq x \quad \forall x \in (0, +\infty) \quad \Rightarrow \quad n^2 \sin\left(\frac{x^2}{n^2}\right) \leq n^2 \frac{x^2}{n^2} = x^2$$

Per $n \geq 2$

$$|f_n(x)| \leq g(x) := \frac{x^2}{(x^2 + 2^2)^{3/2} \log^{3/2}(x^2 + 2^2)} \in L^1(0, +\infty)$$

(a) diminuisco il denominatore

(b) devo ottenere qualcosa che **non dipende** da n

$$\stackrel{\text{Dom}}{\Rightarrow} \lim_{n \rightarrow +\infty} \int_0^{+\infty} f_n(x) dx = \int_0^{+\infty} \lim_{n \rightarrow +\infty} f_n(x) dx = 0.$$

13.2.7 Soluzione

DEFINIZIONE 13.2.

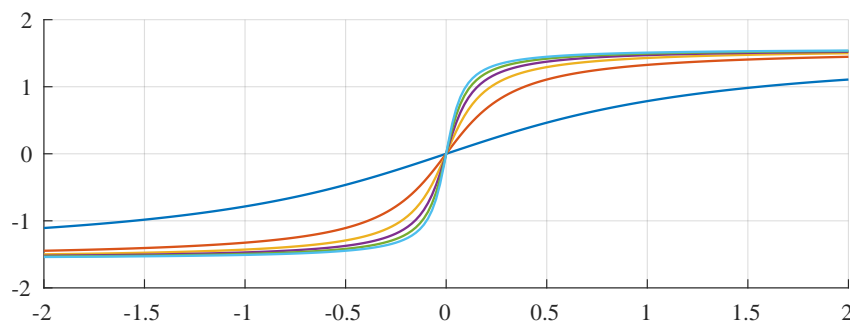
$$f_n \xrightarrow[n \rightarrow +\infty]{L^p} f \quad (p \in [1, +\infty)) \quad \Leftrightarrow \quad \|f_n - f\|_{L^p}^p \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} 0$$

1. Fisso $x_0 \in [0, +\infty)$

(a) se $x_0 = 0 \Rightarrow f_n(0) = 0$

(b) se $x_0 \neq 0 \Rightarrow \lim_{n \rightarrow +\infty} f_n(x) = \frac{\pi}{2}$

$\Rightarrow \{f_n\}_{n \in \mathbb{N}}$ converge puntualmente a $f(x) = \begin{cases} 0, & x = 0 \\ \pi/2, & x \neq 0 \end{cases}$



2. Se $x > 0$

$$f(x) - f_n(x) = \frac{\pi}{2} - \arctan(nx) = \arctan\left(\frac{1}{nx}\right)$$

$$\Rightarrow \|f_n - f\|_{L^p}^p = \int_0^{+\infty} \left(\arctan\left(\frac{1}{nx}\right)\right)^p dx$$

Escludo $p = 1$, perché $\arctan\left(\frac{1}{nx}\right) \sim \frac{1}{nx}$ e $\frac{1}{x}$ non è integrabile a $+\infty$.

Verifichiamo le ipotesi della convergenza dominata.

$$\left|\left(\arctan\left(\frac{1}{nx}\right)\right)^p\right| \leq g(x) := \begin{cases} \left(\frac{\pi}{2}\right)^p, & 0 < x < 1 \text{ (integrabile in zero } \forall p) \\ \left|\frac{1}{x}\right|^p, & x \geq 1 \text{ (uso proprio } n = 1 \text{ per migliorare)} \end{cases}$$

$$\stackrel{\text{Dom}}{\Rightarrow} \lim_{n \rightarrow +\infty} \|f_n - f\|_{L^p}^p = \lim_{n \rightarrow +\infty} \int_0^{+\infty} \left(\arctan\left(\frac{1}{nx}\right)\right)^p dx = \int_0^{+\infty} \lim_{n \rightarrow +\infty} \left(\arctan\left(\frac{1}{nx}\right)\right)^p dx = 0$$

Capitolo 14

Esercitazione 5 - Boella

14.1 Esercizi

14.1.1 Esercizio

Studiare la convergenza di

$$f(x, y) = \frac{1}{(x^2 + y^2)^\alpha \sqrt{1 + x^2 + y^2}}$$

scegliendo α tale per cui:

- $f \in L^1(\mathbb{R})$
- $f \in L^p(\mathbb{R})$
- $f \in L^\infty(\mathbb{R})$

14.1.2 Esercizio

Studiare la convergenza (ovvero limite puntuale, limite in L^p , limite in L^∞ , della seguente serie di funzioni:

$$f_n(x) = \pi - 2 \arctan(|x|^n)$$

14.1.3 Esercizio

Analizzare la seguente serie:

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{n+1}{n^4+n} \sin(n\pi x)$$

- $f_n(x) \in L^2$?
- Che periodo ha?
- Si può dire qualcosa anche sulla continuità?

14.1.4 Esercizio

Data una funzione 2π -periodica

$$f : [0, 2\pi) \rightarrow \mathbb{R} \quad f(x) = x$$

Determinare la sue serie di Fourier. Si riesce a ricondurre la serie ad una nota?

14.1.5 Esercizio

Data una funzione 1-periodica dispari

$$f : [0, 1] \rightarrow \mathbb{R} \quad f(x) = x - x^2$$

Determinare la sue serie di Fourier.

14.2 Soluzioni

14.2.1 Soluzione

Sicuramente non appartiene a L^∞ a meno che α non sia negativo dato che se α è positivo questa funzione ha un asintoto verticale.

Per vedere se $f \in L^1$, posto che sia sempre positiva, basta integrarla su tutto il piano e passare in coordinate polari. Quindi dovrà convergere l'integrale doppio

$$\int_0^{2\pi} d\vartheta \int_0^{+\infty} \underbrace{\frac{1}{\rho^2 \sqrt{1+\rho^2}}}_{g(\rho)} \rho d\rho$$

$$\rho \rightarrow 0, \quad g(\rho) \sim \frac{1}{\rho^{2\alpha-1}} \Rightarrow 2\alpha - 1 < 1 \Rightarrow \alpha < 1$$

$$\rho \rightarrow +\infty, \quad g(\rho) \sim \frac{1}{\rho^{2\alpha}} \Rightarrow 2\alpha > 1 \Rightarrow \alpha > \frac{1}{2}$$

Quindi

$$f(x, y) \in L^1(\mathbb{R}^2) \Leftrightarrow \frac{1}{2} < \alpha < 1$$

Se invece consideriamo il generico L^p dobbiamo elevare alla p , ma non il ρ dello Jacobiano

$$g(\rho) = \frac{\rho}{\rho^{2\alpha p} (\sqrt{1+\rho^2})^p}$$

Calcoliamo

$$\rho \rightarrow 0^+, \quad g(\rho) \sim \frac{1}{\rho^{2\alpha p-1}} \Rightarrow 2\alpha p - 1 < 1 \Rightarrow \alpha < \frac{1}{\rho}$$

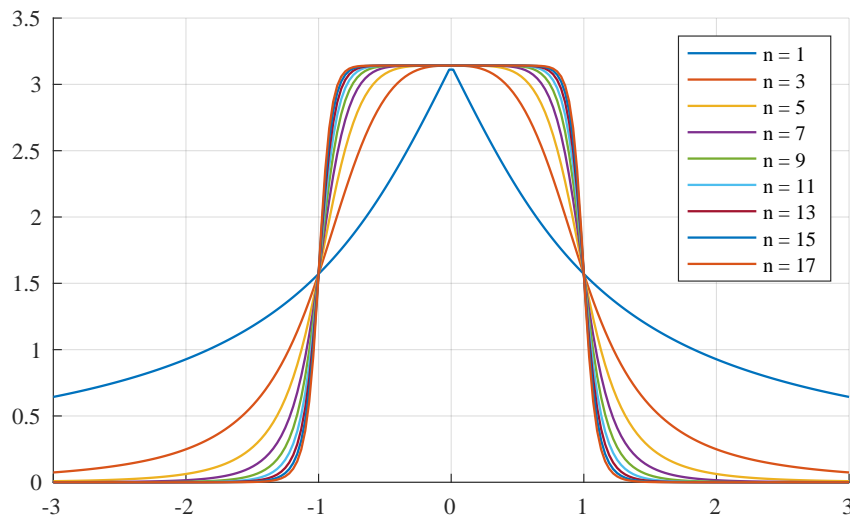
$$\rho \rightarrow +\infty, \quad g(\rho) \sim \frac{1}{\rho^{(2\alpha+1)p-1}} \Rightarrow (2\alpha+1)p - 1 > 1 \Rightarrow \alpha > \frac{1}{\rho} - \frac{1}{2}$$

Allora

$$f(x, y) \in L^p(\mathbb{R}^2) \Leftrightarrow \frac{1}{p} - \frac{1}{2} < \alpha < \frac{1}{p}$$

14.2.2 Soluzione

Vediamo come sono fatte le f_n .



$$F(x) = \lim_{n \rightarrow \infty} [\pi - 2 \arctan(|x|^n)] = \begin{cases} \pi, & |x| < 1 \\ \frac{\pi}{2}, & |x| = 1 \\ 0, & |x| > 1 \end{cases}$$

Il limite in L^∞ è immediato in quanto tutte le funzioni f_n sono continue e quindi anche il limite dovrebbe essere continuo. Visto che il limite, come abbiamo visto, non è quasi ovunque continuo la convergenza in L^∞ non sussiste.

Inoltre, la norma della differenza

$$\|f_n - F\|_\infty = \frac{\pi}{2} \not\rightarrow 0$$

La funzione converge a $F(x)$ in L^1, L^p ? Con la definizione

$$\begin{aligned} \lim_{x \rightarrow +\infty} \frac{f_n(x)}{\left(\frac{1}{x}\right)^\alpha} &= \lim_{x \rightarrow +\infty} \frac{\pi - 2 \arctan(x^n)}{x^{-\alpha}} \\ &\stackrel{H}{=} \lim_{x \rightarrow \infty} \frac{-2 \frac{nx^{n-1}}{1+x^{2n}}}{-\alpha x^{-\alpha-1}} = \lim_{x \rightarrow \infty} \frac{2n x^{-n-1}}{\alpha x^{-\alpha-1}} = \begin{cases} \infty, & \alpha > n \\ 2, & \alpha = n \\ 0, & \alpha < n \end{cases} \end{aligned}$$

Quindi tutte le funzioni stanno in L^p , ma in realtà la funzione con $n = 1$ non sta in L^1 ma in $L^p, p > 1$.

Per la convergenza in norma L^p controlliamo la norma

$$\|f_n - F\|_{L^p}^p = 2 \int_0^1 (\pi - f_n(x))^p dx + 2 \int_1^{+\infty} (f_n(x))^p dx$$

Utilizziamo la convergenza dominata in maniera disinvolta, formalmente servirebbe una $h(x)$ che maggiori

$$|g_n(x) - G(x)| \leq h(x)$$

in realtà basta meno, serve una $h(x)$ che maggiori

$$|g_n(x)| < h(x)$$

dalla quale si può risalire a quella cercata con la disuguaglianza triangolare.

Scegliamo quindi

$$h(x) = \begin{cases} \pi, & |x| \leq 1 \\ f_2(x), & |x| > 1 \end{cases}$$

14.2.3 Soluzione

- Se gli a_n e i b_n tendono a 0 in maniera monotona, allora la serie converge salvo in $0, 2\pi, 4\pi \dots$
- Vale

$$\sum_{n=0}^{\infty} (|a_n| + |b_n|) < \infty \Rightarrow \text{la serie converge a una funzione continua}$$

Usiamo il secondo risultato

$$f(x) \sim \frac{1}{n^3} \Rightarrow \text{converge}$$

Nella serie compaiono il seno ed il coseno di $2\pi nx/T$, quindi $T = 2$.

Essendo una serie di soli seni la funzione è una funzione dispari¹.

Se la deriviamo, spunta fuori un n , quindi va a zero come $\frac{1}{n^2}$, quindi anche la derivata è continua, ovvero la funzione è C^1 . Non possiamo dire altro.

14.2.4 Soluzione

Si può sviluppare in serie di Fourier perché $f \in L^2(0, 2\pi)$.²

¹se fosse stata una funzione di soli coseni allora la funzione sarebbe stata pari.

²In alcuni libri una volta costruita la serie di Fourier si scrive

$$f(x) \sim \frac{a_0}{2} + \sum \dots$$

dove il simbolo \sim indica che alla funzione *si associa* la serie di Fourier.

Scriviamo la serie di Fourier della funzione

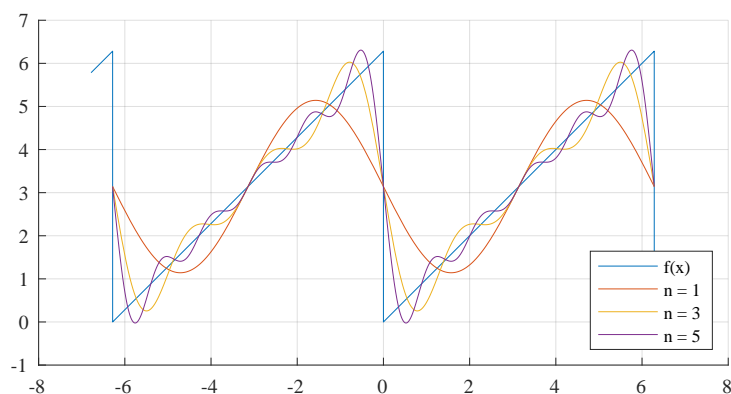
$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} x dx = 2\pi$$

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} x \cos(nx) dx \stackrel{\text{ipp}}{=} \frac{1}{\pi} \left\{ \left[\frac{x}{n} \sin(nx) \right]_0^{2\pi} - \frac{1}{n} \int_0^{2\pi} \sin(nx) dx \right\} = 0$$

$$b_n = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} x \sin(nx) dx \stackrel{\text{ipp}}{=} \frac{1}{\pi} \left\{ \left[-\frac{x}{n} \cos(nx) \right]_0^{2\pi} - \frac{1}{n} \int_0^{2\pi} \cos(nx) dx \right\} = -\frac{2}{n}$$

Possiamo allora dire che

$$f(x) = \pi + \sum_{n=1}^{+\infty} -\frac{2}{n} \sin(nx)$$



A seguito di questo esempio possiamo dire se converge la serie

$$\sum_{n=1}^{+\infty} \frac{\sin n}{n}$$

Basta calcolare

$$1 = f(1) = \pi - 2 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\sin(n)}{n} \Rightarrow \sum_{n=1}^{+\infty} \frac{\sin n}{n} = \frac{\pi - 1}{2}$$

Altra cosa che possiamo utilizzare avendo la serie di Fourier è l'uguaglianza di Parseval: se una funzione sta in $L^2(0, 2\pi)$ sviluppata in serie di Fourier allora

$$\int_0^{2\pi} f(x)^2 dx = \pi \left[\frac{a_0^2}{2} + \sum_{n=1}^{+\infty} (a_n^2 + b_n^2) \right]$$

Applicandola alla serie che abbiamo calcolato avremo che

$$\begin{aligned} \int_0^{2\pi} x^2 dx &= \pi \left[\frac{(2\pi)^2}{2} + \sum_{n=1}^{+\infty} \frac{4}{n^2} \right] \\ \frac{8}{3} \pi^3 &= \pi \left[\frac{(2\pi)^2}{2} + \sum_{n=1}^{+\infty} \frac{4}{n^2} \right] \\ &\Rightarrow \sum_{n=1}^{+\infty} \frac{1}{n^2} = \frac{\frac{8}{3} \pi^2 - 2\pi^2}{4} = \frac{\pi^2}{6} \end{aligned}$$

14.2.5 Soluzione

Dal grafico vediamo che la sua funzione è continua.

Lo sarà anche la sua derivata? Si vede dal grafico che quando $x \rightarrow 0^-$ la funzione è asintotica a x mentre quando $x \rightarrow 0^+$ la funzione è asintotica a x ergo la derivata sarà continua. Non si può certo dire della

sua derivata seconda in quanto nell'origine ci sarà un'oscillazione del segno della costante. È ragionevole aspettarci che i coefficienti della serie convergeranno come $1/x^3$.

Visto che la funzione è dispari sappiamo già che $a_0 = a_n = 0$

$$f(x) = \sum_{n=1}^{+\infty} b_n \sin(n\pi x)$$

Calcoliamo b_n

Usando le proprietà delle funzioni pari e il fatto che l'integrale possiamo farlo dove ci pare, purché di ampiezza uguale al periodo

$$\begin{aligned} b_n &= \frac{1}{T/2} \int_0^T f(x) \sin\left(\frac{2\pi n}{T}x\right) dx = \int_{-1}^1 f(x) \sin(\pi n x) dx \\ &= 2 \int_0^1 f(x) \sin(\pi n x) dx = 2 \int_0^1 (x - x^2) \sin(\pi n x) dx \\ &\stackrel{\text{i pp}}{=} 2 \left\{ \left[-\frac{x - x^2}{n\pi} \cos(n\pi x) \right]_0^1 + \frac{1}{n\pi} \int_0^1 (1 - 2x) \cos(n\pi x) dx \right\} \\ &\stackrel{\text{i pp}}{=} \frac{2}{n\pi} \left\{ \left[\frac{1 - 2x}{n\pi} \sin(n\pi x) \right]_0^1 + \frac{2}{n\pi} \int_0^1 \sin(n\pi x) dx \right\} \\ &= \frac{4}{n^2\pi^2} \left[-\frac{1}{n\pi} \cos(n\pi x) \right]_0^1 = \frac{4}{n^3\pi^3} [1 - (-1)^n] = \begin{cases} 0, & n \text{ pari} \\ \frac{8}{n^3\pi^3}, & n \text{ dispari} \end{cases} \end{aligned}$$

In definitiva avremo, con $n = 2k + 1$

$$f(x) = \sum_{n=1}^{+\infty} \frac{4}{n^3\pi^3} (1 - (-1)^n) \sin(n\pi x) = \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{8}{\pi^3(2k+1)^3} \sin(\pi(2k+1)x)$$

Capitolo 15

Esercitazione 5 - Potrich

15.1 Esercizi

15.1.1 Esercizio

Data la successione di funzioni $f_n : [0, +\infty) \rightarrow \mathbb{R}$

$$f_n(x) = \sqrt{n}e^{-nx}$$

determinarne il limite puntuale e nelle norme L^1, L^2, L^∞ .

15.1.2 Esercizio

Si consideri la successione di funzioni

$$f_n(x) = \frac{2n^2(1 - \cos \frac{x}{n})}{(1 + \frac{x}{n})^n}, \quad x \in (0, +\infty)$$

1. Stabilire per quale $n \in \mathbb{N}$ si ha $f_n \in L^1((1, +\infty))$ e per quale $n \in \mathbb{N}$ si ha $f_n \in L^2((1, +\infty))$

2. Calcolare

$$\lim_{n \rightarrow +\infty} \int_0^{+\infty} f_n(x) dx \quad \lim_{n \rightarrow +\infty} \int_0^{+\infty} [f_n(x)]^2 dx$$

15.1.3 Esercizio

Fissato $\alpha \in [0, 4]$, consideriamo

$$f_{n,\alpha}(x) = \frac{n^\alpha}{(x^2 + n^2)(x^2 + 4n^2)}$$

1. Determinare il limite puntuale $F_\alpha(x)$.
2. Stabilire al variare di α se $f_{n,\alpha} \rightarrow F_\alpha$ in $L^1(\mathbb{R})$ e in $L^\infty(\mathbb{R})$.

15.1.4 Esercizio

Sia $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ la funzione 2π -periodica che sull'intervallo $(-\pi, \pi]$ è definita da

$$f(x) = x + |x| = \begin{cases} 2x, & x \in [0, \pi] \\ 0, & x \in (-\pi, 0) \end{cases}$$

1. Disegnare il grafico di f in $[-3\pi, 3\pi]$
2. Stabilire per quali valori di $x \in \mathbb{R}$ la serie di Fourier F di f converge puntualmente, precisandone l'eventuale limite.

3. Calcolare la serie di Fourier F di f .
4. Stabilire se F converge in media quadratica a f .
5. Studiare la convergenza uniforme di F a f

15.1.5 Esercizio

Si consideri la funzione

$$f(x) = \cos\left(\sqrt{2} \cdot x\right) \quad \forall x \in \left[-\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2}\right]$$

ripetuta periodicamente

1. Calcolare i coefficienti di Fourier di f .
2. Calcolare il valore di

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{2k^2 - 1}$$

3. Studiare la convergenza della serie (puntuale, in media quadratica, uniforme).

15.2 Soluzioni

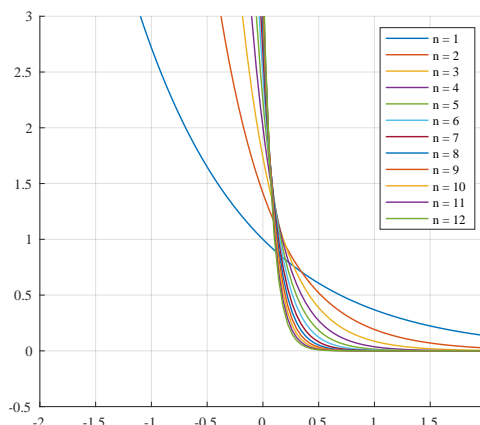
15.2.1 Soluzione

Sia $x_0 \in [0, +\infty)$ fissato

- Se $x_0 = 0$, $f_n(0) = \sqrt{n} \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} +\infty$
- Se $x_0 > 0$, $f_n(x_0) = \sqrt{n}e^{-nx_0} \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} 0$

allora $\{f_n\}_{n \in \mathbb{N}}$ converge puntualmente alla funzione limite

$$f(x) = \begin{cases} +\infty, & x = 0 \\ 0, & x \geq 0 \end{cases}$$



Studiamo la norma L^1

$$\begin{aligned} \|f_n - f\|_1 &= \|f_n\|_1 = \int_0^{+\infty} \sqrt{n} e^{-nx} dx = \\ &= \sqrt{n} \int_0^{+\infty} e^{-nx} dx = \sqrt{n} \left[\frac{e^{-nx}}{-n} \right]_0^{+\infty} = \frac{1}{\sqrt{n}} \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} 0 \\ \Rightarrow f_n &\xrightarrow[n \rightarrow +\infty]{L^1} f \end{aligned}$$

Studiamo la norma L^2

$$\begin{aligned}\|f_n - f\|_2 &= \|f_n\|_2 = \int_0^{+\infty} n e^{-2nx} dx = \\ &= n \int_0^{+\infty} e^{-2nx} dx = n \left[\frac{e^{-2nx}}{-2n} \right]_0^{+\infty} = \frac{1}{2} \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} 0 \\ \Rightarrow f_n &\xrightarrow[n \rightarrow +\infty]{L^2} f\end{aligned}$$

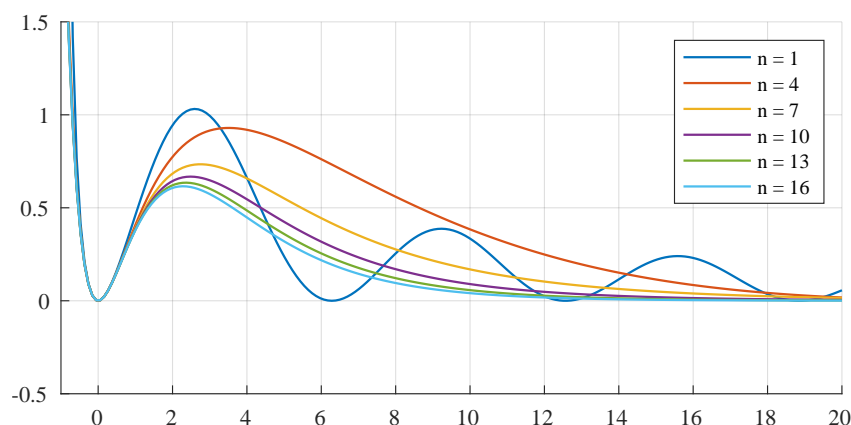
Studiamo la norma L^∞

Le f_n sono positive e continue su \mathbb{R}^+ , quindi

$$\begin{aligned}\|f_n - f\|_\infty &= \|f_n\|_\infty = \max_{x \in [0, +\infty)} f_n(x) \\ &= f_n(0) = \sqrt{n} \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} +\infty \neq 0 \\ \Rightarrow f_n &\not\xrightarrow[n \rightarrow +\infty]{L^\infty} f\end{aligned}$$

15.2.2 Soluzione

Vediamo il grafico



1. Per $x \rightarrow 0^+$, $f_n(x) \sim \frac{2n^2 \cdot \frac{x^2}{2n^2}}{1} = x^2$ è integrabile in $U(0^+)$ $\forall n \in \mathbb{N}$

Per $x \rightarrow +\infty$, $|f_n(x)| \leq \frac{4n^2}{(\frac{x}{n})^n}$ è integrabile in $U(+\infty)$ per $n > 1$

$$\Rightarrow f_n \in L^1((1, +\infty)) \quad \forall n \geq 2$$

$$\Rightarrow f_n \in L^2((1, +\infty)) \quad \forall n \geq 1$$

2. $0 \leq 1 - \cos t \leq \frac{t^2}{2} \quad \forall t$

$n \mapsto \left(1 + \frac{x}{n}\right)^n$ è crescente $\forall x > 0$

$$\Rightarrow 0 \leq |f_n(x)| \leq \frac{x^2}{\left(1 + \frac{x}{4}\right)^4} \quad \forall x > 0, \forall n \geq 4$$

scegliamo il 4 perché così la maggiorante $\in L^1((0, +\infty))$ e non dipende da n

$$\begin{aligned}\stackrel{\text{Dom}}{\Rightarrow} \lim_{n \rightarrow +\infty} \int_0^{+\infty} f_n(x) dx &= \int_0^{+\infty} \lim_{n \rightarrow +\infty} f_n(x) dx \\ &= \int_0^{+\infty} x^2 e^{-x} \stackrel{\text{ipp}}{=} 2\end{aligned}$$

Analogamente si trova una maggiorante L^1 per f_n^2

$$\stackrel{\text{Dom}}{\Rightarrow} \lim_{n \rightarrow +\infty} \int_0^{+\infty} f_n^2(x) dx = \int_0^{+\infty} \lim_{n \rightarrow +\infty} f_n^2(x) dx = \int_0^{+\infty} x^4 e^{-2x} dx \stackrel{\text{ipp}}{=} \frac{3}{4}$$

15.2.3 Soluzione

1. Sia $x_0 \in \mathbb{R}$ fissato

$$f_{n,\alpha}(x_0) \sim \frac{n^\alpha}{4n^4} = \frac{1}{4n^{4-\alpha}} \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} \begin{cases} 0, & \alpha \in [0, 4) \\ \frac{1}{4}, & \alpha = 4 \end{cases}$$

2. $\forall n \in \mathbb{N}, \forall \alpha \in [0, 4], f_{n,\alpha} \in L^1(\mathbb{R})$

Tuttavia se $\alpha = 4$, $F_4 \notin L^1(\mathbb{R}) \Rightarrow f_{n,4} \not\rightarrow F_4$ in $L^1(\mathbb{R})$ per $n \rightarrow +\infty$.

Mentre se $\alpha \in [0, 4)$

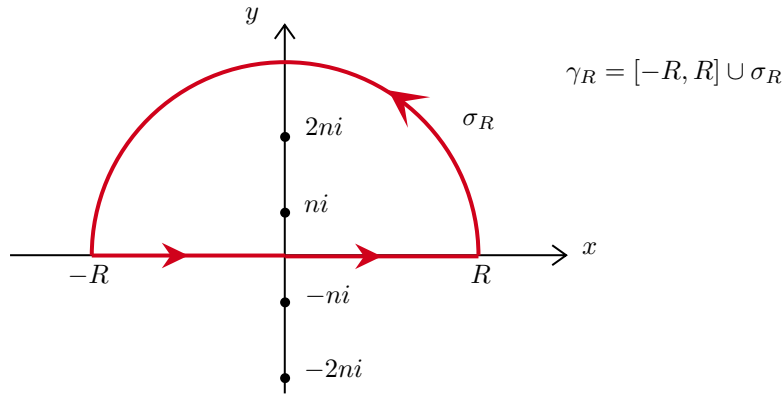
$$\begin{aligned} \|f_{n,\alpha} - F_\alpha\|_{L^1} &= \|f_{n,\alpha}\| = \int_{\mathbb{R}} \frac{n^\alpha}{(x^2 + n^2)(x^2 + 4n^2)} dx \\ &= n^\alpha \int_{\mathbb{R}} \frac{1}{(x^2 + n^2)(x^2 + 4n^2)} dx = n^\alpha \cdot I_n \end{aligned}$$

Calcoliamo I_n usando la teoria dei residui.

Poniamo

$$g_n(z) = \frac{1}{(z^2 + n^2)(z^2 + 4n^2)}$$

ha 4 poli semplici in $z = \pm ni$ e $z = \pm 2ni$.



$$I_n^* = 2\pi i \cdot \{\text{Res}(g_n, 2ni) + \text{Res}(g_n, ni)\} = 2\pi i \cdot \left\{ -\frac{i}{6n^3} + \frac{i}{12n^3} \right\}$$

$$I_n^* = \underbrace{\int_{\sigma_R} g(z) dz}_{\xrightarrow{R \rightarrow +\infty} 0} + \underbrace{\int_{-R}^R g(z) dz}_{\xrightarrow{R \rightarrow +\infty} I_n}$$

$$\Rightarrow I_n = \frac{\pi}{6n^3}$$

$$\Rightarrow \|f_{n,\alpha} - F_\alpha\|_{L^1} = n^\alpha \cdot \frac{\pi}{6n^3} \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} 0 \Leftrightarrow \alpha < 3 \wedge \alpha \in [0, 4)$$

Studiamo ora la norma L^∞

Per $\alpha \in [0, 4)$

$$\begin{aligned}
 \|f_{n,\alpha} - F_\alpha\|_{L^\infty} &= \|f_{n,\alpha}\|_{L^\infty} \\
 &= \max_{x \in \mathbb{R}} f_{n,\alpha}(x) \quad (f_n \text{ sono continue e positive}) \\
 &= f_{n,\alpha}(0) \quad (\text{simmetria}) \\
 &= \frac{1}{4n^{4-\alpha}} \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} 0 \\
 &\Rightarrow f_{n,\alpha} \xrightarrow[n \rightarrow +\infty]{L^\infty(\mathbb{R})} F_\alpha
 \end{aligned}$$

Per $\alpha = 4$

$$\begin{aligned}
 \|f_{n,4} - F_4\|_{L^\infty} &= \left\| f_{n,4} - \frac{1}{4} \right\|_{L^\infty} \\
 &= \max_{x \in \mathbb{R}} \left[\frac{n^4}{(x^2 + n^2)(x^2 + 4n^2)} - \frac{1}{4} \right] \\
 &= \frac{1}{4} \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} 0 \\
 &\Rightarrow f_{n,4} \xrightarrow[n \rightarrow +\infty]{L^\infty(\mathbb{R})} F_4
 \end{aligned}$$

15.2.4 Soluzione

TEOREMA 15.1. Sia $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$, T -periodica, allora la serie di Fourier associata ad f è

$$F(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left[a_n \cos\left(\frac{2\pi n}{T}x\right) + b_n \sin\left(\frac{2\pi n}{T}x\right) \right]$$

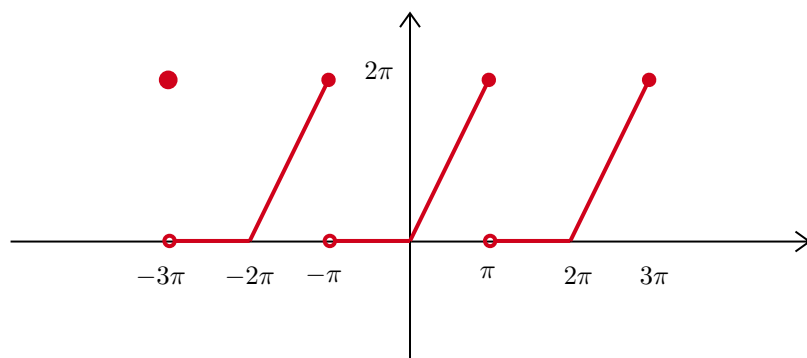
dove

$$\begin{aligned}
 a_0 &= \frac{2}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(x) dx \\
 a_n &= \frac{2}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(x) \cos\left(\frac{2\pi n}{T}x\right) dx \quad b_n = \frac{2}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(x) \sin\left(\frac{2\pi n}{T}x\right) dx
 \end{aligned}$$

NB. Se f è pari, il seno è dispari, $P \cdot D = D \Rightarrow b_n = 0 \forall n \geq 1$.

NB. Se f è dispari, il coseno è pari, $D \cdot P = D \Rightarrow a_n = 0 \forall n \geq 0$.

1. Disegniamo la funzione



2. f è regolare a tratti in $[-\pi, \pi] \Rightarrow$ la serie di Fourier $F(x)$ converge puntualmente $\forall x \in \mathbb{R}$.

(a) se x è un punto di continuità, $F(x)$ converge a $f(x)$

(b) se x non è punto di continuità, $F(x)$ converge alla media tra il limite destro e sinistro

nel nostro caso f è continua in ogni punto $x \neq (2k+1)\pi, k \in \mathbb{Z}$ e presenta delle discontinuità di I specie (tipo salto) nei punti $x = (2k+1)\pi, k \in \mathbb{Z}$.

(a) $F(x)$ converge puntualmente a

$$f(x) \quad \forall x \neq (2k+1)\pi, k \in \mathbb{Z}$$

(b) $F(x)$ converge puntualmente a

$$\frac{f(x^+) + f(x^-)}{2} = \frac{0 + 2\pi}{2} = \pi \quad \forall x = (2k+1)\pi, k \in \mathbb{Z}$$

3. Calcoliamo i coefficienti

$$\begin{aligned} a_0 &= \frac{2}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx = \frac{1}{\pi} \left\{ \int_{-\pi}^0 f(x) dx + \int_0^{\pi} f(x) dx \right\} \\ &= \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) dx = \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} 2x dx = \frac{1}{\pi} [x^2]_0^{\pi} = \frac{1}{\pi} \pi^2 = \pi \end{aligned}$$

$$a_n \stackrel{n \geq 1}{=} \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos(nx) dx = \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} 2x \cos(nx) dx$$

$$\begin{aligned} h(x) &= 2x & h'(x) &= 2 \\ g(x) &= \frac{1}{n} \sin(nx) & g'(x) &= \cos(nx) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} &\stackrel{\text{ipp}}{=} \frac{1}{\pi} \left\{ \left[\frac{2x}{n} \sin(nx) \right]_0^{\pi} - \int_0^{\pi} \frac{2}{n} \sin(nx) dx \right\} \\ &= \frac{1}{\pi} \left\{ \cancel{\frac{2\pi}{n} \sin(n\pi)} - 0 + \left[\frac{2 \cos(nx)}{n^2} \right]_0^{\pi} \right\} \\ &= \frac{1}{\pi} \left\{ \frac{2 \cos(n\pi)}{n^2} - \frac{2}{n^2} \right\} = \frac{1}{\pi} \left\{ \frac{2(-1)^n}{n^2} - \frac{2}{n^2} \right\} \\ &= \frac{2(-1)^n - 2}{\pi n^2} \end{aligned}$$

$$b_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin(nx) dx = \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} 2x \sin(nx) dx$$

$$\begin{aligned} k(x) &= 2x & k'(x) &= 2 \\ r(x) &= -\frac{1}{n} \cos(nx) & r'(x) &= \sin(nx) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} &\stackrel{\text{ipp}}{=} \frac{1}{\pi} \left\{ \left[-\frac{2x}{n} \cos(nx) \right]_0^{\pi} + \int_0^{\pi} \frac{2}{n} \cos(nx) dx \right\} \\ &= \frac{1}{\pi} \left\{ -\frac{2\pi}{n} \cos(n\pi) + 0 + \left[\frac{2 \sin(nx)}{n^2} \right]_0^{\pi} \right\} \\ &= \frac{1}{\pi} \left\{ -\frac{2\pi}{n} (-1)^n \right\} = \frac{2}{n} (-1)^{n+1} \end{aligned}$$

La serie di Fourier di f è

$$F(x) = \frac{\pi}{2} + 2 \sum_{n=1}^{\infty} \left[\frac{(-1)^n - 1}{\pi n^2} \cos(nx) + \frac{(-1)^{n+1}}{n} \sin(nx) \right]$$

4. Poiché $f \in L^2([-\pi, \pi])$

$$\int_{-\pi}^{\pi} |f(x)|^2 dx = \int_0^{\pi} (2x)^2 dx = \int_0^{\pi} 4x^2 dx = \frac{4}{3} \pi^3 < +\infty$$

allora $F(x)$ di f converge in media quadratica.

5. Poiché f **non** è continua, allora la convergenza **non** è uniforme su \mathbb{R} .

15.2.5 Soluzione

1. f è pari $\Rightarrow b_n = 0 \quad \forall n \in \mathbb{N}$

$$a_k = \frac{2}{\pi} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \cos(\sqrt{2}x) \cos(2kx) dx \quad \forall k \in \mathbb{N}$$

modo A : calcolo per parti e ottengo un integrale ciclico.

modo B : usare la formula di Werner, usiamo questo

$$\cos \alpha \cos \beta = \frac{1}{2} [\cos(\alpha + \beta) + \cos(\alpha - \beta)]$$

Procediamo al calcolo

$$\begin{aligned} a_k &= \frac{2}{\pi} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \frac{1}{2} \left\{ \cos(\sqrt{2}x + 2kx) + \cos(\sqrt{2}x - 2kx) \right\} dx \\ &= \frac{1}{\pi} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \left\{ \cos((\sqrt{2} + 2k)x) + \cos((\sqrt{2} - 2k)x) \right\} dx \\ &= \frac{1}{\pi} \left\{ \left[\frac{\sin((\sqrt{2} + 2k)x)}{\sqrt{2} + 2k} \right]_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} + \left[\frac{\sin((\sqrt{2} - 2k)x)}{\sqrt{2} - 2k} \right]_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \right\} \\ &= \frac{1}{\pi} \left\{ \frac{\sin\left(\frac{\pi}{\sqrt{2}} + k\pi\right)}{\sqrt{2} + 2k} + \frac{\sin\left(\frac{\pi}{\sqrt{2}} + k\pi\right)}{\sqrt{2} + 2k} + \left[\frac{\sin((\sqrt{2} - 2k)x)}{\sqrt{2} - 2k} \right]_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \right\} \\ &= \frac{1}{\pi} \left\{ \frac{2 \sin\left(\frac{\pi}{\sqrt{2}} + k\pi\right)}{\sqrt{2} + 2k} + \frac{2 \sin\left(\frac{\pi}{\sqrt{2}} - k\pi\right)}{\sqrt{2} - 2k} \right\} \\ &= \frac{2(-1)^k \sin\left(\frac{\pi}{\sqrt{2}}\right)}{\pi} \left(\frac{1}{\sqrt{2} + 2k} + \frac{1}{\sqrt{2} - 2k} \right) \\ &= \frac{2(-1)^k \sin\left(\frac{\pi}{\sqrt{2}}\right)}{\pi} \left(\frac{1}{2k + \sqrt{2}} - \frac{1}{2k - \sqrt{2}} \right) \\ &= -\frac{2\sqrt{2}(-1)^k \sin\left(\frac{\pi}{\sqrt{2}}\right)}{\pi(2k^2 - 1)} \end{aligned}$$

2. La serie di Fourier di f è

$$F(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} a_k \cos(2kx)$$

per $x = \frac{\pi}{2}$

$$\begin{aligned}
 F\left(\frac{\pi}{2}\right) &= \cos\left(\sqrt{2} \cdot \frac{\pi}{2}\right) = \cos\left(\frac{\pi}{\sqrt{2}}\right) \\
 F\left(\frac{\pi}{2}\right) &= \frac{\sqrt{2}}{\pi} \sin\left(\frac{\pi}{\sqrt{2}}\right) + \sum_{k=1}^{\infty} a_k (-1)^k \\
 &= \frac{\sqrt{2}}{\pi} \sin\left(\frac{\pi}{\sqrt{2}}\right) - \frac{2\sqrt{2} \sin\left(\frac{\pi}{\sqrt{2}}\right)}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{(-1)^k (-1)^k}{(2k^2 - 1)} \\
 \Rightarrow \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{(2k^2 - 1)} &= \frac{\cos\left(\frac{\pi}{\sqrt{2}}\right) - \frac{\sqrt{2}}{\pi} \sin\left(\frac{\pi}{\sqrt{2}}\right)}{-\frac{2\sqrt{2} \sin\left(\frac{\pi}{\sqrt{2}}\right)}{\pi}} = -\frac{\cos\left(\frac{\pi}{\sqrt{2}}\right)}{\frac{2\sqrt{2} \sin\left(\frac{\pi}{\sqrt{2}}\right)}{\pi}} + \frac{\frac{\sqrt{2}}{\pi} \sin\left(\frac{\pi}{\sqrt{2}}\right)}{\frac{2\sqrt{2} \sin\left(\frac{\pi}{\sqrt{2}}\right)}{\pi}} \\
 &= -\frac{\pi}{2\sqrt{2}} \cot\left(\frac{\pi}{\sqrt{2}}\right) + \frac{1}{2}
 \end{aligned}$$

3. $f \in L^2\left(\left[-\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2}\right]\right) \Rightarrow$ ho convergenza in media quadratica

Criterio di Weierstrass, prendo il termine generale in modulo

$$\begin{aligned}
 |a_k \cos(2k\pi)| &\leq \frac{2\sqrt{2}}{\pi(2k^2 - 1)} \\
 \sum_{k=1}^{\infty} \frac{2\sqrt{2}}{\pi(2k^2 - 1)} &< +\infty \Rightarrow \text{convergenza è uniforme su } \mathbb{R}
 \end{aligned}$$

Capitolo 16

Esercitazione 6 - Boella

16.1 Esercizi

16.1.1 Esercizio

Data una funzione 2π -periodica

$$f : [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{R} \quad f(x) = x^2$$

Determinare la sue serie di Fourier. Si riesce a ricondurre la serie ad una nota?

16.1.2 Esercizio

Data una funzione 3-periodica

$$f(x) = \begin{cases} 0, & 0 \leq x < 1 \\ 1, & 1 \leq x < 2 \\ 2, & 2 \leq x < 3 \end{cases}$$

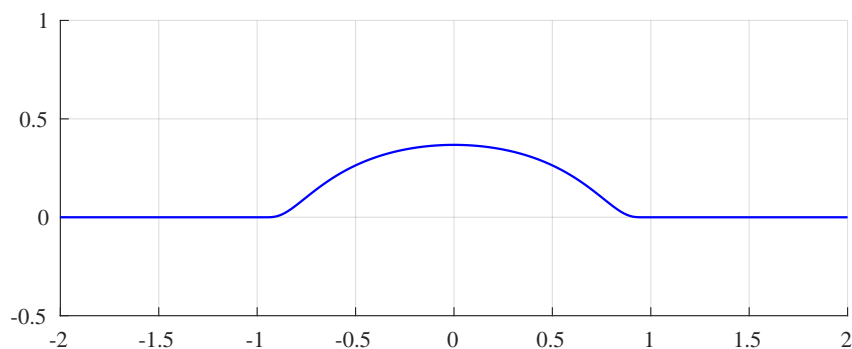
Determinare la sue serie di Fourier. Si riesce a ricondurre la serie ad una nota?

16.1.3 Esercizio

DEFINIZIONE 16.1 — Spazio delle funzioni test. $\varphi \in D(A)$ se $\varphi \in C^\infty(A)$, $\exists K$ compatto tale per cui $\varphi(x) = 0, \forall x \notin K$

Esempio.

$$\varphi(x) = \begin{cases} e^{-\frac{1}{1-x^2}}, & |x| < 1 \\ 0, & |x| \geq 1 \end{cases}$$



DEFINIZIONE 16.2 — Distribuzione. Si chiamano distribuzioni gli oggetti $T \in D'(A)$. T è un funzionale lineare continuo su $D(A)$. Quindi si dice cosa fa T a una funzione test φ tramite il prodotto di dualità

$$T(\varphi) = \langle T, \varphi \rangle$$

DEFINIZIONE 16.3 — Convergenza di funzioni test. Diciamo che $\varphi_k \xrightarrow{D(A)} \varphi$ se $\forall \alpha, D^\alpha \varphi_k \rightarrow D^\alpha \varphi$.

DEFINIZIONE 16.4 — Prodotto di dualità. Data $T \in D'(A)$, se $T \in L^1_{\text{loc}}(A) \Rightarrow \langle T, \varphi \rangle = \int_A T(x)\varphi(x)dx$. Se invece $T \notin L^1_{\text{loc}} \Rightarrow \langle T, \varphi \rangle$ lo dobbiamo definire manualmente, per esempio la Delta di Dirac che è definita come

$$\langle \delta, \varphi \rangle = \varphi(0)$$

Possiamo anche traslarla

$$\langle \delta_{x_0}, \varphi \rangle = \varphi(x_0)$$

DEFINIZIONE 16.5 — Convergenza di distribuzioni. Diciamo che $T_n \xrightarrow{D'(A)} T$ se $\langle T_n, \varphi \rangle \rightarrow \langle T, \varphi \rangle$, $\forall \varphi \in D(A)$.

Studiare la convergenza in distribuzione della seguente successione

$$f_n(x) = ne^{-n|x|}$$

16.1.4 Esercizio

Studiare la convergenza in distribuzione della seguente successione

$$f_n(x) = \begin{cases} -3n, & |x| \leq \frac{1}{n} \\ 2n, & \frac{1}{n} < |x| \leq \frac{2}{n} \\ 0, & |x| > \frac{2}{n} \end{cases}$$

16.1.5 Esercizio

Studiare la convergenza in distribuzione della seguente successione

$$f_n(x) = nx^n \chi_{(0,1)}(x)$$

16.2 Soluzioni

16.2.1 Soluzione

Osserviamo che la funzione $f(x) = x^2$ converge in L^2 e puntualmente su \mathbb{R} .

Osserviamo che $b_n = 0, \forall n$ perché la funzione è pari.

Calcoliamo ora a_0 e a_n :

$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) dx = \frac{2}{3} \pi^2$$

$$\begin{aligned} a_n &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos(nx) dx \\ &= \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \cos(nx) dx \\ &= \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} x^2 \cos(nx) dx \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&\stackrel{\text{ipp}}{=} \frac{2}{\pi} \left\{ \left[x^2 \frac{\sin(nx)}{n} \right]_0^\pi - \frac{2}{n} \int_0^\pi x \sin(nx) dx \right\} \\
&\stackrel{\text{ipp}}{=} -\frac{4}{n\pi} \left\{ \left[-\frac{x}{n} \cos(nx) \right]_0^\pi + \frac{1}{n} \int_0^\pi \cos(nx) dx \right\} \\
&= \frac{4}{n\pi} \cdot \frac{\pi}{n} \cos(n\pi) = \frac{4}{n^2} (-1)^n
\end{aligned}$$

La serie di Fourier cercata è:

$$f(x) = \frac{\pi^2}{3} + \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^n \frac{4}{n^2} \cos(nx)$$

Inoltre

$$\sum_{n=1}^{\infty} (|a_n| + |b_n|) < \infty \Rightarrow \text{c'è anche convergenza uniforme}$$

Ricaviamo alcune serie notevoli.

- in $x = \pi$

$$\begin{aligned}
\pi^2 = f(\pi) &= \frac{\pi^2}{3} + \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^n \frac{4}{n^2} \cos(n\pi) = \frac{\pi^2}{3} + 4 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} \\
&\Rightarrow \boxed{\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} = \frac{\pi^2}{6}}
\end{aligned}$$

- in $x = 0$

$$\begin{aligned}
0 = f(0) &= \frac{\pi^2}{3} + \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^n \frac{4}{n^2} \cos(0) = \frac{\pi^2}{3} + 4 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n^2} \\
&\Rightarrow \boxed{\sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n^2} = -\frac{\pi^2}{12}}
\end{aligned}$$

- Parseval

$$\int_0^{2\pi} [f(x)]^2 dx = \pi \left[\frac{a_0^2}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n^2 + b_n^2) \right]$$

Allora

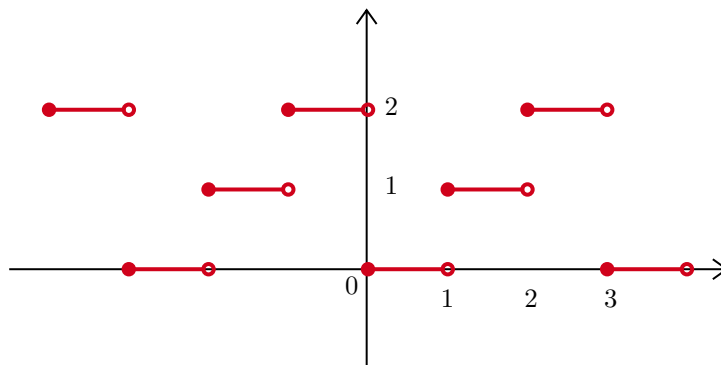
$$\begin{aligned}
\int_{-\pi}^{\pi} (x^2)^2 dx &= \pi \left[\frac{\left(\frac{2}{3}\pi^2\right)^2}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{16}{n^4} \right] \\
2 \cdot \frac{\pi^5}{5} &= \pi \left[\frac{2}{9}\pi^4 + 16 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^4} \right] \\
\left(\frac{2}{5} - \frac{2}{9}\right) \pi^4 &= 16 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^4} \Rightarrow \boxed{\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^4} = \frac{\pi^4}{90}}
\end{aligned}$$

16.2.2 Soluzione

Iniziamo osservando che la funzione

$$f(x) = \begin{cases} 0, & 0 \leq x < 1 \\ 1, & 1 \leq x < 2 \\ 2, & 2 \leq x < 3 \end{cases}$$

converge in $L^2(0, 3)$. Converge inoltre puntualmente q.o. su \mathbb{R} (a meno dell'insieme $x \notin \mathbb{Z}$).



$$f(x) \sim \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left[a_n \cos\left(\frac{2n\pi}{3}x\right) + b_n \sin\left(\frac{2n\pi}{3}x\right) \right]$$

Calcoliamo ora i coefficienti:

$$a_0 = \frac{1}{3/2} \int_0^3 f(x) dx = \frac{2}{3} \cdot 3 = 2$$

$$\begin{aligned} a_n &= \frac{1}{3/2} \int_0^3 f(x) \cos\left(\frac{2n\pi}{3}x\right) dx = \frac{2}{3} \left\{ \int_1^2 1 \cos\left(\frac{2n\pi}{3}x\right) dx + \int_2^3 2 \cos\left(\frac{2n\pi}{3}x\right) dx \right\} \\ &= \frac{2}{3} \left\{ \left[\frac{3}{2n\pi} \sin\left(\frac{2n\pi}{3}x\right) \right]_1^2 + 2 \left[\frac{3}{2n\pi} \sin\left(\frac{2n\pi}{3}x\right) \right]_2^3 \right\} \\ &= \frac{2}{3} \frac{3}{2n\pi} \left\{ \sin\left(\frac{4n\pi}{3}\right) - \sin\left(\frac{2n\pi}{3}\right) + 2 \sin(2n\pi) - 2 \sin\left(\frac{4n\pi}{3}\right) \right\} = 0, \quad \forall n \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} b_n &= \frac{2}{3} \int_0^3 f(x) \sin\left(\frac{2n\pi}{3}x\right) dx = \frac{2}{3} \left\{ \int_1^2 1 \sin\left(\frac{2n\pi}{3}x\right) dx + \int_2^3 2 \sin\left(\frac{2n\pi}{3}x\right) dx \right\} \\ &= \frac{2}{3} \frac{3}{2n\pi} \left\{ \left[-\cos\left(\frac{2n\pi}{3}x\right) \right]_1^2 - 2 \left[\cos\left(\frac{2n\pi}{3}x\right) \right]_2^3 \right\} \\ &= -\frac{1}{n\pi} \left\{ \cos\left(\frac{4n\pi}{3}\right) - \cos\left(\frac{2n\pi}{3}\right) + 2 \cos(2n\pi) - 2 \cos\left(\frac{4n\pi}{3}\right) \right\} \\ &= -\frac{1}{n\pi} \cdot \begin{cases} 1, & n = 1, 4, 7, \dots \\ 1, & n = 2, 5, 8, \dots \\ 0, & \text{altrimenti} \end{cases} = \begin{cases} 0, & n = 3k, k \in \mathbb{Z} \\ -\frac{1}{n\pi}, & \text{altrimenti} \end{cases} \end{aligned}$$

La serie cercata è:

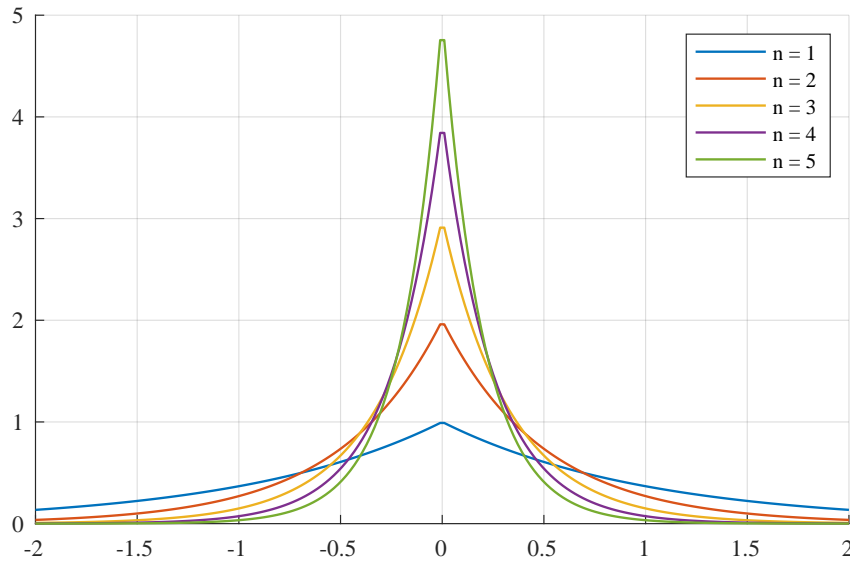
$$f(x) = 1 + \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin\left(\frac{2n\pi}{3}x\right)$$

La funzione è una funzione dispari traslata di 1 verso l'alto.

16.2.3 Soluzione

Limite puntuale

$$f_n(x) = ne^{-n|x|} \quad \lim_{n \rightarrow +\infty} f_n(x) = \begin{cases} 0, & x \neq 0 \\ +\infty, & x = 0 \end{cases} \Rightarrow f_n \xrightarrow{\text{q.o.}} F(x) \equiv 0$$



Notiamo che non c'è convergenza in L^1 :

$$\|f_n - F\|_{L^1(\mathbb{R})} = 2 \int_0^\infty n e^{-nx} dx = 2 [-e^{-nx}]_0^\infty = 2 \not\rightarrow 0$$

Tuttavia $f_n \in L^1_{\text{loc}}(\mathbb{R})$, quindi sono anche associate a una distribuzione.

$$\begin{aligned} \langle f_n, \varphi \rangle &= \int_{\mathbb{R}} n e^{-n|x|} \varphi(x) dx = \int_{-\infty}^0 n e^{nx} \varphi(x) dx + \int_0^\infty n e^{-nx} \varphi(x) dx \\ &\stackrel{\text{i.p.p.}}{=} [e^{nx} \varphi(x)]_{-\infty}^0 - \int_{-\infty}^0 e^{nx} \varphi'(x) dx + [-e^{-nx}]_0^\infty + \int_0^\infty e^{-nx} \varphi'(x) dx \\ &= \varphi(0) - \underbrace{\int_{-\infty}^0 e^{nx} \varphi'(x) dx}_{\xrightarrow{\text{Dom}} 0} + \varphi(0) + \underbrace{\int_0^\infty e^{-nx} \varphi'(x) dx}_{\xrightarrow{\text{Dom}} 0} \rightarrow 2\varphi(0) \end{aligned}$$

Prendiamo $g_n(x) = e^{-nx} \varphi'(x)$ su $(0, +\infty)$, $g_n(x) \rightarrow 0$ puntualmente, inoltre

$$|\varphi'(x)| \leq K \Rightarrow |g_n(x)| \leq K e^{-x} \in L^1(0, +\infty)$$

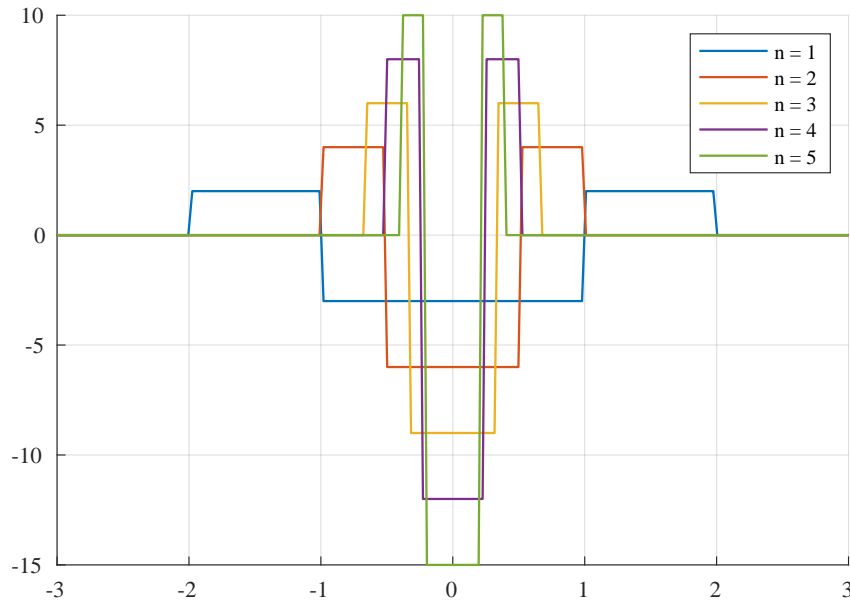
Quindi

$$\langle f_n, \varphi \rangle \rightarrow 2\varphi(0) = 2\langle \delta, \varphi \rangle \Rightarrow f_n \xrightarrow{D'(\mathbb{R})} 2\delta$$

16.2.4 Soluzione

Limite puntuale

$$\lim_{n \rightarrow +\infty} f_n(x) = \begin{cases} -\infty, & x = 0 \\ 0, & x \neq 0 \end{cases} \Rightarrow f_n \xrightarrow{\text{q.o.}} F(x) \equiv 0$$



In $D'(\mathbb{R})$

$$\begin{aligned}\langle f_n, \varphi \rangle &= \int_{-2/n}^{-1/n} 2n\varphi(x)dx + \int_{-1/n}^{1/n} (-3n)\varphi(x)dx + \int_{1/n}^{2/n} 2n\varphi(x)dx \\ &= 2n \int_{-2/n}^{-1/n} \varphi(x)dx - 3n \int_{-1/n}^{1/n} \varphi(x)dx + 2n \int_{1/n}^{2/n} \varphi(x)dx\end{aligned}$$

Per le funzioni continue, e le φ lo sono, vale il teorema della media

$$\int_a^b \varphi(x)dx = (b-a)\varphi(c)$$

Allora

$$\begin{aligned}\langle f_n, \varphi \rangle &= 2n \int_{-2/n}^{-1/n} \varphi(x)dx - 3n \int_{-1/n}^{1/n} \varphi(x)dx + 2n \int_{1/n}^{2/n} \varphi(x)dx \\ &= 2n \left(\frac{-1}{n} - \frac{-2}{n} \right) \varphi(\alpha_n) - 3n \left(\frac{1}{n} - \frac{-1}{n} \right) \varphi(\beta_n) + 2n \left(\frac{2}{n} - \frac{1}{n} \right) \varphi(\gamma_n)\end{aligned}$$

dove

$$-\frac{2}{n} \leq \alpha_n \leq -\frac{1}{n} \leq \beta_n \leq \frac{1}{n} \leq \gamma_n \leq \frac{2}{n}$$

procediamo coi calcoli

$$\begin{aligned}\langle f_n, \varphi \rangle &= 2n \left(\frac{-1}{n} - \frac{-2}{n} \right) \varphi(\alpha_n) - 3n \left(\frac{1}{n} - \frac{-1}{n} \right) \varphi(\beta_n) + 2n \left(\frac{2}{n} - \frac{1}{n} \right) \varphi(\gamma_n) \\ &= 2\varphi(\alpha_n) - 6\varphi(\beta_n) + 2\varphi(\gamma_n) \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} 2\varphi(0) - 6\varphi(0) + 2\varphi(0) = -2\varphi(0)\end{aligned}$$

Facendo lo stesso gioco su una funzione

$$g_n(x) = \begin{cases} -n, & |x| \leq \frac{1}{n} \\ 2n, & \frac{1}{n} < |x| \leq \frac{2}{n} \\ 0, & |x| > \frac{2}{n} \end{cases} \Rightarrow G(x) \equiv 0$$

viene

$$\langle g_n, \varphi \rangle = 2\varphi(\alpha_n) - 2\varphi(\beta_n) + 2\varphi(\gamma_n) \rightarrow 2\varphi(0)$$

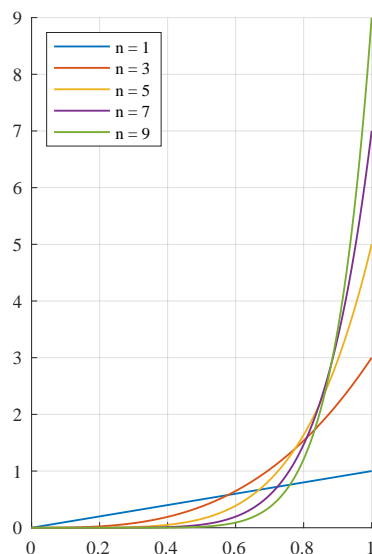
Ovvero

$$f_n \xrightarrow{D'(\mathbb{R})} -2\delta \quad g_n \xrightarrow{D'(\mathbb{R})} 2\delta$$

16.2.5 Soluzione

Limite puntuale

$$f_n(x) = nx^n \chi_{(0,1)}(x) \quad \lim_{n \rightarrow +\infty} f_n(x) = 0, \quad \forall x \in \mathbb{R}$$



$$\begin{aligned} \langle f_n, \varphi \rangle &= \int_0^1 nx^n \varphi(x) dx \stackrel{\text{ipp}}{=} \left[\frac{n}{n+1} x^{n+1} \varphi(x) \right]_0^1 - \int_0^1 \frac{n}{n+1} x^{n+1} \varphi'(x) dx \\ &= \frac{n}{n+1} \varphi(1) - \frac{n}{n+1} \underbrace{\int_0^1 x^{n+1} \varphi'(x) dx}_{\xrightarrow[n \rightarrow +\infty]{\text{Dom}} 0} \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} \varphi(1) \end{aligned}$$

Dato che $g_n(x) = x^{n+1} \varphi'(x) \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} 0, \quad \forall x \in (0,1)$

$$|g_n(x)| \leq \varphi'(x) \in L^1$$

In conclusione

$$\langle f_n, \varphi \rangle \rightarrow \langle \delta_1, \varphi \rangle \quad \Rightarrow \quad f_n \xrightarrow{D'(\mathbb{R})} \delta_1$$

Esercizio per casa.

Date $f_n(x) = nx^n \chi_{(0,1)}(x)$, calcolare il limite in $D'(0,1)$.

Capitolo 17

Esercitazione 6 - Potrich

17.1 Esercizi

17.1.1 Esercizio

Sia $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ la funzione 2π -periodica dispari definita da

$$f(x) = \begin{cases} \sin x, & x \in [0, \frac{\pi}{2}) \\ 0, & x \in [\frac{\pi}{2}, \pi] \end{cases}$$

1. Disegnare il grafico di f su $[-3\pi, 3\pi]$
2. Stabilire se la serie di Fourier di f converge in media quadratica.
3. Stabilire se la serie di Fourier converge puntualmente.
4. Stabilire se la serie di Fourier converge uniformemente.
5. Scrivere la serie di Fourier di f .
6. Dire che cosa accade per $x = \frac{\pi}{4}$ e calcolare

$$\sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n \frac{2n+1}{4(2n+1)^2-1}$$

7. Scrivere l'identità di Parseval per f e sfruttarla per calcolare

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{n^2}{(4n^2-1)^2}$$

17.1.2 Esercizio

Sia $Q = [-\pi, \pi)$ e $F(x)$ lo sviluppo in serie di Fourier di $f(x) = |x|$, $\forall x \in Q$. Calcolare

$$\sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(2n+1)^4} \quad \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^4}$$

17.1.3 Esercizio

Sulla falsa riga dell'esercizio precedente, sviluppare in serie di Fourier

$$f(x) = x(\pi - |x|), \quad x \in [-\pi, \pi)$$

estesa con 2π -periodicità all'asse reale. Calcolare

$$\sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(2n+1)^6} \quad \left(= \frac{\pi^6}{960} \right) \quad \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^6} \quad \left(= \frac{\pi^6}{945} \right)$$

17.1.4 Esercizio

Data la successione di funzioni

$$f_n(x) = \begin{cases} ne^{n(x-1)}, & x \leq 1 \\ 0, & x > 1 \end{cases}$$

1. Determinare il limite puntuale
2. Determinare il limite nel senso delle distribuzioni

17.1.5 Esercizio

Sia $\alpha > 0$ un valore fissato, si consideri la successione di funzioni

$$f_{n,\alpha}(x) = n^\alpha \sqrt{1 - n|x|} \cdot \chi_{[-\frac{1}{n}, \frac{1}{n}]}(x)$$

dove

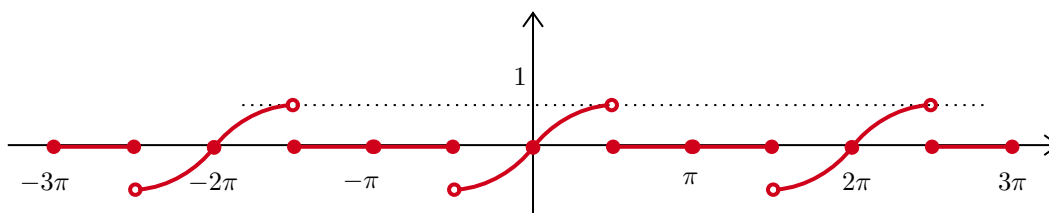
$$\chi_{[-\frac{1}{n}, \frac{1}{n}]}(x) = \begin{cases} 1, & x \in [-\frac{1}{n}, \frac{1}{n}] \\ 0, & \text{altrove} \end{cases}$$

1. Determinare il limite puntuale $f(x)$.
2. Stabilire al variare di α se $f_{n,\alpha} \rightarrow f$ in $L^p(\mathbb{R})$.
3. Se $\alpha = 1$, calcolare $\lim_{n \rightarrow +\infty} f_{n,1}$ in $D'(\mathbb{R})$.

17.2 Soluzioni

17.2.1 Soluzione

1. Grafico



2. Poiché

$$\int_{-\pi}^{\pi} f^2(x) dx < +\infty \Rightarrow f \in L^2([-\pi, \pi])$$

allora la serie di Fourier converge in media quadratica.

3. f è una funzione regolare a tratti in $[-\pi, \pi]$, allora converge puntualmente $\forall x \in \mathbb{R}$.

Più precisamente converge puntualmente a $f(x)$, $\forall x \neq (2k+1)\frac{\pi}{2}$, $k \in \mathbb{Z}$, mentre converge a $\frac{1}{2}$, $\forall x = (2k+1)\frac{\pi}{2}$, $k \in \mathbb{Z}$.

4. Non c'è convergenza uniforme perché f non è continua su \mathbb{R} .
5. f è dispari, allora $a_n = 0$, $\forall n \in \mathbb{N}$.

$$\begin{aligned} b_n &= \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \sin(nx) dx \\ &= \frac{2}{\pi} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin x \sin(nx) dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin x \sin(nx) dx \end{aligned}$$

Possiamo fare un integrale ciclico o usare le formule di Werner. Usiamo il primo

$$\frac{2}{\pi} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin x \sin(nx) dx \stackrel{\text{ipp}}{=} \frac{2}{\pi} \left\{ \cancel{[-\cos x \sin(nx)]_0^{\frac{\pi}{2}}} + n \int_0^{\frac{\pi}{2}} \cos x \cos(nx) dx \right\}$$

$$\begin{aligned}
&= \frac{2n}{\pi} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \cos x \cos(nx) dx \\
&\stackrel{\text{ipp}}{=} \frac{2n}{\pi} \left\{ [\sin x \cos(nx)]_0^{\frac{\pi}{2}} + n \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin x \sin(nx) dx \right\} \\
&= \frac{2n}{\pi} \cos\left(n \frac{\pi}{2}\right) + \frac{2n^2}{\pi} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin x \sin(nx) dx \\
\\
&\Rightarrow b_n = \frac{2n}{\pi} \cos\left(n \frac{\pi}{2}\right) + n^2 b_n \\
(1 - n^2) b_n &= \frac{2n}{\pi} \cos\left(n \frac{\pi}{2}\right)
\end{aligned}$$

per $n \neq 1$

$$b_n = \frac{2}{\pi} \frac{n}{1 - n^2} \cos\left(n \frac{\pi}{2}\right) = \begin{cases} (-1)^{\frac{n}{2}} \frac{2}{\pi} \frac{n}{1 - n^2}, & n \text{ pari} \\ 0, & n \text{ dispari} \end{cases}$$

per $n = 1$

$$\begin{aligned}
b_1 &= \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \sin(x) dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^2(x) dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{1 - \cos 2x}{2} dx \\
&= \frac{1}{\pi} \left[x - \frac{1}{2} \sin(2x) \right]_0^{\frac{\pi}{2}} = \frac{1}{\pi} \left[\frac{\pi}{2} - 0 + 0 - 0 \right] = \frac{1}{2}
\end{aligned}$$

Allora ($n = 2k$, $k \in \mathbb{N}$):

$$F(x) = \frac{1}{2} \sin x + \frac{2}{\pi} \sum_{k=1}^{+\infty} (-1)^k \frac{2k}{1 - 4k^2} \sin(2kx)$$

6. In $x = \frac{\pi}{4}$ la f è continua, quindi la $F(x)$ converge puntualmente a $f(x)$.

$$\begin{aligned}
F\left(\frac{\pi}{4}\right) &= \sin\left(\frac{\pi}{4}\right) = \frac{1}{\sqrt{2}} \\
F\left(\frac{\pi}{4}\right) &= \frac{1}{2} \sin\left(\frac{\pi}{4}\right) + \frac{4}{\pi} \sum_{k=1}^{+\infty} (-1)^{k-1} \frac{k}{4k^2 - 1} \sin\left(k \frac{\pi}{2}\right) \\
\Rightarrow \frac{1}{\sqrt{2}} &= \frac{1}{2\sqrt{2}} + \frac{4}{\pi} \sum_{k=0}^{+\infty} (-1)^{k-1} \frac{k}{4k^2 - 1} \sin\left(k \frac{\pi}{2}\right)
\end{aligned}$$

Notiamo che la serie si annulla ogni volta che k è pari, essendo il seno di $\pi, 2\pi, 3\pi \dots$, quindi possiamo sommare direttamente sui dispari

$$\begin{aligned}
\frac{1}{\sqrt{2}} &= \frac{1}{2\sqrt{2}} + \frac{4}{\pi} \sum_{k=0}^{+\infty} \cancel{(-1)^{(2k+1)-1}} \frac{2k+1}{4(2k+1)^2 - 1} \underbrace{\sin\left((2k+1) \frac{\pi}{2}\right)}_{(-1)^k} \\
\frac{1}{2\sqrt{2}} &= \frac{4}{\pi} \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{2k+1}{4(2k+1)^2 - 1} (-1)^k \\
\Rightarrow \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{2k+1}{4(2k+1)^2 - 1} (-1)^k &= \frac{\pi}{8\sqrt{2}}
\end{aligned}$$

7. $f \in L^2([-\pi, \pi])$ allora vale l'identità di Parseval

$$\frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |f(x)|^2 dx = \frac{a_0^2}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n^2 + b_n^2)$$

Nel nostro caso f è dispari, $a_n = 0$, $\forall n \in \mathbb{N}$, e si ha

$$\underbrace{\frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |f(x)|^2 dx}_A = \underbrace{\sum_{n=1}^{\infty} b_n^2}_B$$

Termine A

$$\begin{aligned} \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |f(x)|^2 dx &= \frac{1}{\pi} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \sin^2(x) dx = \frac{1}{\pi} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \frac{1 - \cos(2x)}{2} dx \\ &= \frac{1}{2\pi} \left[x - \frac{1}{2} \sin(2x) \right]_{-\pi/2}^{\pi/2} = \frac{1}{2\pi} \left[\frac{\pi}{2} + \frac{\pi}{2} \right] = \frac{1}{2} \end{aligned}$$

Termine B

$$\begin{aligned} \sum_{n=1}^{\infty} b_n^2 &= b_1^2 + \sum_{n=1}^{\infty} b_{2n}^2 \\ &= \left(\frac{1}{2}\right)^2 + \frac{4}{\pi^2} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{4n^2}{(4n^2 - 1)^2} \end{aligned}$$

Uguagliamo i termini

$$\frac{1}{2} = \frac{1}{4} + \frac{4}{\pi^2} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{4n^2}{(4n^2 - 1)^2} \Rightarrow \sum_{n=1}^{\infty} \frac{4n^2}{(4n^2 - 1)^2} = \frac{\pi^2}{64}$$

17.2.2 Soluzione

Notiamo che sono serie convergenti, perché asintotiche a $\frac{1}{n^\alpha}$ con $\alpha > 1$.

f è pari, allora $b_n = 0$, $\forall n \geq 1$.

$$a_0 = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} x dx = \frac{2}{\pi} \frac{\pi^2}{2} = \pi$$

$$\begin{aligned} a_n &\stackrel{n \geq 1}{=} \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos(nx) dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} x \cos(nx) dx \\ &\stackrel{\text{ipp}}{=} \frac{2}{\pi} \left\{ \left[\frac{x \sin(nx)}{n} \right]_0^{\pi} - \frac{1}{n} \int_0^{\pi} \sin(nx) dx \right\} \\ &= -\frac{2}{\pi n} \left[-\frac{\cos(nx)}{n} \right]_0^{\pi} = \frac{2}{\pi n^2} [(-1)^n - 1] = \begin{cases} 0, & n \text{ pari} \\ -\frac{4}{\pi n^2}, & n \text{ dispari} \end{cases} \end{aligned}$$

Allora

$$F(x) = \frac{\pi}{2} - \frac{4}{\pi} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\cos[(2n+1)x]}{(2n+1)^2}$$

$f \in L^2(Q) \Rightarrow$ vale l'identità di Parseval

$$\underbrace{\frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |f(x)|^2 dx}_A = \underbrace{\frac{a_0^2}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n^2 + b_n^2)}_B$$

Termine A

$$A = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} x^2 dx = \frac{1}{\pi} \left[\frac{x^3}{3} \right]_{-\pi}^{\pi} = \frac{1}{\pi} \left\{ \frac{\pi^3}{3} + \frac{\pi^3}{3} \right\} = \frac{2\pi^2}{3}$$

Termine B

$$B = \frac{a_0^2}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n^2 + \cancel{b_n^2}) = \frac{\pi^2}{2} + \frac{16}{\pi^2} \sum_{\substack{n=0 \\ \text{red}}}^{\infty} \frac{1}{(2n+1)^4}$$

Uguagliamo

$$\frac{2\pi^2}{3} - \frac{\pi^2}{2} = \frac{16}{\pi^2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(2n+1)^4} \Rightarrow \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(2n+1)^4} = \frac{\pi^4}{96}$$

Osserviamo che

$$\underbrace{\sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(2n+1)^4}}_{\text{sui dispari}} = \underbrace{\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^4}}_{\text{su tutti}} - \underbrace{\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{(2n)^4}}_{\text{sui pari}} = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^4} - \frac{1}{2^4} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^4} = \left(1 - \frac{1}{2^4}\right) \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^4}$$

allora

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^4} = \frac{\sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(2n+1)^4}}{1 - \frac{1}{2^4}} = \frac{\frac{\pi^4}{96}}{1 - \frac{1}{2^4}} = \frac{\pi^4}{90}$$

17.2.3 Soluzione

La funzione è dispari, per cui $a_n = 0, \forall n$.

$$\begin{aligned} b_n &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin(nx) dx \\ &= \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \sin(nx) dx \\ &= \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} (-x^2 + x\pi) \sin(nx) dx \\ &= \frac{2}{\pi} \left\{ \left[(-x^2 + x\pi) \cdot \left(-\frac{\cos(nx)}{n} \right) \right]_0^{\pi} + \frac{1}{n} \int_0^{\pi} \cos(nx) (\pi - 2x) dx \right\} \\ &= \frac{2}{\pi n} \left\{ \left[(\pi - 2x) \frac{\sin(nx)}{n} \right]_0^{\pi} + 2 \int_0^{\pi} \frac{\sin(nx)}{n} dx \right\} \\ &= \frac{4}{\pi n^2} \left\{ \int_0^{\pi} \sin(nx) dx \right\} \\ &= \frac{4}{\pi n^2} \left[-\frac{\cos(nx)}{n} \right]_0^{\pi} \\ &= \frac{4}{\pi n^3} [1 - \cos(n\pi)] \\ &= \frac{4}{\pi n^3} [1 - (-1)^n] = \begin{cases} \frac{8}{\pi n^3}, & n \text{ dispari} \\ 0, & n \text{ pari} \end{cases} \end{aligned}$$

La serie di Fourier cercata è

$$\begin{aligned} F(x) &= \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin(nx) \\ &= \sum_{n=1}^{\infty} \frac{4}{\pi n^3} [1 - (-1)^n] \sin(nx) \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{8}{\pi (2n+1)^3} \sin((2n+1)x) \end{aligned}$$

Scriviamo l'identità di Parseval

$$\begin{aligned} \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} [f(x)]^2 dx &= \frac{a_0^2}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n^2 + b_n^2) \\ \frac{1}{\pi} \cdot 2 \int_0^{\pi} (x\pi - x^2)^2 dx &= \sum_{n=1}^{\infty} b_n^2 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
\frac{2}{\pi} \int_0^\pi [x^4 + x^2 \pi^2 - 2\pi x^3] dx &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{8^2}{\pi^2 (2n+1)^6} \\
\frac{2}{\pi} \left[\frac{\pi^5}{5} + \frac{\pi^3}{3} \pi^2 - 2\pi \frac{\pi^4}{4} \right] &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{64}{\pi^2 (2n+1)^6} \\
\frac{\pi^4}{15} &= \frac{64}{\pi^2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(2n+1)^6} \\
\Rightarrow \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(2n+1)^6} &= \frac{\pi^6}{960}
\end{aligned}$$

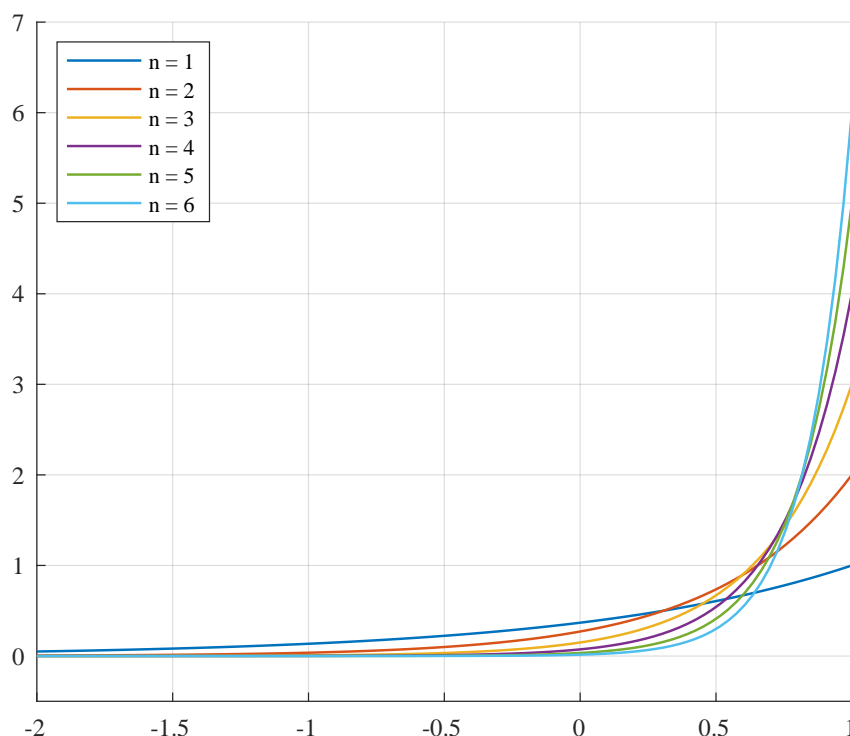
Per il secondo risultato sappiamo che la somma su tutti i naturali è come sommare tutti i dispari e tutti i pari. Chiamiamo J la serie cercata

$$\begin{aligned}
\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^6} &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(2n+1)^6} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{(2n)^6} \\
J &= \frac{\pi^6}{960} + \frac{1}{2^6} J \\
\Rightarrow J &= \frac{\frac{\pi^6}{960}}{1 - \frac{1}{2^6}} = \frac{\pi^6}{945}
\end{aligned}$$

17.2.4 Soluzione

Disegniamo il grafico di

$$f_n(x) = \begin{cases} ne^{n(x-1)}, & x \leq 1 \\ 0, & x > 1 \end{cases}$$



1. Fissiamo $x_0 \in \mathbb{R}$

(a) Se $x_0 = 1 \Rightarrow f_n(1) = n \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} +\infty$.

(b) Se $x_0 \neq 1 \Rightarrow f_n(x_0) \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} 0$.

Quindi converge puntualmente alla funzione limite $f(x) \equiv 0 \forall x \neq 1$.

2. $\forall \varphi \in D(\mathbb{R})$, cioè per ogni φ a supporto compatto in \mathbb{R} ,

$$\begin{aligned}\langle f_n, \varphi \rangle &= \int_{\mathbb{R}} f_n(x) \varphi(x) dx \\ &= \int_{-\infty}^1 n e^{n(x-1)} \varphi(x) dx \\ &\stackrel{\text{iPP}}{=} \left[e^{n(x-1)} \varphi(x) \right]_{-\infty}^1 - \int_{-\infty}^1 e^{n(x-1)} \varphi'(x) dx \\ &= \varphi(1) - \int_{-\infty}^1 e^{n(x-1)} \varphi'(x) dx\end{aligned}$$

Obiettivo: calcolare il limite per $n \rightarrow +\infty$

$$\begin{aligned}\lim_{n \rightarrow +\infty} \langle f_n, \varphi \rangle &= \lim_{n \rightarrow +\infty} \left[\varphi(1) - \int_{-\infty}^1 e^{n(x-1)} \varphi'(x) dx \right] \\ &= \varphi(1) - \lim_{n \rightarrow +\infty} \int_{-\infty}^1 e^{n(x-1)} \varphi'(x) dx \\ &\stackrel{\text{Dom}}{=} \varphi(1) - \underbrace{\lim_{n \rightarrow +\infty} \int_{-\infty}^1 e^{n(x-1)} \varphi'(x) dx}_{=0} = \varphi(1)\end{aligned}$$

Posso applicare il teorema della convergenza dominata perché $\varphi \in D(\mathbb{R})$. $\exists M$ tale che $|\varphi'(x)| < M$, $\forall x \in \mathbb{R}$.

$$\left| e^{n(x-1)} \varphi'(x) \right| \leq M e^{x-1} \in L^1((-\infty, 1))$$

Quindi concludiamo che

$$f_n \xrightarrow[n \rightarrow +\infty]{D'(\mathbb{R})} \delta_1$$

nel senso delle distribuzioni.

17.2.5 Soluzione

1. Studiamo il limite puntuale di

$$\begin{aligned}f_{n,\alpha}(x) &= n^\alpha \sqrt{1-n|x|} \cdot \chi_{[-\frac{1}{n}, \frac{1}{n}]}(x) \\ \lim_{n \rightarrow +\infty} f_{n,\alpha}(x) &= \begin{cases} +\infty, & x = 0 \\ 0, & x \neq 0 \end{cases} \Rightarrow f_{n,\alpha}(x) \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} f(x) \equiv 0 \text{ q.o.}\end{aligned}$$

2. Calcoliamo il limite della norma elevata alla p della differenza e per quali condizioni tende a zero

$$\begin{aligned}&\int_{\mathbb{R}} [f_{n,\alpha}(x) - 0]^p dx \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} 0 \\ \Leftrightarrow &2 \int_0^{1/n} n^{\alpha p} (1-nx)^{p/2} dx \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} 0 \\ \Leftrightarrow &2n^{\alpha p} \int_0^{1/n} (1-nx)^{p/2} dx \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} 0 \\ \Leftrightarrow &2n^{\alpha p} \left[\frac{(1-nx)^{p/2+1}}{\frac{p}{2}+1} \cdot \left(\frac{1}{-n} \right) \right]_0^{1/n} \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} 0 \\ \Leftrightarrow &2n^{\alpha p} \cdot \frac{1}{n \left(\frac{p}{2} + 1 \right)} \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} 0\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&\Leftrightarrow C \cdot n^{\alpha p - 1} \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} 0 \\
&\Leftrightarrow \alpha p - 1 < 0 \\
&\Leftrightarrow \alpha < \frac{1}{p} \wedge \alpha > 0
\end{aligned}$$

Notiamo infine che le $f_{n,\alpha}$ non sono limitate, quindi

$$f_{n,\alpha} \xrightarrow[n \rightarrow +\infty]{L^\infty(\mathbb{R})} 0$$

3. Per $\alpha = 1$

$$f_{n,1}(x) = n\sqrt{1-n|x|} \cdot \chi_{[-\frac{1}{n}, \frac{1}{n}]}(x)$$

Per ogni $\varphi \in D(\mathbb{R})$

$$\begin{aligned}
\langle f_{n,1}, \varphi \rangle &= \int_{\mathbb{R}} f_{n,1}(x) \varphi(x) dx = n \int_{-\frac{1}{n}}^{\frac{1}{n}} \sqrt{1-n|x|} \cdot \varphi(x) dx \\
&= n \left\{ \int_{-\frac{1}{n}}^0 \sqrt{1+nx} \cdot \varphi(x) dx + \int_0^{\frac{1}{n}} \sqrt{1-nx} \cdot \varphi(x) dx \right\} \\
&\quad \frac{\varphi(x)}{\frac{1}{n} \frac{(1+nx)^{3/2}}{\frac{3}{2}}} \quad \frac{\varphi'(x)}{\sqrt{1+nx}} \\
&\quad - \frac{1}{n} \frac{(1-nx)^{3/2}}{\frac{3}{2}} \quad \sqrt{1-nx} \\
&\stackrel{\text{ipp}}{=} n \left\{ \left[\frac{2}{3n} \sqrt{(1+nx)^3} \varphi(x) \right]_{-1/n}^0 - \frac{2}{3n} \int_{-\frac{1}{n}}^0 \sqrt{(1+nx)^3} \varphi'(x) dx + \right. \\
&\quad \left. + \left[-\frac{2}{3n} \sqrt{(1-nx)^3} \varphi(x) \right]_0^{1/n} + \frac{2}{3n} \int_0^{1/n} \sqrt{(1-nx)^3} \varphi'(x) dx \right\} \\
&= 2 \cdot \frac{2}{3} \varphi(0) + \frac{2}{3} \left\{ - \int_{-\frac{1}{n}}^0 \sqrt{(1+nx)^3} \varphi'(x) dx + \int_0^{1/n} \sqrt{(1-nx)^3} \varphi'(x) dx \right\}
\end{aligned}$$

Quindi

$$\lim_{n \rightarrow +\infty} \langle f_{n,1}, \varphi \rangle = \frac{4}{3} \varphi(0) + \frac{2}{3} \lim_{n \rightarrow +\infty} \left\{ - \int_{-\frac{1}{n}}^0 \dots dx + \int_0^{1/n} \dots dx \right\}$$

A questo punto osserviamo che

$$\varphi \in D(\mathbb{R}) \Rightarrow M = \max_{x \in [-1,1]} \varphi(x)$$

Con un ragionamento analogo a prima

$$\Rightarrow f_{n,1} \xrightarrow[n \rightarrow +\infty]{D'(\mathbb{R})} \frac{4}{3} \delta_0$$

Capitolo 18

Esercitazione 7 - Boella

18.1 Esercizi

18.1.1 Esercizio

Calcolare la derivata nel senso delle distribuzioni di

$$f(x) = \arctan\left(\frac{1}{x}\right)$$

18.1.2 Esercizio

Calcolare la derivata prima e seconda nel senso delle distribuzioni in $D'(0, 5)$ di

$$f(x) = \begin{cases} x + x^2, & 0 < x < 2 \\ 6, & 2 < x < 5 \end{cases}$$

18.1.3 Esercizio

Trovare l'equivalente in $D'(\mathbb{R})$ di

$$u(x) = x\delta'_0(x)$$

18.1.4 Esercizio

Calcolare il limite delle f_n in $L^p(\mathbb{R})$, $D'(\mathbb{R})$ e $\mathcal{S}'(\mathbb{R})$ di¹

$$g(x) = H(x)e^{-x} \quad f_n(x) = g(x) * \chi_{(0,n)}$$

18.1.5 Esercizio

Calcolare la serie di Fourier associata alla funzione 2π -periodica dispari

$$f(x) = \begin{cases} 1, & 0 < x < \pi \\ -1, & -\pi < x < 0 \end{cases}$$

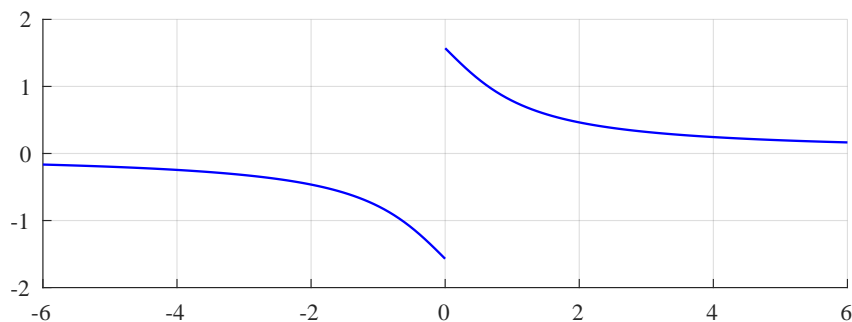
18.2 Soluzioni

18.2.1 Soluzione

Dato che $f \in L^1_{\text{loc}}(\mathbb{R}) \Rightarrow f \in D'(\mathbb{R})$.

Sappiamo anche che $f \in \mathcal{S}'(\mathbb{R})$, lo spazio delle distribuzioni temperate.

¹Dove H indica la funzione di Heaviside.



Calcolo quindi la derivata nel senso delle distribuzioni. Ricordiamo innanzitutto che

$$\frac{d}{dx} \arctan\left(\frac{1}{x}\right) = -\frac{1}{1 + \left(\frac{1}{x}\right)^2} \frac{1}{x^2} = -\frac{1}{1 + x^2}$$

Calcoliamo

$$\begin{aligned} \langle f', \varphi \rangle &= -\langle f, \varphi' \rangle = -\int_{\mathbb{R}} \arctan\left(\frac{1}{x}\right) \varphi'(x) dx = \\ &= -\int_{-\infty}^0 \arctan\left(\frac{1}{x}\right) \varphi'(x) dx - \int_0^{+\infty} \arctan\left(\frac{1}{x}\right) \varphi'(x) dx = \\ &\stackrel{\text{ipp}}{=} -\left[\arctan\left(\frac{1}{x}\right) \varphi(x)\right]_{-\infty}^0 + \int_0^{+\infty} \frac{-1}{1+x^2} \varphi(x) dx \\ &\quad - \left[\arctan\left(\frac{1}{x}\right) \varphi(x)\right]_0^{+\infty} + \int_0^{+\infty} \frac{-1}{1+x^2} \varphi(x) dx \\ &= \frac{\pi}{2} \varphi(0) + \frac{\pi}{2} \varphi(0) + \int_{\mathbb{R}} \frac{-1}{1+x^2} \varphi(x) dx \\ &= \pi \langle \delta_0, \varphi \rangle + \left\langle \frac{-1}{1+x^2}, \varphi \right\rangle = \langle \pi \delta_0 - \frac{1}{1+x^2}, \varphi \rangle \end{aligned}$$

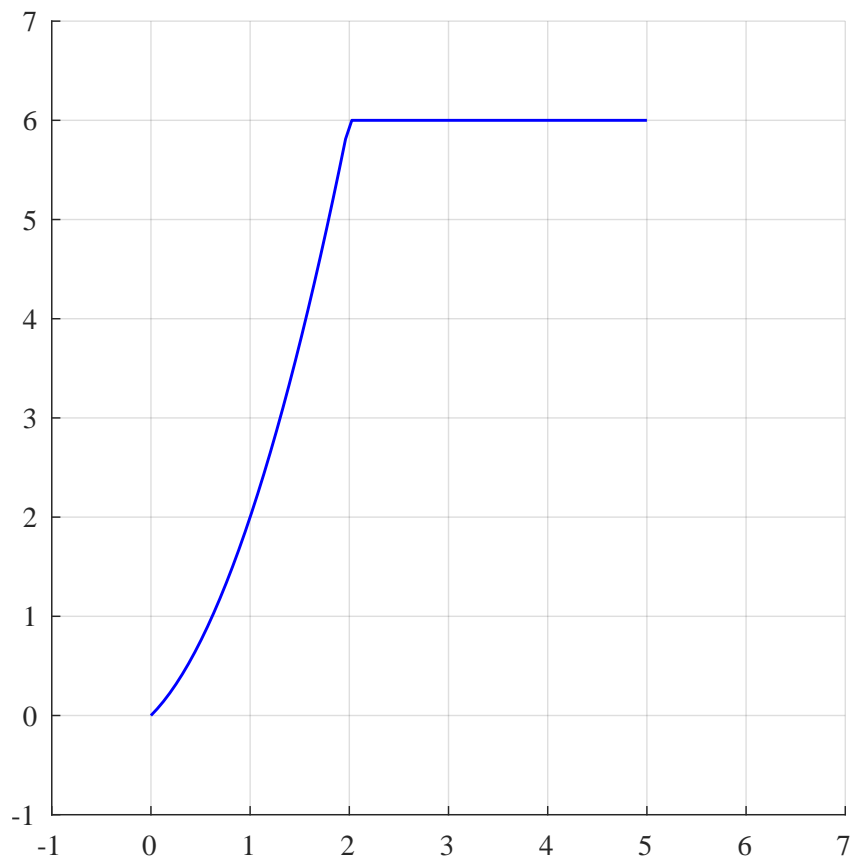
Quindi

$$f'(x) \stackrel{D'}{=} \pi \delta_0 - \frac{1}{1+x^2}$$

che può essere rappresentata come la funzione $1/(1+x^2)$ con un salto in $x=0$ verso l'alto di ampiezza π .

18.2.2 Soluzione

Dato che $f \in L^1_{\text{loc}}(0, 5) \Rightarrow f \in D'(0, 5)$.



Questo significa che la funzione $\varphi(x)$ sarà identicamente nulla su qualsiasi intervallo esterno a $(0, 5)$, cioè in particolare $\varphi(0) = \varphi(5) = 0$.

$$\begin{aligned}
 \langle f', \varphi \rangle &= -\langle f, \varphi' \rangle = -\int_0^5 f(x) \varphi'(x) dx \\
 &= -\left\{ \int_0^2 (x + x^2) \varphi'(x) dx + \int_2^5 6 \varphi'(x) dx \right\} \\
 &\stackrel{\text{ipp}}{=} -\left\{ [(x + x^2) \varphi(x)]_0^2 - \int_0^2 (1 + 2x) \varphi(x) dx + [6\varphi(x)]_2^5 \right\} \\
 &= -\left\{ \cancel{6\varphi(2)} - 0 - \int_0^2 (1 + 2x) \varphi(x) dx + \cancel{6\varphi(5)} - \cancel{6\varphi(2)} \right\} \\
 &= \int_0^2 (1 + 2x) \varphi(x) dx
 \end{aligned}$$

Definiamo

$$g(x) = \begin{cases} 2x + 1, & 0 < x < 2 \\ 0, & 2 < x < 5 \end{cases} \Rightarrow \langle f', \varphi \rangle = \int_{\mathbb{R}} g(x) \varphi(x) dx = \langle g, \varphi \rangle$$

ovvero

$$f'(x) \stackrel{D'(0,5)}{=} g(x)$$

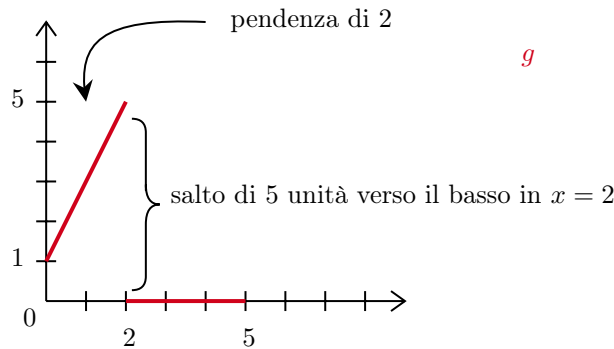
Derivata seconda. Si prosegue in maniera analoga:

$$\begin{aligned}
 \langle f'', \varphi \rangle &= -\langle f', \varphi' \rangle = -\langle g, \varphi' \rangle = -\int_0^2 (1+2x)\varphi'(x)dx \\
 &= -\left\{ [(1+2x)\varphi(x)]_0^2 - \int_0^2 2\varphi(x)dx \right\} \\
 &= -\left\{ 5\varphi(2) - 0 - \int_0^2 2\varphi(x)dx \right\} & h(x) &= \begin{cases} 2, & 0 < x < 2 \\ 0, & 2 < x < 5 \end{cases} \\
 &= -5\varphi(2) + \int_0^5 h(x)\varphi(x)dx \\
 &= -5\langle \delta_2, \varphi \rangle + \langle h, \varphi \rangle \\
 &= \langle h - 5\delta_2, \varphi \rangle
 \end{aligned}$$

ovvero

$$f''(x) \stackrel{D'(0,5)}{=} h(x) - 5\delta_2$$

Ciò è coerente con come era stata definita la g



Il salto verso l'alto in $x = 0$ non lo possiamo vedere perché le funzioni test sono nulle prima di zero.

18.2.3 Soluzione

NB. Si può dimostrare che se $v \in D'(\mathbb{R})$, $\psi \in C^\infty(\mathbb{R}) \Rightarrow \psi v \in D'(\mathbb{R})$ e il suo effetto su una funzione test φ è

$$\langle \psi v, \varphi \rangle := \langle v, \psi \varphi \rangle$$

Quindi

$$\langle x\delta'_0(x), \varphi \rangle = \langle \delta'_0(x), x\varphi(x) \rangle = -\langle \delta_0, x\varphi'(x) + \varphi(x) \rangle = -\varphi(0) = \langle -\delta_0, \varphi \rangle$$

Cioè in $D'(\mathbb{R})$

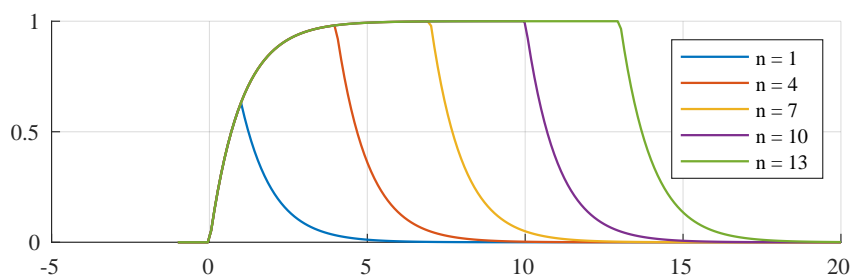
$$x\delta'_0 = -\delta_0$$

Esercizio per casa.

$\forall n, m \in \mathbb{N}$ trovare la distribuzione di $u(x) = x^m \delta_0^{(n)}$.

18.2.4 Soluzione

$$f_n(x) = g(x) * \chi_{(0,n)} = \int_{\mathbb{R}} e^{-(x-t)} H(x-t) \chi_{(0,n)}(t) dt = \int_0^n e^{-x} e^t H(x-t) dt$$



$$f_n(x) = \begin{cases} 0, & x < 0 \\ \int_0^x e^{-x} e^t dt, & 0 \leq x \leq n \\ \int_0^n e^{-x} e^t dt, & x > n \end{cases} = \begin{cases} 0, & x < 0 \\ e^{-x} (e^x - 1) = 1 - e^{-x}, & 0 \leq x \leq n \\ e^{-x} (e^n - 1), & x > n \end{cases}$$

$$\lim_{n \rightarrow \infty} f_n(x) = F(x) = \begin{cases} 0, & x < 0 \\ 1 - e^{-x}, & x \geq 0 \end{cases}$$

- Convergenza in $L^p(\mathbb{R})$?

Non perché l'ipotetico limite $F(x)$ non è integrabile a $+\infty$.

- Convergenza in $L^\infty(\mathbb{R})$?

Notiamo che

$$\|F\|_{L^\infty(\mathbb{R})} = \sup_{\mathbb{R}} |F(x)| = 1 \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} 1$$

$$\|f_n\|_{L^\infty(\mathbb{R})} = \sup_{\mathbb{R}} |f_n(x)| = 1 - e^{-n} \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} 1$$

Tuttavia non possiamo concludere da queste due affermazioni che c'è convergenza in L^∞ , quello che ci interessa è la *differenza* in norma infinito.

$$\|f_n - F\|_{L^\infty(\mathbb{R})} = \begin{cases} 0, & x < n \\ F(x) - f_n(x), & x \geq n \end{cases} = \begin{cases} 0, & x < n \\ 1 - e^{n-x}, & x \geq n \end{cases}$$

È un esponenziale traslato di n

$$\|f_n - F\|_{L^\infty(\mathbb{R})} = \sup_{\mathbb{R}} |f_n(x) - F(x)| = 1 \not\rightarrow 0$$

Quindi non c'è convergenza in $L^\infty(\mathbb{R})$.

- Convergenza in $D'(\mathbb{R})$?

Sono distribuzioni in quanto $f_n, F \in L^1_{\text{loc}}(\mathbb{R})$.

$$\langle f_n, \varphi \rangle \rightarrow \langle F, \varphi \rangle \quad \forall \varphi \in D(\mathbb{R}) \quad \Leftrightarrow \quad \langle F - f_n, \varphi \rangle \rightarrow 0$$

nel nostro caso

$$\langle F - f_n, \varphi \rangle = \int_n^\infty (1 - e^{n-x}) \varphi(x) dx = 0 \quad \forall n \geq n_\varphi$$

perché φ è a supporto compatto, cioè $\forall \varphi \exists n_\varphi : \varphi(x) = 0, \forall x \geq n$. Il dominio di integrazione prima o poi andrà oltre il dominio di φ , che poi si annullerà.

Quindi

$$f_n \xrightarrow{D'(\mathbb{R})} F$$

- Convergenza in $\mathcal{S}'(\mathbb{R})$?

$$\langle f_n, \psi \rangle \rightarrow \langle F, \psi \rangle \quad \forall \psi \in \mathcal{S}(\mathbb{R}) \quad \Leftrightarrow \quad \langle F - f_n, \psi \rangle \rightarrow 0$$

dove \mathcal{S} è lo spazio di Schwarz, lo spazio delle funzioni a decrescita rapida

$$\psi \in C^\infty \quad \wedge \quad \lim_{x \rightarrow +\infty} x^n \psi(x) = 0$$

nel nostro caso

$$\langle F - f_n, \psi \rangle = \int_n^{+\infty} (1 - e^{n-x}) \psi(x) dx = \int_0^{+\infty} (1 - e^{n-x}) \chi_{(n, +\infty)}(x) \psi(x) dx$$

Se chiamiamo $h_n(x)$ l'integranda

$$\lim_{n \rightarrow +\infty} h_n(x) = 0$$

Usiamo la convergenza dominata

$$|h_n(x)| \leq |\psi(x)| \quad |\psi(x)| \in L^1(\mathbb{R})$$

Allora

$$\langle F - f_n, \psi \rangle \rightarrow 0$$

18.2.5 Soluzione

$$f(x) \sim \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin(nx)$$

Calcoliamo i coefficienti

$$b_n = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi 1 \cdot \sin(nx) dx = \frac{2}{\pi} \left[-\frac{1}{n} \cos(nx) \right]_0^\pi = \frac{2}{\pi n} (1 - (-1)^n) = \begin{cases} \frac{4}{n\pi}, & n \text{ dispari} \\ 0, & n \text{ pari} \end{cases}$$

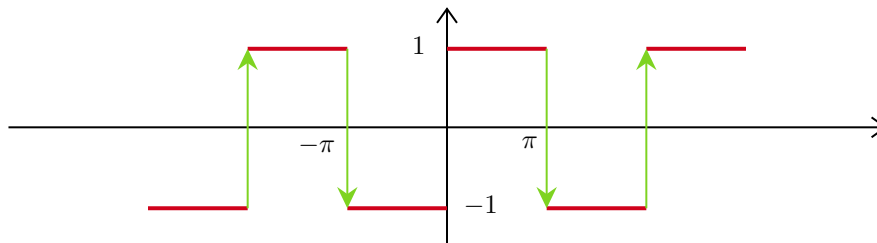
La serie cercata è

$$f(x) \sim \sum_{k=0}^{\infty} \frac{4}{(2k+1)\pi} \sin((2k+1)x)$$

Questa funzione è anche una distribuzione? Sì, $f \in L^1_{\text{loc}}(\mathbb{R})$.

$$\langle u, \varphi \rangle = \langle u, \varphi(x+T) \rangle$$

In $\mathcal{D}'(\mathbb{R})$, a occhio possiamo dedurre la derivata²



$$f'(x) = \sum_{k=-\infty}^{+\infty} (-1)^k \cdot 2\delta_{k\pi}(x)$$

²Si noti la somiglianza col Pettine di Dirac.

Possiamo derivare termine a termine

$$f'(x) \stackrel{D'(\mathbb{R})}{\sim} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{4}{\pi} \cos((2k+1)x)$$

Capitolo 19

Esercitazione 7 - Potrich

19.1 Esercizi

DEFINIZIONE 19.1 — Distribuzione. Una distribuzione è un operatore u che a ogni funzione test φ (funzione $C^\infty(\mathbb{R})$ il cui supporto è un compatto Ω contenuto in \mathbb{R}) associa un numero, reale o complesso, $\langle u, \varphi \rangle$ chiamato **dualità** tra u e φ tale che:

$$\begin{aligned}\langle u, a\varphi + b\psi \rangle &= a\langle u, \varphi \rangle + b\langle u, \psi \rangle \quad \forall a, b \in \mathbb{C}, \quad \forall \varphi, \psi \in D(\Omega) \\ \varphi_j \rightarrow \varphi \text{ in } D(\Omega) &\Rightarrow \langle u, \varphi_j \rangle \rightarrow \langle u, \varphi \rangle\end{aligned}$$

OSSERVAZIONE — Delta di Dirac. L'esempio fondamentale di distribuzione in $D'(\mathbb{R}^n)$ è la Delta di Dirac, denotata δ , e così definita

$$\langle \delta, \varphi \rangle = \varphi(0) \quad \forall \varphi \in D(\mathbb{R}^n)$$

DEFINIZIONE 19.2. Se $u \in D'(\mathbb{R})$, allora la derivata distribuzionale di u è la distribuzione $u' \in D'(\mathbb{R})$ definita univocamente da

$$\int_{\mathbb{R}} u' \varphi = - \int_{\mathbb{R}} u \varphi' \quad \forall \varphi \in D(\mathbb{R})$$

DEFINIZIONE 19.3. Si definisce prodotto di una distribuzione in Ω per una funzione $C^\infty(\Omega)$: se $\psi \in C^\infty(\Omega)$ e $u \in D'(\mathbb{R})$, allora $(\psi u) \in D'(\Omega)$ è la distribuzione tale che

$$\langle \psi u, \varphi \rangle = \langle u, \psi \varphi \rangle \quad \forall \varphi \in D(\mathbb{R}^n)$$

NB.

$$\langle u, \varphi \rangle := \int_{\Omega} u(x) \varphi(x) dx, \quad u \in D'(\Omega), \quad \varphi \in D(\Omega)$$

19.1.1 Esercizio

Provare che valgono le seguenti identità in $D'(\mathbb{R})$:

1. $x\delta(x) = 0$
2. $x\delta'(x) = -\delta(x)$

19.1.2 Esercizio (TDE 6/07/2015)

Mostrare che, per ogni $n \in \mathbb{N}^+$, si ha

$$x^n \delta^{(n)} = (-1)^n n! \delta \text{ in } D'$$

19.1.3 Esercizio (Teorema di derivazione di funzioni con discontinuità di tipo salto)

Sia $a \in \mathbb{R}$, $f \in C^1((-\infty, a))$, $g \in C^1((a, +\infty))$ con $f' \in L^1((-\infty, a))$ e $g' \in L^1((a, +\infty))$ e definiamo

$$u(x) = \begin{cases} f(x), & x < a \\ g(x), & x > a \end{cases}$$

allora u risulta definita q.o. su \mathbb{R} e la sua derivata distribuzionale u' è la somma di una funzione localmente integrabile e che coincide con f' in $(-\infty, a)$ e con g' in $(a, +\infty)$ più una parte singolare, data dalla Delta di Dirac concentrata in $x = a$ e moltiplicata per l'ampiezza del salto

$$[u(a_+) - u(a_-)]\delta_a$$

19.1.4 Esercizio

Si consideri

$$f_n(x) = \frac{n}{1 + n^2 x^2}$$

provare che $f_n \rightarrow \pi\delta$ in $\mathcal{S}'(\mathbb{R})$ e in $D'(\mathbb{R})$.

19.1.5 Esercizio

Si considerino

$$f_n(x) = \frac{1}{\sqrt{n}}\chi_{[0,n]}(x) \quad g_n(x) = \sin(nx)\chi_{[0,7]}(x)$$

Stabilire se le successioni sono convergenti in $L^1(\mathbb{R})$, $L^2(\mathbb{R})$, $L^\infty(\mathbb{R})$, $D'(\mathbb{R})$, $\mathcal{S}'(\mathbb{R})$.

19.1.6 Esercizio

Si consideri

$$f_n(x) = n^2 x e^{-n|x|}$$

1. Determinare il limite puntuale
2. Stabilire se f_n converge in L^p , con $p \in [1, +\infty]$
3. Determinare il limite di

$$g_n(x) = f_n(x)H(x) \quad \text{in } D'(\mathbb{R})$$

dove

$$H(x) = \begin{cases} 1, & x \geq 0 \\ 0, & x < 0 \end{cases}$$

detta **Funzione di Heaviside**.

4. Determinare il limite di f_n in $D'(\mathbb{R})$

19.2 Soluzioni

19.2.1 Soluzione

1. $\forall \varphi \in D(\mathbb{R})$

$$\langle x\delta, \varphi \rangle = \langle \delta, x\varphi \rangle = 0 \cdot \varphi(0) = 0 \quad \blacksquare$$

2. $\forall \varphi \in D(\mathbb{R})$

$$\begin{aligned} \langle x\delta', \varphi \rangle &= \langle \delta', x\varphi \rangle = -\langle \delta, (x\varphi)' \rangle \\ &= -\langle \delta, \varphi + x\varphi' \rangle \\ &= -\langle \delta, \varphi \rangle - \langle \delta, x\varphi' \rangle = -\varphi(0) \end{aligned} \quad \blacksquare$$

19.2.2 Soluzione

Per induzione

- La formula è vera per $n = 1$, per l'esercizio precedente

$$x\delta'(x) = -\delta(x)$$

- Supponiamo vera la tesi per n generico

$$\langle x^n \delta^{(n)}, \varphi \rangle = (-1)^n n! \langle \delta, \varphi \rangle \quad \forall \varphi \in D$$

dobbiamo mostrare che vale anche per $n + 1$

$$\begin{aligned} \langle x^{n+1} \delta^{(n+1)}, \varphi \rangle &= \langle \delta^{(n+1)}, x^{n+1} \varphi \rangle = -\langle \delta^{(n)}, (x^{n+1} \varphi)' \rangle \\ &= -\langle \delta^{(n)}, (n+1)x^n \varphi + x^{n+1} \varphi' \rangle \\ &= -\langle x^n \delta^{(n)}, (n+1)\varphi + x\varphi' \rangle \\ &\stackrel{\text{induz.}}{=} -\langle (-1)^n n! \delta, (n+1)\varphi + x\varphi' \rangle \\ &= (-1)^{n+1} (n+1)! \langle \delta, \varphi \rangle - \underbrace{(-1)^n n! \langle \delta, x\varphi' \rangle}_{=0} \\ &= (-1)^{n+1} (n+1)! \langle \delta, \varphi \rangle \end{aligned}$$

■

19.2.3 Soluzione

Per comodità $u(a_-) = f(a) := f(a_-)$ e $u(a_+) = g(a) := g(a_+)$.

Questi termini esistono finiti perché f', g' sono integrabili.

$\forall \varphi \in D(\mathbb{R})$

$$\langle u', \varphi \rangle = -\langle u, \varphi' \rangle = -\int_{-\infty}^{+\infty} u(x) \varphi'(x) dx$$

la funzione u è definita a tratti

$$-\int_{-\infty}^{+\infty} u(x) \varphi'(x) dx = -\int_{-\infty}^a f(x) \varphi'(x) dx - \int_a^{+\infty} g(x) \varphi'(x) dx = (*)$$

integro per parti

$$\begin{aligned} (*) &= -[f(x)\varphi(x)]_{-\infty}^a + \int_{-\infty}^a f'(x)\varphi(x) dx - [g(x)\varphi(x)]_a^{+\infty} + \int_a^{+\infty} g'(x)\varphi(x) dx \\ &= -f(a)\varphi(a) + \int_{-\infty}^a f'(x)\varphi(x) dx + g(a)\varphi(a) + \int_a^{+\infty} g'(x)\varphi(x) dx \\ &= \varphi(a)[g(a) - f(a)] + \int_{-\infty}^a f'(x)\varphi(x) dx + \int_a^{+\infty} g'(x)\varphi(x) dx \\ &= [u(a_+) - u(a_-)] \langle \delta_{x=a}, \varphi \rangle + \int_{-\infty}^a f'(x)\varphi(x) dx + \int_a^{+\infty} g'(x)\varphi(x) dx \end{aligned}$$

■

Esempio.

$$\text{sgn}(x) = \begin{cases} 1, & x > 0 \\ -1, & x < 0 \end{cases}$$

Per $x > 0$, $\text{sgn}'(x) = 0$.

Per $x < 0$, $\text{sgn}'(x) = 0$.

$\text{sgn}(x)$ presenta un salto in $x = 0$ di ampiezza 2.

$$\Rightarrow \text{sgn}'(x) = 0 + 0 + 2\delta(x)$$

Esempio.

$$f(x) = \frac{1}{2} \operatorname{sgn} x e^{-|x|} = \begin{cases} \frac{1}{2} e^{-x}, & x > 0 \\ -\frac{1}{2} e^x, & x < 0 \end{cases}$$

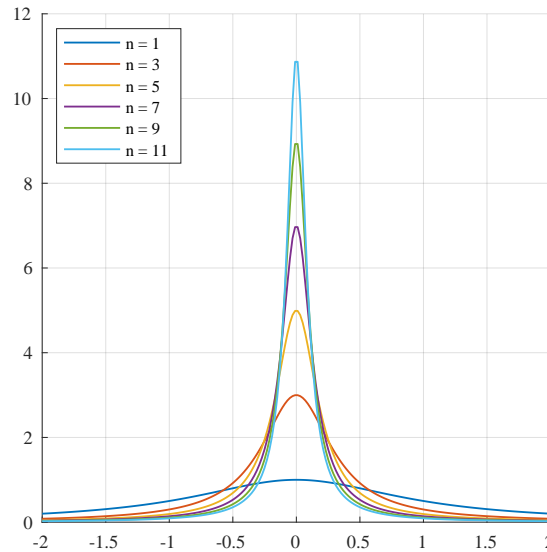
Per $x > 0$, $f'(x) = -\frac{1}{2} e^{-x}$.

Per $x < 0$, $f'(x) = -\frac{1}{2} e^x$.

$f(x)$ presenta un salto in $x = 0$ di ampiezza 1.

$$\Rightarrow f'(x) = -\frac{1}{2} e^{-|x|} + \delta(x)$$

19.2.4 Soluzione



Se dimostro in $\mathcal{S}'(\mathbb{R})$, quella in $D'(\mathbb{R})$ segue automaticamente.

Devo provare che

$$\int_{\mathbb{R}} \frac{n\varphi(x)}{1+n^2x^2} dx \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} \pi\varphi(0) \quad \forall \varphi \in \mathcal{S}(\mathbb{R})$$

pongo $nx = t \Rightarrow ndx = dt$

$$\int_{\mathbb{R}} \frac{n\varphi\left(\frac{t}{n}\right)}{1+t^2} \frac{dt}{n} = \int_{\mathbb{R}} \varphi\left(\frac{t}{n}\right) \frac{1}{1+t^2} dt$$

Proviamo che tale convergenza ha luogo per ogni φ limitata in 0 stimando la differenza

$$\left| \int_{\mathbb{R}} \varphi\left(\frac{t}{n}\right) \frac{1}{1+t^2} dt - \pi\varphi(0) \right| \leq \underbrace{\left| \int_{|t| \leq T} \frac{\varphi\left(\frac{t}{n}\right) - \varphi(0)}{1+t^2} dt \right|}_{I_1} + \underbrace{\left| \int_{|t| > T} \frac{\varphi\left(\frac{t}{n}\right) - \varphi(0)}{1+t^2} dt \right|}_{I_2}$$

Per mostrare la convergenza di questi due integrali posso applicare la convergenza dominata

$$\left| \varphi\left(\frac{t}{n}\right) \frac{1}{1+t^2} \right| \leq \frac{\|\varphi\|_{\infty}}{1+t^2} \in L^1(\mathbb{R})$$

NB.

$$\frac{1}{1+t^2} \in L^1(\mathbb{R}) \quad \int_{\mathbb{R}} \frac{1}{1+t^2} dt = [\arctan t]_{-\infty}^{+\infty} = \frac{\pi}{2} - \left(-\frac{\pi}{2}\right) = \pi$$

$$\Rightarrow \forall \varepsilon > 0 \quad \exists T = T(\varepsilon) : \int_{|t| > T} \frac{1}{1+t^2} dt \leq \varepsilon$$

Fissati ε, T , $\exists n$ tale che

$$\left| \varphi\left(\frac{t}{n}\right) - \varphi(0) \right| \leq \varepsilon \quad \forall t: |t| \leq T$$

Allora

$$I_1 + I_2 \leq \pi\varepsilon + 2\|\varphi\|_\infty\varepsilon$$

Per l'arbitrarietà di ε segue la tesi.

19.2.5 Soluzione

Studiamo le $f_n(x)$

$$|f_n(x)| \leq \frac{1}{\sqrt{n}} \quad \forall x \in \mathbb{R} \Rightarrow f_n \xrightarrow[n \rightarrow +\infty]{L^\infty(\mathbb{R})} f \equiv 0$$

ma allora

$$f_n \xrightarrow[n \rightarrow +\infty]{L^1_{\text{loc}}(\mathbb{R})} f \equiv 0 \quad \begin{cases} \Rightarrow f_n \xrightarrow[n \rightarrow +\infty]{D'(\mathbb{R})} f \equiv 0 \\ \Rightarrow f_n \xrightarrow[n \rightarrow +\infty]{\mathcal{S}'(\mathbb{R})} f \equiv 0 \end{cases}$$

Stimiamo

$$\|f_n - 0\|_{L^1} = \|f_n\|_{L^1} = \frac{n}{\sqrt{n}} = \sqrt{n} \xrightarrow[n \rightarrow +\infty]{} 0 \Rightarrow f_n \xrightarrow[n \rightarrow +\infty]{L^1(\mathbb{R})} 0$$

Poi

$$\|f_n - 0\|_{L^2} = \|f_n\|_{L^2} = 1 \xrightarrow[n \rightarrow +\infty]{} 0 \Rightarrow f_n \xrightarrow[n \rightarrow +\infty]{L^2(\mathbb{R})} 0$$

Studiamo le $g_n(x)$

Dimostro che g_n converge in $\mathcal{S}'(\mathbb{R})$, da cui si ottiene che g_n converge anche in $D'(\mathbb{R})$.

$$\int_{\mathbb{R}} g_n(x) \varphi(x) dx \stackrel{\text{ipp}}{=} -\frac{1}{n} [\cos(nx) \varphi(x)]_0^7 + \int_0^7 \frac{1}{n} \cos(nx) \varphi'(x) dx \xrightarrow[n \rightarrow +\infty]{} 0$$

Analizziamo in L^∞

$$\|g_n - g\|_\infty = \|g_n\|_\infty = 1 \xrightarrow[n \rightarrow +\infty]{} 0 \Rightarrow g_n \xrightarrow[n \rightarrow +\infty]{L^\infty(\mathbb{R})} 0$$

Analizziamo in L^p

$$\|g_n - g\|_{L^p}^p = \|g_n\|_{L^p}^p = \int_0^7 |\sin(nx)|^p dx \stackrel{nx=y}{=} \frac{1}{n} \int_0^{7n} |\sin(y)|^p dy$$

OSSERVAZIONE. $a > 0$

$$a \int_0^{ka} |\sin y|^p dy = \frac{2h\pi}{k} \int_0^{2h\pi} |\sin y|^p dy + \frac{1}{k} \int_{2h\pi}^{ka} |\sin y|^p dy$$

dove $h = h(k)$ è l'unico intero tale che $2h\pi \leq ka \leq 2(h+1)\pi$.

Se $k \rightarrow +\infty$ allora $\frac{2h\pi}{k} \rightarrow 1$ e

$$\int_0^{2h\pi} |\sin y|^p dy = \int_0^{2\pi} |\sin y|^p dy \quad \forall h$$

mentre l'altro addendo è infinitesimo.

Quindi

$$\frac{1}{n} \int_0^{7n} |\sin(y)|^p dy \xrightarrow[n \rightarrow +\infty]{} \int_0^{2\pi} |\sin y|^p dy \Rightarrow g_n \xrightarrow[n \rightarrow +\infty]{L^p(\mathbb{R})} 0$$

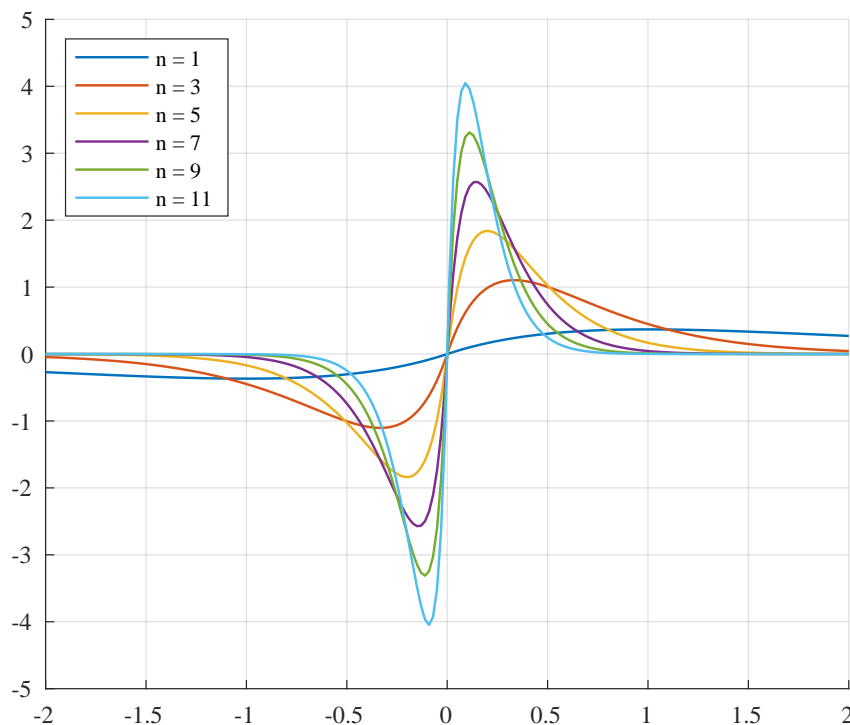
19.2.6 Soluzione

1. Fissiamo $x_0 \in \mathbb{R}$.

(a) se $x_0 = 0$ allora $f_n(0) \equiv 0 \forall n \in \mathbb{N}$

(b) se $x_0 \neq 0$ allora $\lim_{n \rightarrow +\infty} f_n(x_0) = 0$

(c) quindi f_n converge puntualmente su tutto \mathbb{R} a $f(x) \equiv 0$.



2. Se $p \in [1, +\infty)$

$$\|f_n\|_{L^p}^p = \int_{\mathbb{R}} n^{2p} x^p e^{-np|x|} dx = 2 \int_0^{+\infty} n^{2p} x^p e^{-np x} dx = (*)$$

poniamo $np x = t \Rightarrow np dx = dt$

$$(*) = 2 \int_0^{+\infty} n^{2p} \frac{t^p}{n^p p^p} e^{-t} \frac{dt}{np} = \frac{2}{p^{p+1}} n^{p-1} \int_0^{+\infty} t^p e^{-t} dt \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} 0$$

l'integrale non dipende da n , siamo nel caso $p \geq 1$, quindi non c'è convergenza.

Se $p = \infty$

$$\|f_n - f\|_{\infty} = \|f_n\|_{\infty} = \max_{\mathbb{R}} |f_n(x)| = \left| f_n\left(\frac{1}{n}\right) \right| = n^2 \frac{1}{n} e^{-n \frac{1}{n}} = n e^{-1} \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} 0$$

quindi non c'è convergenza.

3. La successione g_n è

$$g_n(x) = f_n(x)H(x) = \begin{cases} n^2 x e^{-nx}, & x \geq 0 \\ 0, & x < 0 \end{cases}$$

$\forall n \in \mathbb{N}$, $g_n \in L^1_{\text{loc}}(\mathbb{R})$ e $\forall \varphi \in D(\mathbb{R})$

$$\langle g_n, \varphi \rangle = \int_{\mathbb{R}} g_n(x) \varphi(x) dx = \int_0^{+\infty} n^2 x e^{-nx} \varphi(x) dx$$

integrando per parti con

$$f(x) = x\varphi(x) \rightarrow f'(x) = \varphi(x) + x\varphi'(x)$$

$$g(x) = -ne^{-nx} \rightarrow g'(x) = n^2e^{-nx}$$

da cui

$$\stackrel{\text{iPP}}{=} \underbrace{[-ne^{-nx}x\varphi(x)]_0^{+\infty}}_{=0} + \int_0^{+\infty} ne^{-nx}[\varphi(x) + x\varphi'(x)]dx$$

integriamo per parti con

$$\begin{aligned} f(x) = \varphi(x) + x\varphi'(x) &\rightarrow f'(x) = 2\varphi'(x) + x\varphi''(x) \\ g(x) = -e^{-nx} &\rightarrow g'(x) = ne^{-nx} \end{aligned}$$

da cui

$$\begin{aligned} &\stackrel{\text{iPP}}{=} \underbrace{[-e^{-nx}(\varphi(x) + x\varphi'(x))]_0^{+\infty}}_{\varphi(0)} + \int_0^{+\infty} e^{-nx}[2\varphi'(x) + x\varphi''(x)]dx \\ &\Rightarrow \langle g_n, \varphi \rangle = \varphi(0) + \int_0^{+\infty} e^{-nx}[2\varphi'(x) + x\varphi''(x)]dx \\ &\Rightarrow \lim_{n \rightarrow +\infty} \langle g_n, \varphi \rangle = \varphi(0) + \lim_{n \rightarrow +\infty} \int_0^{+\infty} e^{-nx}[2\varphi'(x) + x\varphi''(x)]dx \\ &\stackrel{\text{Dom}}{\Rightarrow} \lim_{n \rightarrow +\infty} \langle g_n, \varphi \rangle = \varphi(0) + \int_0^{+\infty} \lim_{n \rightarrow +\infty} e^{-nx}[2\varphi'(x) + x\varphi''(x)]dx = \varphi(0) \end{aligned}$$

essendo $\varphi \in D(\mathbb{R}) \Rightarrow \exists M > 0$ tale che $|2\varphi'(x) + x\varphi''(x)| < M, \forall x \in \mathbb{R}$ e

$$|e^{-nx}[2\varphi'(x) + x\varphi''(x)]| \leq Me^{-x} \in L^1([0, +\infty))$$

quindi

$$g_n \xrightarrow[n \rightarrow +\infty]{D'(\mathbb{R})} \delta_0$$

4. $\forall \varphi \in D(\mathbb{R})$

$$\begin{aligned} \langle f_n, \varphi \rangle &= \int_{\mathbb{R}} n^2 x e^{-n|x|} \varphi(x) dx \\ &= \int_{-\infty}^0 n^2 x e^{nx} \varphi(x) dx + \int_0^{+\infty} n^2 x e^{-nx} \varphi(x) dx \end{aligned}$$

integrazione per parti due volte per entrambi gli integrali e teorema della convergenza dominata

$$\begin{aligned} \langle f_n, \varphi \rangle &= \int_{\mathbb{R}} n^2 x e^{-n|x|} dx \\ &= \int_{-\infty}^0 n^2 x e^{nx} \varphi(x) dx + \int_0^{\infty} n^2 x e^{-nx} \varphi(x) dx \end{aligned}$$

ponendo $f = x\varphi(x)$ e g' l'altro pezzo per entrambi gli integrali

$$\begin{aligned} &\stackrel{\text{iPP}}{=} \cancel{[ne^{nx} \cdot x\varphi(x)]_{-\infty}^0} - \int_{-\infty}^0 ne^{nx}[\varphi(x) + x\varphi'(x)]dx \\ &\quad + \cancel{[-ne^{-nx} \cdot x\varphi(x)]_0^{\infty}} + \int_0^{\infty} ne^{-nx}[\varphi(x) + x\varphi'(x)]dx \\ &\stackrel{\text{iPP}}{=} - \left\{ [e^{nx} \cdot (\varphi(x) + x\varphi'(x))]_{-\infty}^0 - \int_{-\infty}^0 e^{nx}[\varphi'(x) - \varphi'(x) - x\varphi''(x)]dx \right\} \\ &\quad + \left\{ [-e^{-nx}(\varphi(x) + x\varphi'(x))]_0^{\infty} + \int_0^{\infty} e^{-nx}[\varphi'(x) + \varphi'(x) + x\varphi''(x)]dx \right\} \end{aligned}$$

al limite i due integrali si cancellano per convergenza dominata, rimane

$$-[\varphi(0) - 0] + [0 - (-\varphi(0))] = -\varphi(0) + \varphi(0) = -\delta_0 + \delta_0 = 0$$

Capitolo 20

Esercitazione 8 - Boella

20.1 Esercizi

20.1.1 Esercizio

Calcolare la trasformata di Fourier di $f(x) = e^{-|x|}$

20.1.2 Esercizio

Calcolare la trasformata di Fourier di $f(x) = \chi_{[-1,1]}(x)$

20.1.3 Esercizio

Calcolare la trasformata di Fourier di $f(x) = e^{-x^2}$

20.1.4 Esercizio

Calcolare la trasformata di Fourier di $f(x) = \frac{1}{\cosh(x)}$

20.1.5 Esercizio

Calcolare la trasformata di Fourier di $f(x) = \frac{1}{(1+x^2)^2}$

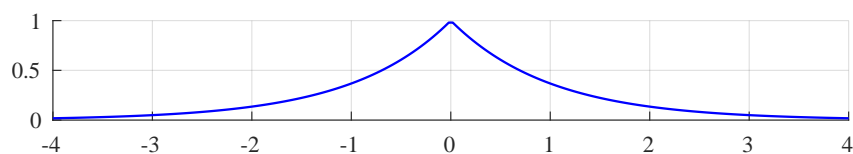
20.1.6 Esercizio

Calcolare la trasformata di Fourier di $u(x) = \frac{1}{\sqrt{|x|}}$

20.2 Soluzioni

20.2.1 Soluzione

Grafico di $f(x) = e^{-|x|}$



$$f \text{ reale pari} \Rightarrow \hat{f} \text{ reale pari}$$

Inoltre $f \in L^1(\mathbb{R})$ quindi per il Teorema di Riemann-Lebesgue

$$f \in L^1(\mathbb{R}) \Rightarrow \hat{f} \in C_0^0(\mathbb{R}) \cap L^\infty(\mathbb{R})$$

La trasformata di Fourier è derivabile? In 0 c'è un punto angoloso quindi non possiamo utilizzare la proprietà della trasformata di Fourier per le derivate.

Poiché all'infinito la funzione va a zero come un'esponenziale anche se la moltiplichiamo per una qualsiasi potenza di x quello che otteniamo è ancora una funzione in $L^1(\mathbb{R})$

$$x^n f(x) \in L^1(\mathbb{R}) \Rightarrow \frac{d^n}{d\xi^n} \hat{f} \in C_0^0(\mathbb{R}) \Rightarrow \hat{f} \in C^\infty(\mathbb{R})$$

Inoltre

$$f \notin C^\infty(\mathbb{R}) \Rightarrow f \notin \mathcal{S}(\mathbb{R}) \Rightarrow \hat{f} \notin \mathcal{S}(\mathbb{R})$$

In compenso visto che f è sicuramente una distribuzione temperata anche \hat{f} lo sarà

$$f \in \mathcal{S}'(\mathbb{R}) \Rightarrow \hat{f} \in \mathcal{S}'(\mathbb{R})$$

Inoltre

$$f \in L^2(\mathbb{R}) \cap L^1(\mathbb{R}) \Rightarrow \hat{f} \in L^2(\mathbb{R})$$

Visto che c'è un valore assoluto la cosa migliore da fare è quella di spezzare l'integrale, quindi:

$$\begin{aligned} \hat{f}(\xi) &= \int_{-\infty}^{\infty} e^{-i\xi x} e^{-|x|} dx = \int_{-\infty}^0 e^{-i\xi x} e^x dx + \int_0^{+\infty} e^{-i\xi x} e^{-x} dx \\ &= \left[\frac{1}{1-i\xi} e^{(1-i\xi)x} \right]_{-\infty}^0 + \left[\frac{-1}{1+i\xi} e^{-(1+i\xi)x} \right]_0^{\infty} \\ &= \frac{1}{1-i\xi} + \frac{1}{1+i\xi} = \frac{2}{1+\xi^2} \end{aligned}$$

Ricordiamo la regola

$$\mathcal{F}\{u(\alpha x)\} = \frac{1}{|\alpha|} \hat{u}\left(\frac{\xi}{\alpha}\right)$$

Sapendo questo, deduciamo quanto vale, dato $\alpha > 0$

$$\mathcal{F}\{e^{-\alpha|x|}\} = \frac{1}{\alpha} \cdot \frac{2}{1+\left(\frac{\xi}{\alpha}\right)^2} = \frac{2\alpha}{\alpha^2 + \xi^2}$$

Ricordiamo la formula dell'antitrasformata

$$f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} e^{i\xi x} \left(\frac{2}{1+\xi^2} \right) d\xi = e^{-|x|}$$

Sapendo questo, deduciamo quanto vale

$$\mathcal{F}\left\{ \frac{1}{1+x^2} \right\} = \int_{\mathbb{R}} e^{-i\xi x} \left(\frac{1}{1+x^2} \right) dx \stackrel{\text{parità}}{=} \pi e^{-|\xi|}$$

20.2.2 Soluzione

$$\begin{aligned} \hat{f}(\xi) &= \int_{\mathbb{R}} e^{-i\xi x} \chi_{[-1,1]} dx = \int_{-1}^1 e^{-i\xi x} dx = \left[-\frac{1}{i\xi} e^{-i\xi x} \right]_{-1}^1 = \\ &= \frac{1}{i\xi} (e^{i\xi} - e^{-i\xi}) = \frac{2}{\xi} \frac{e^{i\xi} - e^{-i\xi}}{2i} = \frac{2 \sin \xi}{\xi} \end{aligned}$$

Questa volta $\hat{f} \notin L^1(\mathbb{R})$ ma $\hat{f} \in L^2(\mathbb{R})$

Ragionando come prima

$$\begin{aligned} f(x) &= \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} e^{i\xi x} \frac{2 \sin(\xi)}{\xi} d\xi \\ \Rightarrow g(x) &= \frac{\sin x}{x} \Rightarrow \hat{g}(\xi) = \pi \chi_{[-1,1]}(\xi) \end{aligned}$$

20.2.3 Soluzione

Abbiamo due diverse

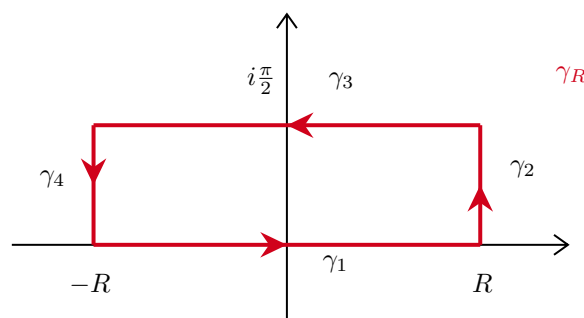
1. Analisi complessa
2. Equazione differenziale

Analisi complessa.

f reale pari, allora \hat{f} reale pari. Completando il quadrato¹

$$\hat{f}(\xi) = \int_{\mathbb{R}} e^{-i\xi x} e^{-x^2} dx = e^{-\frac{\xi^2}{4}} \int_{\mathbb{R}} e^{-(x + \frac{i\xi}{2})^2} dx$$

Noto che la funzione integranda ha la forma di una gaussiana traslata nel piano complesso, integriamo sul seguente percorso.



La funzione non ha singolarità

$$\int_{\gamma_R} e^{-z^2} dz = 0$$

che è uguale alla somma degli integrali

$$\int_{\gamma_R} e^{-z^2} dz = \int_{\gamma_1} + \int_{\gamma_2} + \int_{\gamma_3} + \int_{\gamma_4} \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} \int_{\mathbb{R}} e^{-x^2} dx - \int_{\mathbb{R}} e^{-(x + \frac{i\xi}{2})^2} dx$$

quindi questi due integrali sono uguali al limite

$$\int_{\mathbb{R}} e^{-(x + \frac{i\xi}{2})^2} dx = \int_{\mathbb{R}} e^{-x^2} dx = \sqrt{\pi}$$

Quindi

$$\boxed{\mathcal{F}\{e^{-x^2}\} = \sqrt{\pi} e^{-\frac{\xi^2}{4}}}$$

Deduciamo anche, per $\alpha > 0$

$$\boxed{\mathcal{F}\{e^{-\alpha x^2}\} = \mathcal{F}\{e^{-(\sqrt{\alpha}x)^2}\} = \sqrt{\frac{\pi}{\alpha}} e^{-\frac{\xi^2}{4\alpha}}}$$

Equazione differenziale.

Costruiamo ad hoc un'equazione differenziale

$$u(x) = e^{-x^2} \Rightarrow u'(x) = -2xe^{-x^2} \Rightarrow u' + 2xu = 0$$

Ora

$$\mathcal{F}\{u\} = \hat{u} \quad \mathcal{F}\{xu\} = i \frac{d}{d\xi} \hat{u} \quad \mathcal{F}\{u'\} = i\xi \hat{u}'$$

¹Aggiungiamo e togliamo $\xi^2/4$

$$-i\xi x - x^2 = -(i\xi x + x^2) = -\left[\left(x + \frac{i\xi}{2}\right)^2 + \frac{\xi^2}{4}\right]$$

L'equazione differenziale si riscrive

$$i\xi\hat{u} + 2i\hat{u}' = 0 \Rightarrow \hat{u}' + \frac{\xi}{2}\hat{u} = 0 \Rightarrow \hat{u}(\xi) = Ce^{-\int \frac{\xi}{2}d\xi} = Ce^{-\xi^2/4}$$

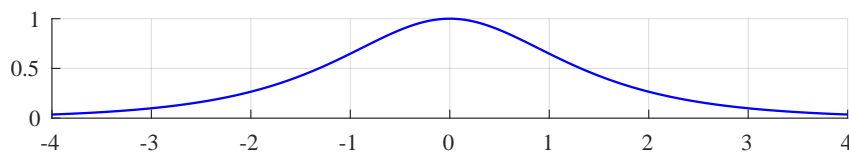
Determiniamo la costante

$$C = \hat{u}(0) = \int_{\mathbb{R}} e^{-i0x} u(x) dx = \int_{\mathbb{R}} u(x) dx = \int_{\mathbb{R}} e^{-x^2} dx = \sqrt{\pi}$$

Allora

$$\hat{u}(\xi) = \sqrt{\pi} e^{-\xi^2/4}$$

20.2.4 Soluzione

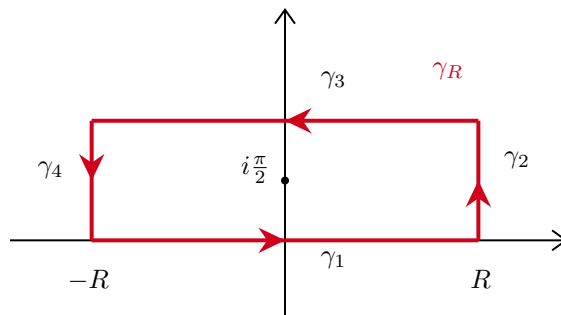


$$\mathcal{F}\left\{\frac{1}{\cosh x}\right\} = \int_{\mathbb{R}} \frac{e^{-i\xi x}}{\cosh x} dx = \int_{\mathbb{R}} \frac{2e^{-i\xi x}}{e^x + e^{-x}} dx \Rightarrow f(x) = \frac{2e^{-i\xi z}}{e^z + e^{-z}}$$

Tutte le singolarità sono tutti i punti del piano complesso in cui si annulla il denominatore

$$e^z + e^{-z} = e^{-z}(e^{2z} + 1) = 0 \Leftrightarrow 2z = i\pi + 2k\pi \Leftrightarrow z = i\frac{\pi}{2} + k\pi, \quad k \in \mathbb{Z}$$

Disegno il grafico con il solito rettangolo della gamma che contenga solo un residuo.



Calcolo

$$\begin{aligned} \int_{\gamma_R} f(z) dz &= 2\pi i \cdot \text{Res}\left(f, z = \frac{i\pi}{2}\right) = 2\pi i \frac{2e^{-i\xi z}}{e^z - e^{-z}} \Big|_{z=i\pi/2} \\ &= 2\pi i \cdot \frac{2e^{\xi \frac{\pi}{2}}}{e^{\frac{i\pi}{2}} - e^{-\frac{i\pi}{2}}} = 2\pi i \cdot \frac{2e^{\xi \frac{\pi}{2}}}{i - (-i)} = 2\pi e^{\xi \frac{\pi}{2}} \end{aligned}$$

Scriviamo i vari pezzi

$$\int_{\gamma_R} f(z) dz = 2\pi e^{\frac{\xi\pi}{2}} = \int_{\gamma_1} + \int_{\gamma_2} + \int_{\gamma_3} + \int_{\gamma_4}$$

$$\int_{\gamma_1} = \int_{-R}^R \frac{e^{-i\xi x}}{\cosh(x)} dx \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} \mathcal{F}\left\{\frac{1}{\cosh(x)}\right\}$$

$$\int_{\gamma_2} = 2 \int_0^{\pi i} \frac{e^{-i\xi(R+iy)}}{e^{R+iy} + e^{-R-iy}} idy$$

$$\left| \int_{\gamma_2} \right| = 2 \left| \int_0^\pi \frac{e^{-i\xi R} e^{iy}}{e^R (e^{iy} + e^{-2R-iy})} i dy \right| \leq \frac{2}{e^R} \underbrace{\int_0^\pi \left| \frac{e^y}{e^{iy} + e^{-2R-iy}} \right| dy}_{\text{limitata}} \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} 0$$

$$\begin{aligned} \int_{\gamma_3} &= - \int_{-R}^R \frac{2e^{-i\xi(x+i\pi)}}{e^{x+i\pi} + e^{-x-i\pi}} dx = \int_{-R}^R \frac{2e^{-i\xi x} e^{\pi\xi}}{e^x + e^{-x}} dx \\ &= e^{\pi\xi} \int_{-R}^R \frac{e^{-i\xi x}}{\frac{e^x + e^{-x}}{2}} dx \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} e^{\pi\xi} \mathcal{F} \left\{ \frac{1}{\cosh(x)} \right\} \end{aligned}$$

$$\left| \int_{\gamma_4} \right| \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} 0$$

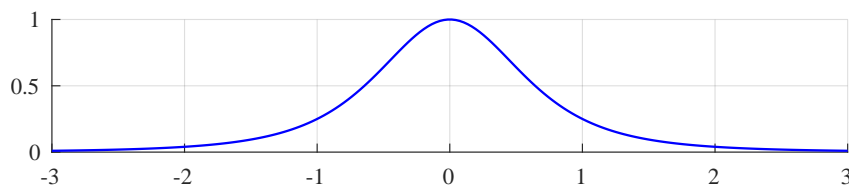
In totale avremo

$$2\pi e^{\xi \frac{\pi}{2}} = \int_{\gamma_R} f(z) dz \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} \mathcal{F} \left\{ \frac{1}{\cosh(x)} \right\} (1 + e^{\pi\xi})$$

Dunque

$$\mathcal{F} \left\{ \frac{1}{\cosh(x)} \right\} = \frac{2\pi e^{\xi \frac{\pi}{2}}}{e^{\pi\xi} + 1} = \frac{2\pi}{e^{\xi \frac{\pi}{2}} + e^{-\xi \frac{\pi}{2}}} = \frac{\pi}{\cosh\left(\frac{\pi}{2}\xi\right)}$$

20.2.5 Soluzione



$$\mathcal{F} \left\{ \frac{1}{(1+x^2)^2} \right\} = \int_{\mathbb{R}} \frac{e^{-i\xi x}}{(1+x^2)^2} dx$$

f pari, allora \hat{f} pari.

Poniamo²

$$f(z) = \frac{e^{-i\xi z}}{(1+z^2)^2}$$

$z = \pm i$ sono poli del II ordine.

Giochiamo con i residui utilizzando il Lemma di Jordan

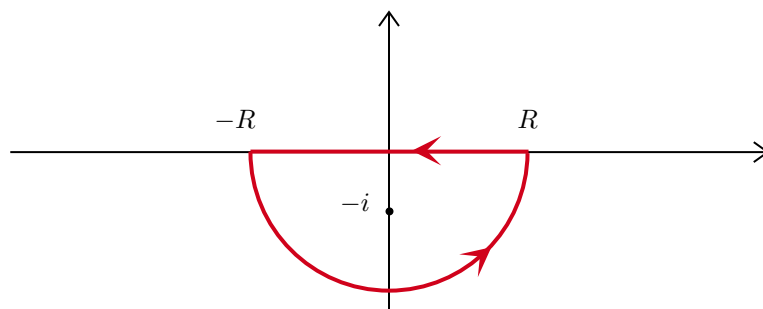
$$\int_{\gamma_R} g(z) e^{i\alpha z} dz$$

Quale circonferenza bisogna prendere?

Se α è positivo il lemma di Jordan parla della semicirconferenza superiore mentre se α è negativo della semicirconferenza inferiore.

Nel nostro caso si parla di $-\xi$ per calcolare quanto vale questa trasformata avremo che se ξ è negativo avremo bisogno del semipiano superiore, se ξ è positivo di quello inferiore. Essendo simmetrici si sfrutta il risultato teorico della parità.

²Con f si indica sia la funzione data che quella integranda, ma sono due funzioni che differiscono per il numeratore. Non facciamo troppo i pignoli.



Per $\xi > 0$

$$\int_R \frac{e^{-i\xi x}}{(1+x^2)^2} dx = -2\pi i \cdot \text{Res}(f, z = -i)$$

Il segno meno è giustificato dal fatto che percorriamo la semicirconferenza in senso *antiorario*.

Il residuo allora sarà pari a

$$\begin{aligned} \text{Res}(f, z = -i) &= \left. \frac{d}{dz} \frac{e^{-i\xi z}}{(z-i)^2} \right|_{z=-i} \\ &= \left. \frac{-i\xi e^{-i\xi z}(z-i)^2 - e^{-i\xi z} 2(z-i)}{(z-i)^4} \right|_{z=-i} \\ &= \frac{e^{-\xi}(4i + 4i\xi)}{16} = i \frac{e^{-\xi}}{4} (1 + \xi) \end{aligned}$$

La trasformata vale quindi

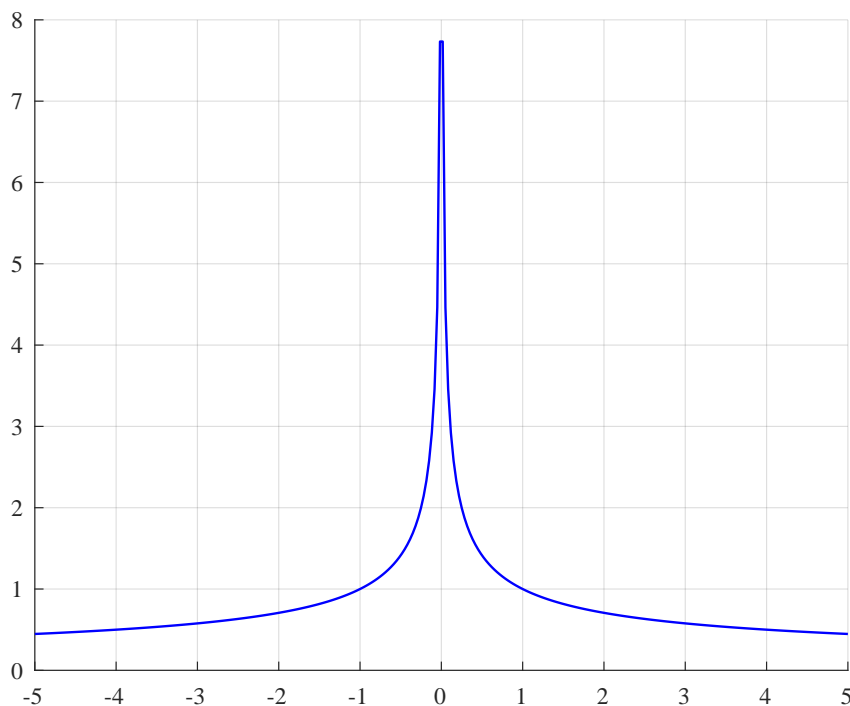
$$\mathcal{F} \left\{ \frac{1}{(1+x^2)^2} \right\} = -2\pi i \cdot i \frac{e^{-\xi}}{4} (1 + \xi) = \frac{\pi}{2} e^{-\xi} (1 + \xi) \quad \xi > 0$$

Per le $\xi < 0$ basta raddoppiare

$$\hat{f}(\xi) = \frac{\pi}{2} e^{-|\xi|} (1 + |\xi|)$$

20.2.6 Soluzione

Vediamo il grafico di $u(x) = 1/\sqrt{|x|}$



Notiamo che $u \notin L^1$ perché all'infinito va a zero troppo lentamente e neanche $u \notin L^2$, in tal caso sarebbe asintotica a $1/x$ per $x \rightarrow \infty$, che non è integrabile.

Possiamo considerare u come una distribuzione temperata, cioè $u \in \mathcal{S}'(\mathbb{R})$.

Possiamo prendere una successione di funzioni u_n che l'approssimano nel senso delle distribuzioni temperate

$$u_n(x) = u(x)\chi_{(-n,n)}(x) \quad u_n \in L^1(\mathbb{R})$$

Considerando la dualità con una qualsiasi funzione dello spazio di Schwartz questa sarà pari a:

$$\langle (u - u_n), \psi \rangle = \int_{-\infty}^{-n} \frac{1}{\sqrt{|x|}} \psi(x) dx + \int_n^{+\infty} \frac{1}{\sqrt{x}} \psi(x) dx$$

$$|\langle (u - u_n), \psi \rangle| \leq \frac{1}{\sqrt{n}} \int_{\mathbb{R}} |\psi(x)| dx \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 0 \Rightarrow u_n \xrightarrow[n \rightarrow \infty]{\mathcal{S}'} u$$

Ne consegue che possiamo scrivere:

$$\mathcal{F}\{u\} = \lim_{n \rightarrow \infty} \mathcal{F}\{u_n\}$$

Calcoliamo le trasformate delle u_n in senso classico

$$\mathcal{F}\{u_n\} = \int_{\mathbb{R}} \frac{e^{-i\xi x}}{\sqrt{|x|}} \chi_{[-n,n]}(u) dx = \int_{-n}^n \frac{\cos(\xi x) - i \sin(\xi x)}{\sqrt{|x|}} dx = 2 \int_0^n \frac{\cos(\xi x)}{\sqrt{x}} dx$$

Sostituzione

$$\xi x = t^2 \Rightarrow dx = \frac{2}{\xi} t dt$$

Allora

$$= 2 \int_0^{\sqrt{\xi n}} \frac{\cos(t^2)}{\sqrt{\frac{t^2}{\xi}}} \frac{2t}{\xi} dt = \frac{4}{\sqrt{\xi}} \int_0^{\sqrt{\xi n}} \cos(t^2) dt =$$

Ricordiamo l'integrale di Fresnel

$$\int_0^{+\infty} \cos(x^2) dx = \sqrt{\frac{\pi}{8}}$$

Quindi, la trasformata sarà pari a

$$\mathcal{F}\{u\} = \lim_{n \rightarrow \infty} \mathcal{F}\{u_n\} = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{4}{\sqrt{|\xi|}} \int_0^{\sqrt{|\xi|n}} \cos(t^2) dt = \frac{4}{\sqrt{|\xi|}} \sqrt{\frac{\pi}{8}} = \sqrt{\frac{2\pi}{|\xi|}}$$

Capitolo 21

Esercitazione 8 - Potrich

21.1 Esercizi

DEFINIZIONE 21.1. Sia $u \in L^1(\mathbb{R})$. Si dice **Trasformata di Fourier** di u la funzione $\hat{u} : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$ definita da

$$\hat{u}(\xi) = \int_{\mathbb{R}} e^{-i\xi x} u(x) dx$$

TEOREMA 21.2 — Proprietà. Ecco alcune utili proprietà della trasformata di Fourier.

- Scaling

$$u(ax) \rightarrow \frac{1}{|a|} \hat{u}\left(\frac{\xi}{a}\right)$$

- Shifting

$$u(x - a) \rightarrow e^{-ia\xi} \hat{u}(\xi)$$

- Modulazione

$$\begin{aligned} u(x)e^{iax} &\rightarrow \hat{u}(\xi - a) \\ u(x)\cos(\xi_0 x) &\rightarrow \frac{1}{2}[\hat{u}(\xi - \xi_0) + \hat{u}(\xi + \xi_0)] \end{aligned}$$

- Linearità

$$\mathcal{F}\{\alpha u + \beta v\} = \alpha \mathcal{F}\{u\} + \beta \mathcal{F}\{v\} \quad \forall \alpha, \beta \in \mathbb{R}, \forall u, v \in L^1(\mathbb{R})$$

- Derivazione

$$\widehat{u'}(\xi) = i\xi \hat{u}(\xi)$$

21.1.1 Esercizio Una trasformata notevole

Calcolare la trasformata di Fourier di

$$u(x) = \frac{1}{1+x^2}, \quad x \in \mathbb{R}$$

21.1.2 Esercizio Trasformata della Gaussiana

Calcolare la trasformata di Fourier della funzione Gaussiana

$$u(x) = e^{-x^2}, \quad x \in \mathbb{R}$$

21.1.3 Esercizio

Calcolare la trasformata di Fourier di

$$f(x) = \frac{\sin x}{(1+x^2)(4+x^2)}$$

21.1.4 Esercizio

Calcolare la trasformata di Fourier di

$$u(x) = \frac{2 \cos x}{1+x^2}$$

21.1.5 Esercizio

Determinare l'espressione analitica di

$$f(\tau) = \int_{\mathbb{R}} e^{-i(\tau^2-2)x} \frac{\cos(2x)}{1+x^2} dx$$

21.1.6 Esercizio

Sia

$$f(x) = \begin{cases} 1, & 0 < x < 1 \\ -1, & -1 < x < 0 \end{cases}$$

1. Calcolare la trasformata di Fourier di $f(x)$
2. Calcolare la trasformata di Fourier di $g(x) = xf(x)$

21.1.7 Esercizio

Sia H la funzione di Heaviside

$$H(t) = \begin{cases} 1, & t \geq 0 \\ 0, & t < 0 \end{cases}$$

1. Calcolare la trasformata di Fourier di

$$f(x) = (1-x^2) H(1-x^2)$$

2. Utilizzare il risultato trovato per calcolare

$$\int_0^{+\infty} \frac{x \cos x - \sin x}{x^3} \cos\left(\frac{x}{2}\right) dx$$

21.2 Soluzioni

21.2.1 Soluzione

Per definizione

$$\hat{u}(\xi) = \int_{\mathbb{R}} e^{-i\xi x} u(x) dx$$

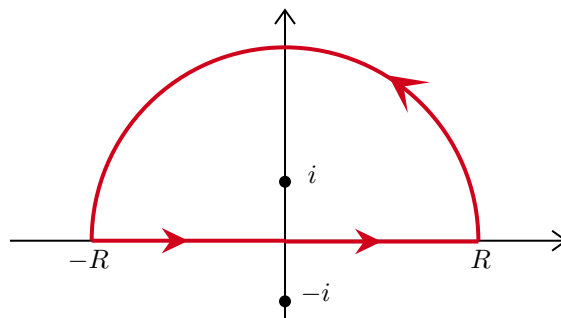
Consideriamo la funzione analitica

$$f(z) = \frac{1}{1+z^2}$$

le cui singolarità si trovano in

$$1+z^2=0 \Leftrightarrow z=\pm i$$

e sono dei poli semplici.



Osserviamo che $|f(z)| \sim \frac{1}{z^2}$ per $|z| \rightarrow +\infty$, allora col teorema dei residui e il lemma di Jordan

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-i\xi x} \frac{1}{1+x^2} dx = 2\pi i \cdot \text{Res} \left(\frac{e^{-i\xi z}}{1+z^2}, z=i \right) = \pi e^{\xi} \quad \forall \xi < 0$$

NB. Se f è pari, allora \hat{f} è pari.

I valori per $\xi > 0$ si ottengono da quelli negativi imponendo che \hat{f} sia pari

NB. $f \in L^1 \Rightarrow \hat{f}$ è continua.

Il valore in 0 si ottiene per continuità.

$$\Rightarrow \boxed{\hat{f}(\xi) = \pi e^{-|\xi|} \quad \forall \xi \in \mathbb{R}}$$

21.2.2 Soluzione

$$\hat{u}(\xi) = \int_{\mathbb{R}} e^{-i\xi x} u(x) dx = \int_{\mathbb{R}} e^{-i\xi x} e^{-x^2} dx$$

Metodo con l'analisi complessa

$$\hat{u}(\xi) = \int_{\mathbb{R}} e^{-i\xi x} e^{-x^2} dx = \int_{\mathbb{R}} e^{-(i\xi x + x^2)} dx$$

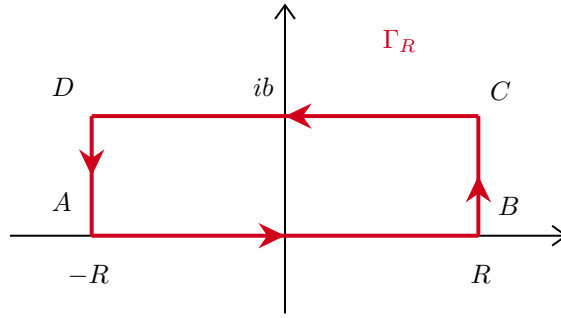
Completiamo il quadrato

$$\int_{\mathbb{R}} e^{-(i\xi x + x^2)} dx = e^{-\frac{\xi^2}{4}} \int_{\mathbb{R}} e^{-(x + \frac{i\xi}{2})^2} dx$$

Sfruttiamo la seguente uguaglianza

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-(x+ib)^2} dx \stackrel{(*)}{=} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-x^2} dx = \sqrt{\pi} \Rightarrow \boxed{\hat{u}(\xi) = \sqrt{\pi} e^{-\frac{\xi^2}{4}}}$$

Resta da provare (*). Consideriamo la funzione analitica intera (senza singolarità) $z \mapsto e^{-z^2}$, prolungamento analitico di e^{-x^2} , $x \in \mathbb{R}$.



con

$$\begin{aligned} A &= -R \\ B &= R \\ C &= R + ib \\ D &= -R + ib \end{aligned} \quad \forall R > 0, \forall b > 0$$

Per il teorema dell'integrale nullo di Cauchy

$$\oint_{\Gamma_R} e^{-z^2} dz = 0$$

Sul pezzo BC affermiamo

$$\lim_{R \rightarrow +\infty} \int_B^C e^{-z^2} dz = 0$$

dato che se $R > 2b$ si ottiene, per ogni $z \in BC$,

$$\begin{aligned} z &= |z|(\cos \vartheta + i \sin \vartheta) \\ |e^{-z^2}| &= e^{\operatorname{Re}(-z^2)} = e^{-|z|^2 \cos 2\vartheta} \leq e^{-R^2 \cos 2\vartheta} = e^{-R^2(\cos^2 \vartheta - \sin^2 \vartheta)} \leq e^{-\frac{R^2}{4}} \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} 0 \end{aligned}$$

Analogamente

$$\lim_{R \rightarrow +\infty} \int_D^A e^{-z^2} dz = 0$$

Allora possiamo dire

$$\Rightarrow \int_A^B e^{-z^2} dz = - \int_C^D e^{-z^2} dz + o\left(\frac{1}{R}\right)$$

Passando al limite per $R \rightarrow +\infty$ si ottiene (*).

Metodo alternativo con equazioni differenziali.

Consideriamo l'equazione differenziale lineare omogenea del primo ordine

$$u'(x) = -2xu(x), \quad x \in \mathbb{R}$$

in quanto e^{-x^2} è soluzione di questa equazione differenziale. Andiamo a trasformare tutti i termini di questa equazione.

$$i\xi \hat{u}(\xi) = -2i\hat{u}'(\xi) \Rightarrow \hat{u}(\xi) = Ce^{-\frac{\xi^2}{4}}$$

per cui si deve scegliere

$$C = \hat{u}(0) = \int_{\mathbb{R}} e^{-i\xi x} e^{-x^2} dx \stackrel{\xi=0}{=} \int_{\mathbb{R}} e^{-x^2} dx = \sqrt{\pi}$$

Concludiamo che

$$\boxed{\hat{u}(\xi) = \sqrt{\pi} e^{-\frac{\xi^2}{4}}}$$

21.2.3 Soluzione

Poniamo

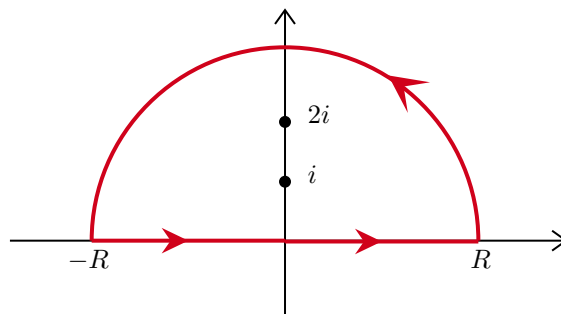
$$u(x) = \frac{1}{(1+x^2)(4+x^2)}$$

$$\Rightarrow \hat{u}(\xi) = \int_{\mathbb{R}} e^{-i\xi x} u(x) dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{e^{-i\xi x}}{(1+x^2)(4+x^2)}$$

Poniamo

$$u(z) = \frac{1}{(1+z^2)(4+z^2)} \in \mathcal{H}(\mathbb{C} \setminus \{\pm i, \pm 2i\})$$

Le singolarità sono poli semplici.



Notiamo che $|u(z)| \sim \frac{1}{z^4}$ per $|z| \rightarrow +\infty$. Per il teorema dei residui e il lemma di Jordan

$$\hat{u}(\xi) = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{e^{-i\xi x}}{(1+x^2)(4+x^2)} \stackrel{\xi \leq 0}{=} 2\pi i \cdot \{\text{Res}(u, i) + \text{Res}(u, 2i)\}$$

$$= 2\pi i \cdot \left\{ \frac{e^{\xi}}{6i} - \frac{e^{2\xi}}{12i} \right\} = \frac{\pi}{3} e^{\xi} - \frac{\pi}{6} e^{2\xi} \quad (\xi < 0)$$

$u(x)$ è pari, allora $\hat{u}(\xi)$ è pari e reale.

\Rightarrow i valori per $\xi > 0$ si ottengono imponendo $\hat{u}(-\xi) = \hat{u}(\xi)$.

$u \in L^1(\mathbb{R})$, allora la sua trasformata è continua.

\Rightarrow il valore per $\xi = 0$ si ottiene per continuità.

$$\hat{u}(\xi) = \frac{\pi}{3} e^{-|\xi|} - \frac{\pi}{6} e^{-2|\xi|} \quad \forall \xi \in \mathbb{R}$$

A questo punto ricordiamo la proprietà della *modulazione*

$$u(x)e^{iax} \mapsto \hat{u}(\xi - a)$$

e che possiamo scrivere le identità

$$\cos \vartheta = \frac{e^{i\vartheta} + e^{-i\vartheta}}{2} \quad \sin \vartheta = \frac{e^{i\vartheta} - e^{-i\vartheta}}{2i}$$

in modo da far apparire il termine per usare la proprietà

$$\begin{aligned} \mathcal{F}(f(x), \xi) &= \mathcal{F}\left(\frac{\sin x}{(1+x^2)(4+x^2)}, \xi\right) \\ &= \mathcal{F}\left(\frac{e^{ix} - e^{-ix}}{2i(1+x^2)(4+x^2)}, \xi\right) \\ &= \frac{1}{2i} \mathcal{F}\left(\frac{e^{ix}}{(1+x^2)(4+x^2)}, \xi\right) + \frac{1}{2i} \mathcal{F}\left(\frac{-e^{-ix}}{(1+x^2)(4+x^2)}, \xi\right) \\ &= \frac{1}{2i} \left\{ \mathcal{F}\left(\frac{1}{(1+x^2)(4+x^2)}, \xi - 1\right) - \mathcal{F}\left(\frac{1}{(1+x^2)(4+x^2)}, \xi + 1\right) \right\} \\ &= \frac{1}{2i} \left\{ \frac{\pi}{3} e^{-|\xi-1|} - \frac{\pi}{6} e^{-2|\xi-1|} - \frac{\pi}{3} e^{-|\xi+1|} + \frac{\pi}{6} e^{-2|\xi+1|} \right\} \end{aligned}$$

21.2.4 Soluzione

Conviene riscrivere u

$$u(x) = \frac{2 \cos x}{1+x^2} = u(x) = \frac{2 \frac{e^{ix} + e^{-ix}}{2}}{1+x^2} = \frac{e^{ix} + e^{-ix}}{1+x^2}$$

Sappiamo dal primo esercizio che

$$\mathcal{F} \left\{ \frac{1}{1+x^2}, \xi \right\} = \pi e^{-|\xi|}$$

Allora

$$\begin{aligned} \mathcal{F}\{u(x), \xi\} &= \mathcal{F} \left\{ \frac{e^{ix} + e^{-ix}}{1+x^2}, \xi \right\} \\ &= \mathcal{F} \left\{ \frac{e^{ix}}{1+x^2}, \xi \right\} + \mathcal{F} \left\{ \frac{e^{-ix}}{1+x^2}, \xi \right\} \\ &= \pi e^{-|\xi-1|} + \pi e^{-|\xi+1|} \end{aligned}$$

21.2.5 Soluzione

Posto

$$g(x) = \frac{\cos(2x)}{1+x^2}$$

Per definizione

$$\hat{g}(\xi) = \int_{\mathbb{R}} e^{-i\xi x} g(x) dx$$

e dunque

$$f(\tau) = \hat{g}(\tau^2 - 2)$$

Sappiamo per il primo esercizio che

$$\mathcal{F} \left\{ \frac{1}{1+x^2}, \xi \right\} = \pi e^{-|\xi|}$$

Inoltre

$$g(x) = \frac{\cos(2x)}{1+x^2} = \frac{e^{2ix} + e^{-2ix}}{2(1+x^2)}$$

Allora

$$\hat{g}(\xi) = \mathcal{F}\{g(x), \xi\} = \frac{\pi}{2} (e^{-|\xi-2|} + e^{-|\xi+2|})$$

E determiniamo $f(\tau)$ come

$$f(\tau) = \hat{g}(\tau^2 - 2) = \frac{\pi}{2} (e^{-|\tau^2-4|} + e^{-|\tau^2|})$$

21.2.6 Soluzione

1. Calcoliamo

$$\begin{aligned} \hat{f}(\xi) &= \int_{\mathbb{R}} e^{-i\xi x} f(x) dx \\ &= \int_{-1}^0 -e^{-i\xi x} dx + \int_0^1 e^{-i\xi x} dx \\ &= \left[\frac{1}{i\xi} e^{-i\xi x} \right]_{-1}^0 + \left[-\frac{1}{i\xi} e^{-i\xi x} \right]_0^1 \\ &= \frac{1}{i\xi} (1 - e^{i\xi} - e^{-i\xi} + 1) \\ &= \frac{1}{i\xi} (2 - (e^{i\xi} + e^{-i\xi})) = \frac{1}{i\xi} (2 - 2 \cos \xi) \end{aligned}$$

2. Calcoliamo

$$\hat{g}(\xi) = i \frac{d}{d\xi} \hat{f}(\xi) = i \frac{d}{d\xi} \frac{2 - 2 \cos \xi}{i\xi} = \frac{2(1 - \cos \xi - \xi \sin \xi)}{\xi^2}$$

21.2.7 Soluzione

f può essere riscritta

$$f(x) = \begin{cases} 1 - x^2, & -1 \leq x \leq 1 \\ 0, & \text{altrove} \end{cases}$$

f è pari, allora \hat{f} è pari e reale.

$$\hat{f}(\xi) = \int_{\mathbb{R}} e^{-i\xi x} f(x) dx = \int_{-1}^1 e^{-i\xi x} (1 - x^2) dx = (*)$$

Usando l'analisi complessa

$$\rho e^{i\vartheta} = \rho[\cos \vartheta + i \sin \vartheta]$$

allora

$$\begin{aligned} (*) &= \int_{-1}^1 [\cos(\xi x) - i \sin(\xi x)] (1 - x^2) dx \\ &= \int_{-1}^1 \underbrace{\cos(\xi x) (1 - x^2)}_{\text{pari}} dx - i \int_{-1}^1 \underbrace{\sin(\xi x) (1 - x^2)}_{\text{dispari}} dx \\ &= 2 \int_0^1 \underbrace{\cos(\xi x)}_{g'} \underbrace{(1 - x^2)}_f dx - i \cdot 0 \\ &\stackrel{\text{ipp}}{=} 2 \left\{ \left[\cancel{\frac{1}{\xi} \sin(2\xi)} \right]_0^1 - \int_0^1 \frac{-2x}{\xi} \sin(\xi x) dx \right\} \\ &= \frac{4}{\xi} \int_0^1 \underbrace{x}_f \underbrace{\sin(\xi x)}_{g'} dx \\ &\stackrel{\text{ipp}}{=} \frac{4}{\xi} \left\{ \left[-\frac{x}{\xi} \cos(\xi x) \right]_0^1 - \int_0^1 -\frac{1}{\xi} \cos(\xi x) dx \right\} \\ &= \frac{4}{\xi} \left\{ -\frac{1}{\xi} \cos \xi + \left[\frac{1}{\xi^2} \sin(\xi x) \right]_0^1 \right\} \\ &= \frac{4}{\xi} \left\{ -\frac{1}{\xi} \cos \xi + \frac{1}{\xi^2} \sin(\xi) \right\} \\ &= -\frac{4}{\xi^2} \cos \xi + \frac{4}{\xi^3} \sin \xi = 4 \left(\frac{\sin \xi - \xi \cos \xi}{\xi^3} \right) \end{aligned}$$

TEOREMA 21.3 — Antitrasformata di Fourier. Siano $u, \hat{u} \in L^1(\mathbb{R})$

$$u(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} e^{i\xi x} \hat{u}(\xi) d\xi \quad \forall x \in \mathbb{R}$$

Allora, ricordando che \hat{f} è pari

$$\begin{aligned} f(x) &= \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} e^{i\xi x} \hat{f}(\xi) d\xi \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} [\cos(\xi x) + i \sin(\xi x)] \hat{f}(\xi) d\xi \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} \cos(\xi x) \cdot \hat{f}(\xi) d\xi \\ &= \frac{1}{2\pi} \cdot 2 \int_0^\infty \cos(\xi x) \cdot \hat{f}(\xi) d\xi \\ &= \frac{1}{2\pi} \cdot 2 \int_0^\infty \cos(\xi x) \cdot 4 \left(\frac{\sin \xi - \xi \cos \xi}{\xi^3} \right) d\xi \end{aligned}$$

$$= \frac{4}{\pi} \int_0^{+\infty} \frac{\sin \xi - \xi \cos \xi}{\xi^3} \cos(\xi x) d\xi$$

Per avere l'integrale richiesto dobbiamo prendere $x = \frac{1}{2}$

$$f\left(\frac{1}{2}\right) = \frac{4}{\pi} \int_0^{+\infty} \frac{\sin \xi - \xi \cos \xi}{\xi^3} \cos\left(\frac{\xi}{2}\right) d\xi \quad f\left(\frac{1}{2}\right) = 1 - \frac{1}{4} = \frac{3}{4}$$

Troviamo quindi il l'integrale richiesto, a meno di un segno

$$\int_0^{+\infty} \frac{x \cos x - \sin x}{x^3} \cos\left(\frac{x}{2}\right) dx = -\frac{3}{4} \cdot \frac{\pi}{4} = -\frac{3\pi}{16}$$

Capitolo 22

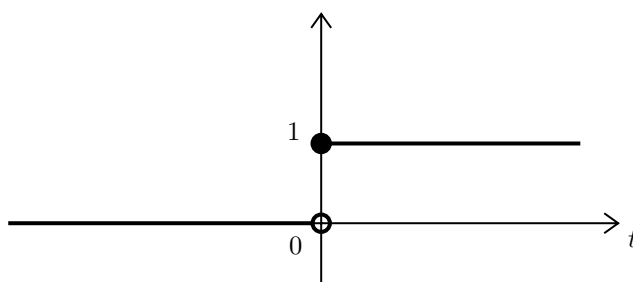
Esercitazione 9 - Boella

22.1 Esercizi

Richiami di teoria sulla Trasformata di Laplace.

DEFINIZIONE 22.1 — Funzione di Heaviside. Si definisce

$$H(t) = \begin{cases} 1, & t \geq 0 \\ 0, & t < 0 \end{cases}$$



Diciamo che $\mathcal{L}\{f(t)\} = F(s)$.

Alcune trasformate notevoli.

- $\mathcal{L}\{H(t)\} = \int_0^{+\infty} e^{-st} dt = \frac{1}{s}$, in questo caso $\lambda = 0$

- $\mathcal{L}\{t^k f(t)\} = (-1)^k \frac{d^k}{ds^k} F(s)$

- $\mathcal{L}\{tH(t)\} = \frac{1}{s^2}$

$$\mathcal{L}\{t^2 H(t)\} = -\left(-\frac{2}{s^3}\right) = \frac{2}{s^3}$$

$$\mathcal{L}\{t^3 H(t)\} = -\frac{d}{ds} \left(\frac{2}{s^3}\right) = \frac{6}{s^4}$$

$$\mathcal{L}\{t^n H(t)\} = \frac{n!}{s^{n+1}}$$

- $\Gamma(x) = \int_0^{+\infty} t^{x-1} e^{-t} dt$

- $\Gamma(n) = (n-1)!$ se n è intero

- $\Gamma(x+1) = x\Gamma(x)$ per ogni $x > 0$

- $\Gamma\left(\frac{1}{2}\right) = \sqrt{\pi}$

$$\mathcal{L}\{t^\alpha H(t)\} = \frac{\Gamma(\alpha+1)}{s^{\alpha+1}} \text{ se } \operatorname{Re}(\alpha) > -1$$

- $\mathcal{L}\left\{\frac{1}{\sqrt{t}} H(t)\right\} = \frac{\Gamma(\frac{1}{2})}{\sqrt{s}} = \frac{\sqrt{\pi}}{\sqrt{s}}$

Proprietà.

- $\mathcal{L}\{f(\alpha t)\} = \frac{1}{\alpha} F\left(\frac{s}{\alpha}\right)$
- $\mathcal{L}\{f(t - \alpha)\} = e^{-\alpha s} F(s)$
- $\mathcal{L}\{e^{\alpha t} f(t)\} = F(s - \alpha)$
- $\mathcal{L}\{f'(t)\} = sF(s) - f(0^+)$
- $\mathcal{L}\{f''(t)\} = s^2 F(s) - sf(0^+) - f'(0^+)$
- $\mathcal{L}\left\{\int_0^t f(\tau) d\tau\right\} = \frac{1}{s} F(s)$
- $\mathcal{L}\left\{\frac{1}{t} f(t)\right\} = \int_s^{+\infty} F(\sigma) d\sigma$

Altre trasformate notevoli.

- $\mathcal{L}\{e^{\alpha t} H(t)\} = \frac{1}{s - \alpha}$
- $\mathcal{L}\{\sin(\omega t) H(t)\} = \frac{\omega}{s^2 + \omega^2}$, pari in s
- $\mathcal{L}\{\cos(\omega t) H(t)\} = \frac{s}{s^2 + \omega^2}$, dispari in s
- $\mathcal{L}\{\sinh(\omega t) H(t)\} = \frac{\omega}{s^2 - \omega^2}$
- $\mathcal{L}\{\cosh(\omega t) H(t)\} = \frac{s}{s^2 - \omega^2}$

22.1.1 Esercizio

Calcolare

$$\mathcal{L}\{e^{-\alpha t} \sin(\omega t) H(t)\} = \frac{\omega}{\omega^2 + (s + \alpha)^2}$$

Calcolare

$$\begin{aligned} \mathcal{L}\{e^{-t} \sin^2(t) H(t)\} &= \frac{1}{2} \mathcal{L}\{e^{-t} (1 - \cos 2t) H(t)\} = \frac{1}{2} \left[\frac{1}{s + 1} - \frac{s + 1}{4 + (s + 1)^2} \right] \\ &= \frac{1}{2} \frac{4}{(s + 1)(4 + (s + 1)^2)} = \frac{2}{(s + 1)(4 + (s + 1)^2)} \end{aligned}$$

Calcolare

$$\mathcal{L}\left\{\int_0^t \sin(2\tau) d\tau\right\} = \frac{2}{s(4 + s^2)}$$

Calcolare

$$\begin{aligned} \mathcal{L}\{t^2 e^{2t} H(t)\} &= \mathcal{L}\{e^{2t} [t^2 H(t)]\} = \frac{2}{(s - 2)^3} \\ &= \mathcal{L}\{t^2 [e^{2t} H(t)]\} = \frac{d^2}{ds^2} \frac{1}{s - 2} = \frac{2}{(s - 2)^3} \end{aligned}$$

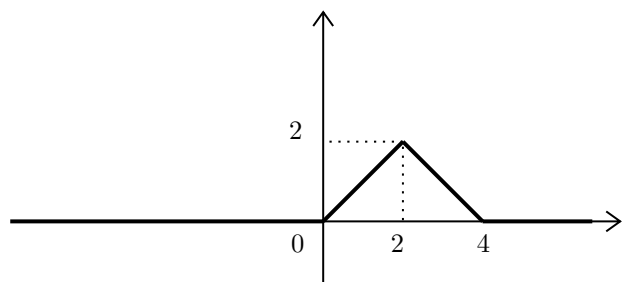
Calcolare

$$\begin{aligned} \mathcal{L}\left\{\frac{\sin t}{t} H(t)\right\} &= \mathcal{L}\left\{\frac{1}{t} [\sin(t) H(t)]\right\} = \int_s^{+\infty} \frac{1}{1 + \sigma^2} d\sigma \\ &= [\arctan \sigma]_s^{+\infty} = \frac{\pi}{2} - \arctan s \end{aligned}$$

22.1.2 Esercizio

Sia

$$f(t) = \begin{cases} t, & 0 < t < 2 \\ 4 - t, & 2 \leq t < 4 \\ 0, & \text{altrimenti} \end{cases}$$



Scriviamo diversamente la f

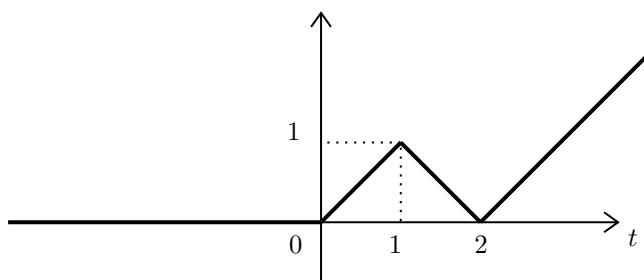
$$\begin{aligned} f(t) &= t[H(t) - H(t-2)] + (4-t)[H(t-2) - H(t-4)] \\ &= tH(t) - 2(t-2)H(t-2) + (t-4)H(t-4) \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \mathcal{L}\{f(t)\} = \frac{1}{s^2} - 2\frac{e^{-2s}}{s^2} + \frac{e^{-4s}}{s^2}$$

22.1.3 Esercizio

Sia

$$g(t) = \begin{cases} t, & 0 < t < 1 \\ 2-t, & 1 \leq t < 2 \\ t-2, & 2 \leq t \end{cases}$$



Scriviamo diversamente la g

$$g(t) = t[H(t) - H(t-1)] + (2-t)[H(t-1) - H(t-2)] + (t-2)[H(t-2) - H(t-3)]$$

$$\Rightarrow \mathcal{L}\{g(t)\} = \frac{1}{s^2} - 2\frac{e^{-s}}{s^2} + 2\frac{e^{-2s}}{s^2} - \frac{e^{-3s}}{s^2}$$

22.1.4 Esercizio

Calcolare l'antitrasformata

$$\mathcal{L}^{-1}\left\{\frac{2s^2-4}{(s+1)(s-2)(s-3)}\right\} = \mathcal{L}^{-1}\{(*)\}$$

Scomponiamo in fratti semplici

$$\begin{aligned} (*) &= \frac{A}{s+1} + \frac{B}{s-2} + \frac{C}{s-3} \\ &= \frac{A(s-2)(s-3) + B(s+1)(s-3) + C(s+1)(s-2)}{(s+1)(s-2)(s-3)} \\ \Rightarrow \quad A &= -\frac{1}{6} \quad B = -\frac{3}{8} \quad C = \frac{7}{2} \end{aligned}$$

Quindi

$$\begin{aligned}\mathcal{L}^{-1}\{(*)\} &= \mathcal{L}^{-1}\left\{-\frac{1}{6}\frac{1}{s+1}-\frac{3}{8}\frac{1}{s-2}+\frac{7}{2}\frac{1}{s-3}\right\} \\ &= \left[-\frac{1}{6}e^{-t}-\frac{3}{8}e^{2t}+\frac{7}{2}e^{3t}\right]H(t)\end{aligned}$$

22.1.5 Esercizio

Calcolare l'antitrasformata

$$\mathcal{L}^{-1}\left\{\frac{3s+1}{(s-1)(s^2+1)}\right\} = \mathcal{L}^{-1}\{(*)\}$$

Scomponiamo in fratti semplici

$$\begin{aligned}(*) &= \frac{A}{s-1} + \frac{Bs+C}{s^2+1} \\ &= \frac{A(s^2+1) + (Bs+C)(s-1)}{(s-1)(s^2+1)} \\ \Rightarrow \quad &A = 2 \quad C = 1 \quad B = -2\end{aligned}$$

Quindi

$$\begin{aligned}\mathcal{L}^{-1}\{(*)\} &= \mathcal{L}^{-1}\left\{\frac{2}{s-1} + \frac{-2s+1}{s^2+1}\right\} \\ &= \mathcal{L}^{-1}\left\{\frac{2}{s-1} - \frac{2s}{s^2+1} + \frac{1}{s^2+1}\right\} \\ &= [2e^t + \sin t - 2\cos t]H(t)\end{aligned}$$

22.1.6 Esercizio

Calcolare

$$\mathcal{L}^{-1}\left\{\frac{1}{(s+3)^2}\right\} = e^{-3t}tH(t)$$

Calcolare

$$\begin{aligned}\mathcal{L}^{-1}\left\{\frac{e^{-2s}}{s^3+s}\right\} &= \mathcal{L}^{-1}\left\{\frac{1}{s}\frac{e^{-2s}}{s^2+1}\right\} \\ &= \int_0^t \sin(\tau-2)H(\tau-2)d\tau \\ &= H(t-2)\int_2^t \sin(\tau-2)d\tau \\ &= H(t-2)[- \cos(\tau-2)]_2^t \\ &= H(t-2)[1 - \cos(t-2)]\end{aligned}$$

Calcolare

$$\begin{aligned}\mathcal{L}^{-1}\left\{\frac{4e^{-2s}\sinh s}{s^2+4}\right\} &= \mathcal{L}^{-1}\left\{\frac{2(e^{-s}-e^{-3s})}{s^2+4}\right\} \\ &= \sin[2(t-1)]H(t-1) - \sin[2(t-3)]H(t-3)\end{aligned}$$

22.1.7 Esercizio

Determinare le soluzioni $u \in L^1(\mathbb{R})$ di

$$u' - \alpha u = e^{-\alpha x}H(x) \quad \alpha > 0$$

22.1.8 Esercizio

Risolvere

$$u'' + 2xu' + 2u = 0$$

22.1.9 Esercizio

Determinare le soluzioni $u \in L^1(\mathbb{R})$ di

$$xu'' + 2u' - xu = xe^{-|x|}$$

22.2 Soluzioni

22.2.1 Soluzione

Soluzione nella parte esercizi.

22.2.2 Soluzione

Soluzione nella parte esercizi.

22.2.3 Soluzione

Soluzione nella parte esercizi.

22.2.4 Soluzione

Soluzione nella parte esercizi.

22.2.5 Soluzione

Soluzione nella parte esercizi.

22.2.6 Soluzione

Soluzione nella parte esercizi.

22.2.7 Soluzione

Con l'Analisi 2.

TEOREMA 22.2. Ricordiamo questo risultato di Analisi 2.

$$y' - \alpha y = f$$

L'integrale generale è

$$y(x) = Ce^{\alpha x} + y^*(x)$$

Nel nostro caso

$$f(x) = \begin{cases} 0, & x < 0 \\ e^{-\alpha x}, & x \geq 0 \end{cases}$$

Quindi come equazione particolare

$$y^*(x) = \begin{cases} 0, & x < 0 \\ Ae^{-\alpha x} = -\frac{1}{2\alpha}e^{-\alpha x}, & x \geq 0 \end{cases}$$

Quindi l'integrale generale è

$$\begin{aligned} y(x) &= \begin{cases} C_1 e^{\alpha x}, & x < 0 \\ C_2 e^{\alpha x} - \frac{1}{2\alpha} e^{-\alpha x}, & x \geq 0 \end{cases} & C_1 = C_2 - \frac{1}{2\alpha} \\ &= \begin{cases} C e^{\alpha x}, & x < 0 \\ (C + \frac{1}{2\alpha}) e^{\alpha x} - \frac{1}{2\alpha} e^{-\alpha x}, & x \geq 0 \end{cases} \end{aligned}$$

Con Fourier.

Trasformiamo secondo Fourier

$$\begin{aligned}\mathcal{F}\{e^{-\alpha x}H(x)\} &= \int_0^{+\infty} e^{-i\xi x} e^{-\alpha x} dx = \int_0^{+\infty} e^{-(\alpha+i\xi)x} dx \\ &= \left[-\frac{1}{\alpha+i\xi} e^{-(\alpha+i\xi)x} \right]_0^{+\infty} = \frac{1}{\alpha+i\xi}\end{aligned}$$

Torniamo all'equazione

$$\begin{aligned}i\xi\hat{u} - \alpha\hat{u} &= \frac{1}{\alpha+i\xi} \Rightarrow (i\xi - \alpha)\hat{u} = \frac{1}{\alpha+i\xi} \\ \Rightarrow \hat{u} &= -\frac{1}{\alpha-i\xi} \cdot \frac{1}{\alpha+i\xi} = -\frac{1}{\alpha^2 + \xi^2}\end{aligned}$$

Ci ricordiamo che

$$\mathcal{F}\{e^{-\alpha|x|}\} = \frac{2\alpha}{\alpha^2 + \xi^2} \Rightarrow u(x) = -\frac{1}{2\alpha} e^{-\alpha|x|}$$

Ma quelle trovate con l'Analisi 2 dove sono finite?

$$y(x) \notin L^1 \text{ se } \left(C + \frac{1}{2\alpha}\right) \neq 0$$

Con Fourier richiediamo che stiano in L^1 e l'esponenziale positivo causa problemi, quindi per trovare, tra le infinite soluzioni, quella secondo Fourier, dobbiamo porre

$$C + \frac{1}{2\alpha} = 0 \Rightarrow u(x) = -\frac{1}{2\alpha} e^{-|x|}$$

22.2.8 Soluzione

È un'equazione lineare del II ordine omogenea, ma non a coefficienti costanti.

- $\mathcal{F}\{u\} = \hat{u}$
- $\mathcal{F}\{u''\} = -\xi^2 \hat{u}$
- $\mathcal{F}\{xu'\} = i \frac{d}{d\xi} \mathcal{F}\{u'\} = i \frac{d}{d\xi} (i\xi \hat{u}) = -(\hat{u} + \xi \hat{u}')$

Allora

$$\begin{aligned}\Rightarrow -\xi^2 \hat{u} - 2(\hat{u} + \xi \hat{u}') + 2\hat{u} &= 0 \Rightarrow 2\xi \hat{u}' + \xi^2 \hat{u} = 0 \\ \Rightarrow \hat{u}' + \frac{\xi}{2} \hat{u} &= 0 \Rightarrow \hat{u}(\xi) = C e^{-\frac{\xi^2}{4}}\end{aligned}$$

ma

$$\mathcal{F}\{e^{-x^2}\} = \sqrt{\pi} e^{-\frac{\xi^2}{4}} \Rightarrow u(x) = D e^{-x^2}$$

$u(x)$ dovrebbe essere la combinazione lineare di due integrali particolari, qui abbiamo trovato solo quello che sta in L^1 .

22.2.9 Soluzione

Trasformiamo

- $\mathcal{F}\{xu''\} = i \frac{d}{d\xi} (-\xi^2 \hat{u}) = i(-2\xi \hat{u} - \xi^2 \hat{u}')$
- $\mathcal{F}\{u'\} = i\xi \hat{u}$
- $\mathcal{F}\{xu\} = i\hat{u}'$
- $\mathcal{F}\{xe^{-|x|}\} = i \frac{d}{d\xi} \frac{2}{1+\xi^2} = i \cdot \left[\frac{-4\xi}{(1+\xi^2)^2} \right]$

Allora

$$\begin{aligned}-2i\xi \hat{u} - i\xi^2 \hat{u}' + 2i\xi \hat{u} - i\hat{u}' &= -i \frac{4\xi}{(1+\xi^2)^2} \\ (1+\xi^2) \hat{u}' &= \frac{4\xi}{(1+\xi^2)^2} \\ \hat{u}' &= \frac{4\xi}{(1+\xi^2)^3} \Rightarrow \hat{u}(\xi) = -\frac{1}{(1+\xi^2)^2} + c\end{aligned}$$

dove $c = 0$ perché altrimenti non è infinitesima all'infinito e non è la trasformata di alcuna funzione L^1 .
 \hat{u} è pari, quindi u è pari.

Capitolo 23

Esercitazione 9 - Potrich

23.1 Esercizi

23.1.1 Esercizio

Sia

$$f(x) = H(x)e^{-2x} = \begin{cases} e^{-2x}, & x \geq 0 \\ 0, & x < 0 \end{cases}$$

calcolare $f * f$ e la sua trasformata di Fourier $\mathcal{F}(f * f)$.

NB — Prodotto di Convoluzione. È definito da

$$(u * v)(x) = \int_{\mathbb{R}} u(x-y)v(y)dy = \int_{\mathbb{R}} u(y)v(x-y)dy$$

23.1.2 Esercizio

Determinare la trasformata di Fourier di

$$f(x) = (1-x^2)H(1-x^2)$$

Utilizzando il risultato ottenuto calcolare

$$I = \int_0^{+\infty} \frac{(x \cos x - \sin x)^2}{x^6} dx$$

23.1.3 Esercizio

1. Calcolare la trasformata di Fourier delle funzioni:

$$f_1(x) = \frac{1}{1+x^2} \quad f_2(x) = \frac{x}{(1+x^2)^2}$$

2. Considerare la funzione:

$$f_0(x) = \arctan\left(\frac{1}{x}\right)$$

Stabilire se $f_0 \in L^1(\mathbb{R})$ e/o se $f_0 \in L^2(\mathbb{R})$.

3. Calcolare la derivata di f_0 nel senso delle distribuzioni.
4. Calcolare $\mathcal{F}\{f'_0\}$ e $\mathcal{F}\{f_0\}$.

23.1.4 Esercizio

DEFINIZIONE 23.1. Sia $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$ si dice Laplace-trasformabile se:

$$\text{supp} f \subset [0, +\infty) \quad \wedge \quad \exists \lambda \in \mathbb{R} : e^{-\lambda t} f(t) \in L^1(\mathbb{R})$$

DEFINIZIONE 23.2. Si dice Ascissa di convergenza di f :

$$\lambda_f := \inf \{ \lambda \in \mathbb{R} : e^{-\lambda t} f(t) \in L^1(\mathbb{R}) \}$$

DEFINIZIONE 23.3. Sia f una funzione Laplace-trasformabile, allora la funzione:

$$F(s) := \int_0^{+\infty} e^{-st} f(t) dt \quad \forall s \in \mathbb{C} : \text{Re}(s) > \lambda_f$$

si dice Trasformata di Laplace di f .

NB — Trasformate di Laplace notevoli. Si ha

$$\mathcal{L}\{H(t)\} = \frac{1}{s} \quad \forall s \in \mathbb{C} : \text{Re}(s) > \lambda_f = 0$$

TEOREMA 23.4 — Proprietà. Valgono

- Riscaldamento

$$\mathcal{L}\{f(at)\} = \frac{1}{a} F\left(\frac{s}{a}\right) \quad \text{Re}(s) > a\lambda_f$$

- Ritardo

$$\mathcal{L}\{f(t-a)\} = e^{-as} F(s) \quad \text{Re}(s) > \lambda_f$$

- Prodotto con esponenziale

$$\mathcal{L}\{e^{at} f(t)\} = F(s-a) \quad \text{Re}(s) > \lambda_f + \text{Re}(a)$$

- Linearità

$$\mathcal{L}\{af + bg\} = a\mathcal{L}\{f\} + b\mathcal{L}\{g\} \quad \forall a, b \in \mathbb{C}, \forall s : \text{Re}(s) > \max\{\lambda_f, \lambda_g\}$$

- Derivata della trasformata

$$\frac{d^n}{ds^n} F(s) = \mathcal{L}\{(-t)^n f(t)\}$$

- La primitiva di una funzione \mathcal{L} -trasformabile è anch'essa una funzione \mathcal{L} -trasformabile

$$\mathcal{L}\left\{\int_0^t f(\tau) d\tau\right\} = \frac{1}{s} \mathcal{L}\{f(t)\} \quad \forall s \in \mathbb{C} : \text{Re}(s) > \max\{\lambda_f, 0\}$$

Detta $H(x)$ la funzione di Heaviside, calcolare la trasformata di Laplace della funzione

$$f(t) = H(t-1)te^{2t}$$

precisando l'ascissa di convergenza.

23.1.5 Esercizio

Calcolare la trasformata di Laplace di

$$f(t) = H(t) \sum_{k=0}^m a_k t^k \quad a_k \in \mathbb{R}$$

$\lambda_f = 0$, perché se moltiplichiamo f per $e^{-\lambda t}$ con $\lambda > 0$ le f sono integrabili, mentre con $\lambda \leq 0$ non lo sono.

23.1.6 Esercizio

Stabilire per quali valori di $a \in \mathbb{R}$ la funzione

$$f_a(x) = H(x)e^{ax^2+2x}\sin^2(x)$$

è Laplace-trasformabile.

Calcolare poi la trasformata di Laplace di $f_0(x)$.

23.1.7 Esercizio

Calcolare la trasformata di Laplace di

$$f(t) = H(t)\sin(\omega t)$$

studiandone in particolare le trasformate di Laplace per $\omega = 1$ e dedurre le antitrasformate di Laplace delle seguenti funzioni:

$$J(s) = \frac{1}{(1+s^2)^2} \quad G(s) = \frac{s}{(1+s^2)^2} \quad K(s) = \frac{1}{s(s^2+4)}$$

23.2 Soluzioni

23.2.1 Soluzione

Se $x < 0$

$$(f * f)(x) = 0$$

Se $x \geq 0$ ricordando che l'integrale è non nullo per

$$x - y \geq 0 \quad \wedge \quad x \geq 0 \quad \Leftrightarrow \quad y \leq x \quad \wedge \quad x \geq 0$$

quindi

$$\begin{aligned} (f * f)(x) &= \int_{\mathbb{R}} f(x-y)f(x)dx = \int_0^x e^{-2(x-y)}e^{-2y}dy \\ &= \int_0^x e^{-2x}dy = e^{-2x} \int_0^x dy = xe^{-2x} \end{aligned}$$

TEOREMA 23.5. Date $u, v \in \mathcal{S}(\mathbb{R}) \Rightarrow \widehat{u * v} = \hat{u} \cdot \hat{v}$.

$$\begin{aligned} \hat{f}(\xi) &= \int_{\mathbb{R}} e^{-i\xi x} f(x)dx = \int_{\mathbb{R}} e^{-i\xi x} H(x)e^{-2x}dx = \int_0^{+\infty} e^{-i\xi x}e^{-2x}dx \\ &= \int_0^{+\infty} e^{-x(i\xi+2)}dx = \left[-\frac{e^{-x(i\xi+2)}}{i\xi+2} \right]_0^{+\infty} = \frac{1}{2+i\xi} \\ \Rightarrow \widehat{f * f} &= \hat{f} \cdot \hat{f} = \frac{1}{(2+i\xi)^2} \end{aligned}$$

23.2.2 Soluzione

Nella scorsa esercitazione:

f pari, allora \hat{f} pari.

$$\hat{f}(\xi) = \int_{\mathbb{R}} e^{-i\xi x} f(x)dx = \dots = 4 \frac{\sin(\xi) - \xi \cos(\xi)}{\xi^3}$$

TEOREMA 23.6 — Identità di Plancherel. Se $u \in L^2(\mathbb{R}^n)$

$$\|\hat{u}\|_{L^2} = (2\pi)^{n/2} \|u\|_{L^2}$$

oppure elevando tutto alla seconda

$$\|\hat{u}\|_{L^2}^2 = (2\pi)^n \|u\|_{L^2}^2 \Rightarrow \int_{\mathbb{R}^n} |\hat{u}(\xi)|^2 d\xi = (2\pi)^n \int_{\mathbb{R}^n} |u(x)|^2 dx$$

Sfrutto il fatto che f e \hat{f} sono pari:

$$\begin{aligned} \int_{\mathbb{R}} |f(x)|^2 dx &= \int_{-1}^1 (1-x^2)^2 dx = 2 \int_0^1 (1-x^2)^2 dx \\ &= 2 \int_0^1 (1-2x+x^4) dx = 2 \left[x - \frac{2x^3}{3} + \frac{x^5}{5} \right]_0^1 = \frac{16}{15} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \int_{\mathbb{R}} |\hat{f}(\xi)|^2 d\xi &= \int_{-\infty}^{+\infty} \left| 4 \frac{(\sin \xi - \xi \cos \xi)}{\xi^3} \right|^2 d\xi \\ &= 16 \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{(\sin \xi - \xi \cos \xi)^2}{\xi^6} d\xi \\ &= 32 \int_0^{+\infty} \frac{(\sin \xi - \xi \cos \xi)^2}{\xi^6} d\xi = 32 \cdot I \end{aligned}$$

Usando Plancherel

$$32 \cdot I = (2\pi)^n \int_{\mathbb{R}} |f(x)|^2 dx \stackrel{n=1}{=} 2\pi \cdot \frac{16}{15} \Rightarrow I = \frac{\pi}{15}$$

23.2.3 Soluzione

TEOREMA 23.7 — Trasformata della derivata. Date $u, u' \in L^1(\mathbb{R})$ e $u \in C^1$

$$\mathcal{F} \left\{ \frac{d^n}{dx^n} u(x) \right\} = (i\xi)^n \cdot \mathcal{F}\{u(x)\}$$

1. Nell'esercitazione scorsa abbiamo visto che:

$$\hat{f}_1(\xi) = \pi e^{-|\xi|} \quad \forall \xi \in \mathbb{R}$$

Osserviamo che

$$f_2(x) = -\frac{1}{2} f_1'(x)$$

Allora

$$\hat{f}_2(\xi) = -\frac{1}{2} \mathcal{F}(f_1'(x), \xi) = -\frac{1}{2} \cdot i\xi \cdot \pi e^{-|\xi|} \quad \forall \xi \in \mathbb{R}$$

2. Notiamo che f_0 è limitata, allora $f_0 \in L^\infty(\mathbb{R})$, mentre per $|x| \rightarrow \infty$ è asintotica a $1/x$, che non è integrabile, quindi $f_0 \notin L^1(\mathbb{R})$. Tuttavia $f_0 \in L^2(\mathbb{R})$.
3. f_0 è continua $\forall x \neq 0$, dove c'è una discontinuità di tipo salto di ampiezza π . Senza indugi e senza calcoli, deduciamo subito che

$$f_0'(x) \stackrel{D(\mathbb{R})}{=} \pi \delta_0(x) - \frac{1}{1+x^2}$$

4. Usando le proprietà della trasformata

$$\mathcal{F}(f_0'(x), \xi) = \mathcal{F}(\pi \delta_0 - f_1(x), \xi) = \pi - \pi e^{-|\xi|}$$

$$i\xi \cdot \mathcal{F}(f_0(x), \xi) = \mathcal{F}(f_0'(x), \xi) = \pi - \pi e^{-|\xi|}$$

$$\Rightarrow \mathcal{F}(f_0(x), \xi) = \frac{\pi - \pi e^{-|\xi|}}{i\xi} = i\pi \frac{e^{-|\xi|} - 1}{\xi}$$

23.2.4 Soluzione

Calcoliamo

$$F(s) = \int_0^{+\infty} e^{-st} f(t) dt = \int_1^{+\infty} e^{-st} t e^{2t} dt \stackrel{\text{ipp}}{=} \frac{1-s}{(2-s)^2} e^{2-s}$$

cerco ascissa di convergenza, con $t \geq 1$

$$e^{-\lambda t} t e^{2t} = t e^{t(2-\lambda)} \in L^1(\mathbb{R}) \Leftrightarrow \lambda > 2 \Rightarrow \lambda_f = 2$$

23.2.5 Soluzione

Usiamo le proprietà

$$F(s) = \mathcal{L} \left\{ H(t) \sum_{k=0}^m a_k t^k \right\} = \sum_{k=0}^m a_k \mathcal{L} \{ H(t) t^k \} = \sum_{k=0}^m a_k (-1)^k \left(\frac{1}{s} \right)^{(k)} = (*)$$

Provando vari k mi accorgo che:

$$(*) = \sum_{k=0}^m a_k \frac{k!}{s^{k+1}}$$

È il risultato generale della **trasformata di un polinomio!**

23.2.6 Soluzione

Abbiamo che

$$f_a(x) = H(x) e^{ax^2+2x} \sin^2(x) = \begin{cases} e^{ax^2+2x} \sin^2(x), & x \geq 0 \\ 0, & x < 0 \end{cases}$$

Hanno il supporto in $[0, +\infty)$, $\forall a \in \mathbb{R}$. Moltiplichiamo per il solito esponenziale

$$e^{-\lambda x} f_a(x) = \begin{cases} e^{ax^2+(2-\lambda)x} \sin^2(x), & x \geq 0 \\ 0, & x < 0 \end{cases} \in L^1 \Leftrightarrow a < 0$$

ottengo anche che l'ascissa di convergenza è $\lambda_f = -\infty$ poichè $\forall \lambda$ è integrabile.

Nel caso interessato

$$a = 0 \Rightarrow f_0(x) = H(x) e^{2x} \sin^2(x)$$

Calcoliamo

$$\begin{aligned} \mathcal{L}\{f_0(x), s\} &= \mathcal{L}\{H(x) e^{2x} \sin^2(x)\} = \mathcal{L}\left\{H(x) e^{2x} \frac{1 - \cos(2x)}{2}\right\} \\ &= \frac{1}{2} \mathcal{L}\{H(x) e^{2x}\} - \frac{1}{2} \mathcal{L}\{H(x) e^{2x} \cos(2x)\} \\ &= \frac{1}{2} \mathcal{L}\{H(x) e^{2x}\} - \frac{1}{2} \mathcal{L}\left\{H(x) e^{2x} \frac{e^{i2x} + e^{-i2x}}{2}\right\} \\ &= \frac{1}{2} \mathcal{L}\{H(x) e^{2x}\} - \frac{1}{4} \mathcal{L}\{H(x) e^{2(1+i)x}\} - \frac{1}{4} \mathcal{L}\{H(x) e^{2(1-i)x}\} \\ &= \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{s-2} - \frac{1}{4} \cdot \frac{1}{s-2(1+i)} - \frac{1}{4} \cdot \frac{1}{s-2(1-i)} \\ &= \frac{1}{2} \frac{1}{s-2} - \frac{1}{2} \frac{s-2}{(s-2)^2 + 4} \end{aligned}$$

23.2.7 Soluzione

Calcoliamo trasformata di f

$$\begin{aligned}
 \mathcal{L}\{f(t)\} &= \mathcal{L}\{H(t) \sin(\omega t)\} = \mathcal{L}\left\{H(t) \frac{e^{i\omega t} - e^{-i\omega t}}{2i}\right\} \\
 &= \frac{1}{2i} \mathcal{L}\{H(t)e^{i\omega t}\} - \frac{1}{2i} \mathcal{L}\{H(t)e^{-i\omega t}\} \\
 &= \frac{1}{2i} \cdot \frac{1}{s - i\omega} - \frac{1}{2i} \cdot \frac{1}{s + i\omega} \\
 &= \frac{1}{2i} \frac{s + i\omega - s + i\omega}{s^2 + \omega^2} \\
 &= \frac{\omega}{s^2 + \omega^2}
 \end{aligned}$$

Funzione $G(s)$.

Notiamo che

$$\omega = 1 \Rightarrow \mathcal{L}\{H(t) \sin(t)\} = \frac{1}{s^2 + 1} =: \varphi(s) \Rightarrow G(s) = -\frac{1}{2}\varphi'(s)$$

Allora

$$G(s) = -\frac{1}{2}\varphi'(s) = -\frac{1}{2} \frac{d}{ds} \mathcal{L}\{H(t) \sin(t)\} = \frac{1}{2} \mathcal{L}\{H(t)t \sin(t)\}$$

quindi la sua antitrasformata è

$$g(t) = \frac{1}{2} H(t)t \sin(t)$$

Funzione $J(s)$.

Notiamo che

$$\begin{aligned}
 J(s) &= \frac{1}{s} G(s) = \frac{1}{s} \frac{1}{2} \mathcal{L}\{H(t)t \sin(t)\} = \frac{1}{2} \mathcal{L}\left\{\int_0^t H(\tau)\tau \sin(\tau) d\tau\right\} \\
 &\stackrel{\text{ipp}}{=} \frac{1}{2} \mathcal{L}\{(\sin(t) - t \cos(t))H(t)\}
 \end{aligned}$$

quindi la sua antitrasformata è

$$g(t) = \frac{1}{2}(\sin(t) - t \cos(t))H(t)$$

Funzione $K(s)$.

Notiamo che

$$K(s) = \frac{1}{s} \mathcal{L}\{H(t) \sin(2t)\} = \frac{1}{2} \mathcal{L}\left\{\int_0^t H(\tau) \sin(2\tau) d\tau\right\} = \mathcal{L}\left\{\frac{1}{4}(1 - \cos(2t))H(t)\right\}$$

quindi la sua antitrasformata è

$$k(t) = \frac{1}{4}(1 - \cos(2t))H(t)$$

Capitolo 24

Esercitazione 10 - Boella

24.1 Esercizi

24.1.1 Esercizio

Determinare le soluzioni $u \in L^1$ di

$$u + \frac{1}{2}u * e^{-|x|} = e^{-|x|} \cos x$$

24.1.2 Esercizio

Determinare le soluzioni di

$$\begin{cases} u'' + 2u' + u = e^{-t} \chi_{(1,2)}(t) \\ u(0) = u'(0) = 0 \end{cases}$$

24.1.3 Esercizio

Determinare le soluzioni $u \in L^1$ di

$$-u'' + u = \chi_{(-1,1)}(x)$$

24.1.4 Esercizio

Determinare la soluzione \mathcal{L} -trasformabile di

$$\begin{cases} u' + 2u = 2 \int_0^t u(\tau) \sin(t - \tau) d\tau + 3 \cos t \\ u(0) = 1 \end{cases}$$

24.1.5 Esercizio

Determinare le soluzioni $u \in L^1$ di

$$4u + 8u'' * e^{-|x|} = x^2 e^{-|x|}$$

24.1.6 Esercizio

Determinare le soluzioni reali $u \in L^1$ di

$$u'' + 2xu' + 4u = 0$$

24.2 Soluzioni

24.2.1 Soluzione

$$\mathcal{F}(e^{-|x|}) = \frac{2}{1 + \xi^2}$$

$$\begin{aligned}
\mathcal{F}\left(e^{-|x|}\cos x\right) &= \frac{1}{2}\mathcal{F}\left\{e^{ix}e^{-|x|}+e^{-ix}e^{-|x|}\right\}= \\
&= \frac{1}{2}\left\{\frac{2}{1+(\xi-1)^2}+\frac{2}{1+(\xi+1)^2}\right\}= \\
&= \frac{1}{\xi^2-2\xi+2}+\frac{1}{\xi^2+2\xi+2}=\frac{2(\xi^2+2)}{\xi^4+4}
\end{aligned}$$

Allora

$$\hat{u}+\hat{u}\frac{1}{1+\xi^2}=\frac{2(\xi^2+2)}{\xi^4+4}\Rightarrow\hat{u}\cdot\frac{2+\xi^2}{1+\xi^2}=\frac{2(\xi^2+2)}{\xi^4+4}\Rightarrow\hat{u}=\frac{2(1+\xi^2)}{\xi^4+4}$$

Antitrasformiamo

$$u(x)=\frac{1}{2\pi}\int_{\mathbb{R}}e^{ix\xi}\frac{2(1+\xi^2)}{\xi^4+4}d\xi$$

\hat{u} reale pari, allora u reale pari, quindi studiamo le $x > 0$ per poi specchiare.

Usando il Lemma di Jordan (semipiano superiore). Sia

$$f(z)=\frac{2(1+z^2)e^{ixz}}{z^4+4}\Rightarrow u(x)=\frac{1}{2\pi}\cdot 2\pi i\cdot\sum_{\text{Im}(z_k)>0}\text{Res}(f,z_k)$$

Il denominatore si annulla in

$$z^4+4=0\Leftrightarrow z=\pm 1\pm i$$

Determiniamo i residui

$$\begin{aligned}
\text{Res}(f,1+i)&=\left.\frac{2(1+z^2)e^{ixz}}{4z^3}\right|_{z=1+i}=\left.\frac{2z(1+z^2)e^{ixz}}{4z^4}\right|_{z=1+i} \\
\text{Res}(f,-1+i)&=\left.\frac{2(1+z^2)e^{ixz}}{4z^3}\right|_{z=-1+i}=\left.\frac{2z(1+z^2)e^{ixz}}{4z^4}\right|_{z=-1+i}
\end{aligned}$$

calcoliamo

$$\begin{aligned}
\sum_{\text{Im}(z_k)>0}\text{Res}(f,z_k)&=-\frac{1}{8}\left\{(1+i)(1+2i)e^{(-1+i)x}+(-1+i)(1-2i)e^{(-1-i)x}\right\} \\
&=-\frac{e^{-x}}{8}\left\{(-1+3i)e^{ix}+(1+3i)e^{-ix}\right\}
\end{aligned}$$

Per le $x > 0$

$$\begin{aligned}
u(x)&=i\cdot\sum_{\text{Im}(z_k)>0}\text{Res}(f,z_k) \\
&=\frac{e^{-x}}{4}\left\{\frac{3+i}{2}e^{ix}+\frac{3-i}{2}e^{-ix}\right\} \\
&=\frac{e^{-x}}{4}\left\{3\frac{e^{ix}+e^{-ix}}{2}-\frac{e^{ix}-e^{-ix}}{2i}\right\} \\
&=\frac{e^{-x}}{4}(3\cos x-\sin x)
\end{aligned}$$

Per le $x \in \mathbb{R}$

$$u(x)=\frac{e^{-|x|}}{4}(3\cos x-\sin|x|)$$

24.2.2 Soluzione

$$\begin{aligned}
\mathcal{L}\left(e^{-t}\chi_{(1,2)}(t)\right)&=\int_1^2e^{-(s+1)t}dt=\left[-\frac{e^{-(s+1)t}}{s+1}\right]_1^2 \\
&=\frac{e^{-s-1}}{s+1}-\frac{e^{-2s-2}}{s+1}=\frac{1}{e}\frac{e^{-s}}{s+1}-\frac{1}{e^2}\frac{e^{-2s}}{s+1}
\end{aligned}$$

$$\mathcal{L}(u) = U(s) \quad \mathcal{L}(u') = sU(s) \quad \mathcal{L}(u'') = s^2U(s)$$

Sostituiamo tutto

$$U(s) [s^2 + 2s + 1] = \frac{1}{e} \frac{e^{-s}}{s+1} - \frac{1}{e^2} \frac{e^{-2s}}{s+1}$$

$$U(s) = \frac{1}{e} \frac{e^{-s}}{(s+1)^3} - \frac{1}{e^2} \frac{e^{-2s}}{(s+1)^3}$$

Antitrasformiamo, ricordiamo che

$$\mathcal{L}^{-1} \left\{ \frac{1}{s^3} \right\} = \frac{t^2}{2} H(t) \quad \mathcal{L}^{-1} \left\{ \frac{1}{(s+1)^3} \right\} = \frac{t^2}{2} e^{-t} H(t) \quad \mathcal{L}\{f(t-\alpha)\} = e^{-\alpha s} F(s)$$

allora

$$u(t) = \frac{1}{e} \frac{(t-1)^2}{2} e^{-(t-1)} H(t-1) - \frac{1}{e^2} \frac{(t-2)^2}{2} e^{-(t-2)} H(t-2)$$

$$= \frac{e^{-t}}{2} [(t-1)^2 H(t-1) - (t-2)^2 H(t-2)]$$

$$= \begin{cases} 0, & t < 1 \\ \frac{e^{-t}}{2} (t-1)^2, & 1 \leq t < 2 \\ \frac{e^{-t}}{2} (2t-3), & t \geq 2 \end{cases}$$

24.2.3 Soluzione

Trasformiamo e usiamo il prodotto di convoluzione

$$(\xi^2 + 1) \hat{u} = \mathcal{F}\{\chi_{(-1,1)}(x)\}$$

allora

$$\Rightarrow \hat{u}(\xi) = \frac{1}{1 + \xi^2} \cdot \mathcal{F}\{\chi_{(-1,1)}(x)\}$$

$$\Rightarrow u(x) = \frac{1}{2} e^{-|x|} * \chi_{(-1,1)}(x)$$

Ricordiamo che

$$f * g = \int_{\mathbb{R}} f(t)g(x-t)dt = \int_{\mathbb{R}} f(x-t)g(t)dt$$

Quindi

$$u(x) = \frac{1}{2} \int_{\mathbb{R}} e^{-|t|} \chi_{(-1,1)}(x-t)dt$$

Dobbiamo dividere i vari casi

$$\chi_{(-1,1)}(x-t) = \begin{cases} 1, & -1 < x-t < 1 \\ 0, & \text{altrove} \end{cases}$$

$$= \begin{cases} 1, & x-1 < t < x+1 \\ 0, & \text{altrove} \end{cases}$$

$$\Rightarrow u(x) = \frac{1}{2} \int_{x-1}^{x+1} e^{-|t|} dt = \begin{cases} A, & x < -1 \\ B, & -1 \leq x \leq 1 \\ C, & x > 1 \end{cases}$$

analizziamo i vari termini

$$A = \frac{1}{2} \int_{x-1}^{x+1} e^t dt = \frac{1}{2} (e^{x+1} - e^{x-1}) = e^x \sinh 1$$

$$B = \frac{1}{2} \left\{ \int_{x-1}^0 e^t dt + \int_0^{x+1} e^{-t} dt \right\} = \frac{1}{2} (1 - e^{x-1} + 1 - e^{-x-1}) = 1 - e^{-1} \cosh x$$

$$C = \frac{1}{2} \int_{x-1}^{x+1} e^{-t} dt = \frac{1}{2} (e^{-x-1} - e^{-x+1}) = e^{-x} \sinh 1$$

mettendo insieme concludiamo

$$u(x) = \begin{cases} 1 - e^{-1} \cosh x, & |x| < 1 \\ e^{-|x|} \sinh 1, & |x| \geq 1 \end{cases}$$

24.2.4 Soluzione

$$\mathcal{L}(u) = U(s) \quad \mathcal{L}(u') = sU(s) - 1$$

$$\Rightarrow sU(s) - 1 + 2U(s) = 2U(s) \cdot \mathcal{L}\{\sin t H(t)\} + 3\mathcal{L}\{\cos t\}$$

$$sU - 1 + 2U = U \frac{2}{s^2 + 1} + 3 \frac{s}{s^2 + 1}$$

$$U \left(s + 2 - \frac{2}{s^2 + 1} \right) = 3 \frac{s}{s^2 + 1} + 1$$

$$U \cdot \frac{(s+2)(s^2+1) - 2}{s^2+1} = \frac{s^2+3s+1}{s^2+1}$$

$$U(s) = \frac{s^2+3s+1}{s^3+2s^2+s} = \frac{s^2+3s+1}{s(s+1)^2} =$$

$$= \frac{A}{s} + \frac{Bs+C}{(s+1)^2} = \frac{A(s+1)^2 + (Bs+C)s}{s(s+1)^2}$$

$$\begin{aligned} s = -1 & \rightarrow B - C = -1 \\ s = 1 & \rightarrow 4A + B + C = 5 \\ s = 0 & \rightarrow A = 1 \rightarrow B = 0 \quad C = 1 \end{aligned}$$

$$U(s) = \frac{1}{s} + \frac{1}{(s+1)^2}$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow u(t) &= H(t) + te^{-t}H(t) \\ &= (1 + te^{-t})H(t) \end{aligned}$$

24.2.5 Soluzione

Trasformiamo

$$4\hat{u} - \frac{16\xi^2}{1+\xi^2}\hat{u} = -\frac{d^2}{d\xi^2} \frac{2}{1+\xi^2}$$

$$\hat{u} \cdot \frac{4-12\xi^2}{1+\xi^2} = -\frac{d}{d\xi} \left[\frac{d}{d\xi} \frac{2}{1+\xi^2} \right] = -\frac{d}{d\xi} \left[\frac{-4\xi}{(1+\xi^2)^2} \right]$$

$$= -\frac{-4 \cdot (1+\xi^2)^2 + 4\xi \cdot 2(1+\xi^2) \cdot 2\xi}{(1+\xi^2)^4} = \frac{4-12\xi^2}{(1+\xi^2)^3}$$

quindi

$$\hat{u} = \frac{1}{(1+\xi^2)^2}$$

\hat{u} reale pari

$$u(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} e^{ix\xi} \frac{1}{(1+\xi^2)^2} d\xi$$

Per $x > 0$, usando il lemma di Jordan

$$\begin{aligned}
 u(x) &= \frac{1}{2\pi} \cdot 2\pi i \cdot \text{Res} \left\{ \frac{e^{ixz}}{(1+z^2)^2}, z=i \right\} \\
 &= i \cdot \frac{d}{dz} \left[\cancel{(z-i)^2} \cdot \frac{e^{ixz}}{(z+i)^2 \cancel{(z-i)^2}} \right] \Big|_{z=i} \\
 &= i \cdot \frac{ixe^{ixz}(z+i)^2 - e^{ixz}2(z+i)}{(z+i)^4} \Big|_{z=i} \\
 &= i \cdot \frac{1}{16} e^{-x} (-4ix - 4i) \\
 &= \frac{1}{4} e^{-x} (x+1)
 \end{aligned}$$

Per $x \in \mathbb{R}$

$$u(x) = \frac{e^{-|x|}}{4} (|x| + 1)$$

24.2.6 Soluzione

Trasformiamo i vari termini

$$\mathcal{F}(u'') = -\xi^2 \hat{u} \quad \mathcal{F}(xu') = i \frac{d}{d\xi} (i\xi \hat{u}) = -\xi \hat{u}' - \hat{u}$$

sostituiamo

$$\begin{aligned}
 -\xi^2 \hat{u} - 2\xi \hat{u}' - 2\hat{u} + 4\hat{u} &= 0 \\
 -2\xi \hat{u}' + (2 - \xi^2) \hat{u} &= 0 \\
 \hat{u}' + \frac{2 - \xi^2}{-2\xi} \hat{u} &= 0
 \end{aligned}$$

quindi la trasformata vale

$$\hat{u}(\xi) = C e^{-\int \frac{2-\xi^2}{-2\xi} d\xi} = C \xi e^{-\frac{\xi^2}{4}}$$

$\forall C, \hat{u}$ dispari allora $C = D \cdot i, D \in \mathbb{R}$

$$\hat{u}(\xi) = D \cdot i \xi e^{-\frac{\xi^2}{4}} \Rightarrow u(x) = D \cdot \frac{d}{dx} (e^{-x^2}) = K \cdot x e^{-x^2}$$

Capitolo 25

Esercitazione 10 - Potrich

25.1 Esercizi

25.1.1 Esercizio

Determinare le soluzioni \mathcal{F} -trasformabili della seguente equazione differenziale

$$xu'' + 2u' - xu = xe^{-|x|}$$

25.1.2 Esercizio

Determinare le soluzioni $u \in S'(\mathbb{R})$ dell'equazione differenziale

$$-u'' + u = 1 + \delta_0''$$

25.1.3 Esercizio

Trovare la soluzione \mathcal{L} -trasformabile dell'equazione

$$\begin{cases} y'(t) - (t * y)(t) = 1 \\ y(0) = -1 \end{cases} \quad \text{per } t > 0$$

25.1.4 Esercizio

Determinare la soluzione \mathcal{L} -trasformabile di

$$\begin{cases} 2y(t) + y'(t) = 2 \int_0^t y(\tau) \sin(t - \tau) d\tau + 3 \cos(t) \\ y(0) = 1 \end{cases}$$

25.1.5 Esercizio

Determinare la soluzione del seguente problema di Cauchy

$$\begin{cases} y'' + 2y' + y = e^{-t} \chi_{[1,2]}(t) \\ y(0) = y'(0) = 0 \end{cases}$$

25.1.6 Esercizio

Risolvere il problema integro-differenziale

$$\begin{cases} y'(t) = 1 + t + 8 \int_0^t (t - \tau)^2 y(\tau) d\tau \\ y(0) = 1 \end{cases}$$

25.2 Soluzioni

25.2.1 Soluzione

Per le regole di derivazione

$$\mathcal{F}\{u^{(n)}(x)\} = (i\xi)^n \mathcal{F}\{u(x)\} \Rightarrow \mathcal{F}\{u''(x)\} = -\xi^2 \mathcal{F}\{u(x)\}$$

e inoltre che

$$\frac{d^n}{d\xi^n} \mathcal{F}\{u(x)\} = \mathcal{F}\{(-ix)^n u(x)\} \Rightarrow \mathcal{F}\{xu(x)\} = i \frac{d}{d\xi} \mathcal{F}\{u(x)\}$$

Quindi

$$\mathcal{F}\{xu''(x)\} = i \frac{d}{d\xi} (-\xi^2 \mathcal{F}\{u(x)\}) = i \left[-2\xi \hat{u}(\xi) - \xi^2 \frac{d}{d\xi} \hat{u} \right] = -2i\xi \hat{u}(\xi) - i\xi^2 \hat{u}'(\xi)$$

Trasformiamo il secondo termine

$$\mathcal{F}\{e^{-|x|}, \xi\} = \frac{2}{1+\xi^2}$$

Usando le proprietà

$$\mathcal{F}\{xe^{-|x|}, \xi\} = i \frac{d}{d\xi} \frac{2}{1+\xi^2}$$

Otteniamo

$$\begin{aligned} -2i\xi \hat{u} - i\xi^2 \hat{u}' + 2i\xi \hat{u} - i\hat{u}' &= i \frac{d}{d\xi} \frac{2}{1+\xi^2} \\ -\xi^2 \hat{u}' - \hat{u}' &= \frac{d}{d\xi} \frac{2}{1+\xi^2} \\ \hat{u}' (1+\xi^2) &= -\frac{d}{d\xi} \frac{2}{1+\xi^2} = -\frac{-2 \cdot 2\xi}{(1+\xi^2)^2} = \frac{4\xi}{(1+\xi^2)^2} \end{aligned}$$

dato che $1+\xi^2 \neq 0$

$$\hat{u}' = \frac{4\xi}{(1+\xi^2)^3} \Rightarrow \hat{u} = -\frac{1}{(1+\xi^2)^2} + c$$

Affinché \hat{u} sia la trasformata di una funzione trasformabile, questa costante deve essere nulla, altrimenti non sarebbe infinitesima a infinito.

$$\hat{u} = -\frac{1}{(1+\xi^2)^2}$$

Andiamo ad antitrasformare.

\hat{u} è reale pari, allora u è reale pari. Per $x > 0$

$$u(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} e^{i\xi x} \hat{u}(\xi) d\xi = \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} e^{i\xi x} \left[-\frac{1}{(1+\xi^2)^2} \right] d\xi =$$

applico il teorema dei residui e il Lemma di Jordan sulla semicirconferenza superiore

$$= \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} e^{i\xi x} \left[-\frac{1}{(1+\xi^2)^2} \right] d\xi = \frac{1}{2\pi} \cdot 2\pi i \cdot \text{Res} \left(-\frac{e^{izx}}{(1+z^2)^2}, z=i \right) =$$

è un polo del secondo ordine

$$\begin{aligned} &= -i \lim_{z \rightarrow i} \frac{d}{dz} (z-i)^2 \frac{e^{izx}}{(z-i)^2 (z+i)^2} = -i \lim_{z \rightarrow i} \frac{ixe^{izx}(z+i)^2 - e^{izx}2(z+i)}{(z+i)^4} \\ &= -i \frac{e^{-x} [ix(2i)^2 - 2(2i)]}{(2i)^4} = -i \frac{e^{-x} [-2x - 2]}{2^3 i^3} = \frac{e^{-x} [-x - 1]}{2^2} = -\frac{e^{-x}}{4} (x+1) \end{aligned}$$

Sfruttiamo la parità. Per $x \in \mathbb{R}$

$$u(x) = -\frac{e^{-|x|}}{4} (|x| + 1)$$

25.2.2 Soluzione

Risolvero separatamente prima

$$-u'' + u = \delta_0''$$

poi

$$-u'' + u = 1$$

infine applico la sovrapposizione degli effetti.

Trasformiamo entrambi i membri

$$\widehat{u''} = (i\xi)^2 \hat{u} = -\xi^2 \hat{u}$$

Possiamo calcolare la trasformata della derivata della Delta con la dualità

$$\begin{aligned} \langle \mathcal{F}\{\delta''(x), \xi\}, \varphi(x) \rangle &= \langle \delta''(x), \mathcal{F}\{\varphi(x), \xi\} \rangle \\ &= -\langle \delta'(x), \frac{d}{d\xi} \mathcal{F}\{\varphi(x), \xi\} \rangle \\ &= \langle \delta(x), \frac{d^2}{d\xi^2} \mathcal{F}\{\varphi(x), \xi\} \rangle \\ &= \langle \delta(x), \mathcal{F}\{(-ix)^2 \varphi(x), \xi\} \rangle \\ &\stackrel{\xi=0}{=} \int_{\mathbb{R}} (-ix)^2 \varphi(x) dx \\ &= \langle (-ix)^2, \varphi(x) \rangle \end{aligned}$$

allora

$$\mathcal{F}\{\delta''(x), \xi\} = (-i\xi)^2 = -\xi^2$$

Sostituendo nell'equazione

$$\xi^2 \hat{u} + \hat{u} = -\xi^2 \Rightarrow (1 + \xi^2) \hat{u} = -\xi^2 \Rightarrow \hat{u}(\xi) = -\frac{\xi^2}{1 + \xi^2}$$

Notiamo che $\hat{u} \notin L^1$ quindi per forza dobbiamo ragionare nel senso delle distribuzioni.

$$\hat{u}(\xi) = -1 + \frac{1}{1 + \xi^2} \Rightarrow u(x) = -\delta + \frac{1}{2}e^{-|x|}$$

Per quanto riguarda

$$-u'' + u = 1$$

l'unica soluzione in $\mathcal{S}'(\mathbb{R})$ è $u(x) = 1$, in conclusione

$$u(x) = 1 - \delta + \frac{1}{2}e^{-|x|}$$

25.2.3 Soluzione

Usiamo le proprietà della trasformata di Laplace

$$\begin{aligned} \mathcal{L}\{y, s\} = Y(s) \quad \mathcal{L}\left\{\frac{d}{dt}y(t), s\right\} &= sY(s) - y(0^+) \\ \mathcal{L}\{f * g, s\} &= F(s)G(s) \quad \mathcal{L}\{tH(t)\} = \frac{1}{s^2} \end{aligned}$$

Trasformando secondo Laplace i membri dell'equazione

$$\begin{aligned} sY(s) - \underbrace{y(0^+)}_{=-1} - \frac{1}{s^2}Y(s) &= \frac{1}{s} \\ \left(s - \frac{1}{s^2}\right)Y(s) &= \frac{1}{s} - 1 \\ \frac{s^3 - 1}{s^2}Y(s) &= \frac{1 - s}{s} \end{aligned}$$

$$\frac{\cancel{(s-1)}(s^2+s+1)}{s}Y(s) = -\cancel{(s-1)}$$

$$Y(s) = -\frac{s}{s^2+s+1}$$

Dobbiamo antitrasformare, ricordiamo che

$$\mathcal{L}\{H(t)\cos(\omega t)\} = \frac{s}{s^2+\omega^2} \quad \mathcal{L}\{H(t)\sin(\omega t)\} = \frac{\omega}{s^2+\omega^2}$$

Provo a ricondurmi a queste forme

$$Y(s) = -\frac{s}{s^2+s+1} = -\frac{s+\frac{1}{2}-\frac{1}{2}}{(s+\frac{1}{2})^2+\frac{3}{4}} = -\frac{s+\frac{1}{2}}{(s+\frac{1}{2})^2+\frac{3}{4}} + \frac{1}{2}\frac{1}{(s+\frac{1}{2})^2+\frac{3}{4}}$$

Quindi

$$y(t) = e^{-\frac{1}{2}t} \left[-\cos\left(\frac{\sqrt{3}}{2}t\right) + \frac{1}{\sqrt{3}}\sin\left(\frac{\sqrt{3}}{2}t\right) \right]$$

25.2.4 Soluzione

Trasformiamo i termini di

$$2y(t) + y'(t) = 2 \int_0^t y(\tau) \sin(t-\tau) d\tau + 3\cos(t)$$

$$\begin{aligned} \mathcal{L}\{y(t)\} &= Y(s) \\ \mathcal{L}\{y'(t)\} &= sY(s) - y(0^+) \\ \mathcal{L}\left\{\int_0^t y(\tau) \sin(t-\tau) d\tau\right\} &= \mathcal{L}\{(y * \sin)(t)\} = \mathcal{L}\{y(t)\} \cdot \mathcal{L}\{\sin(t)\} \\ \mathcal{L}\{H(t)\cos(\omega t)\} &= \frac{s}{s^2+\omega^2} \\ \mathcal{L}\{H(t)\sin(\omega t)\} &= \frac{\omega}{s^2+\omega^2} \end{aligned}$$

Sostituiamo

$$2Y(s) + sY(s) - \underbrace{y(0^+)}_{=1} = 2Y(s) \cdot \frac{1}{s^2+1} + 3\frac{s}{s^2+1}$$

procediamo coi calcoli per ricavare $Y(s)$

$$\begin{aligned} \left[2 + s - \frac{2}{s^2+1}\right] Y(s) &= 1 + \frac{3s}{s^2+1} \\ \left[\frac{2(s^2+1) + s(s^2+1) - 2}{\cancel{s^2+1}}\right] Y(s) &= \frac{s^2+1+3s}{\cancel{s^2+1}} \\ [2s^2 + \cancel{2} + s^3 + s - \cancel{2}] Y(s) &= s^2+1+3s \\ s(s^2+2s+1) Y(s) &= s^2+1+3s \\ s(s+1)^2 Y(s) &= s^2+1+3s \\ Y(s) &= \frac{s^2+1+3s}{s(s+1)^2} \end{aligned}$$

Antitrasformiamo, cerchiamo di ricondurci a qualcosa di noto coi fratti semplici

NB. Per scomporre in fratti semplici bisogna seguire alcune regole. Se nella scomposizione del

polinomio al denominatore compare:

se a denom. c'è:	allora si associa
$x - a$	$\frac{A}{x-a}$
$(x - a)^n$	$\frac{A_1}{x-a} + \frac{A_2}{(x-a)^2} + \dots + \frac{A_n}{(x-a)^n}$
$x^2 + bx + c$	$\frac{Ax+B}{x^2+bx+c}$
$(\Delta < 0)$	
$(x^2 + bx + c)^n$	$\frac{A_1x+B_1}{x^2+bx+c} + \frac{A_2x+B_2}{(x^2+bx+c)^2} + \dots + \frac{A_nx+B_n}{(x^2+bx+c)^n}$
$(\Delta < 0)$	

$$\frac{s^2 + 1 + 3s}{s(s+1)^2} = \frac{A}{s} + \frac{Bs+C}{(s+1)^2} = \frac{A(s+1)^2 + s(Bs+C)}{s(s+1)^2} = \dots$$

Otteniamo

$$Y(s) = \frac{s^2 + 1 + 3s}{s(s+1)^2} = \frac{1}{s} + \frac{1}{(1+s)^2}$$

Ricordando

$$\mathcal{L}\{tH(t)\} = \frac{1}{s^2} \quad \mathcal{L}\{e^{\alpha t}f(t)\} = F(s-\alpha)$$

Si ottiene

$$y(t) = H(t) + tH(t)e^{-t} = H(t)(1 + te^{-t})$$

25.2.5 Soluzione

Per risolvere

$$y'' + 2y' + y = e^{-t}\chi_{[1,2]}(t)$$

trasformiamo e usiamo le proprietà

$$\mathcal{L}\{y(t)\} = Y(s)$$

$$\mathcal{L}\{y'(t)\} = sY(s) - \cancel{y(0^+)} = sY(s)$$

$$\mathcal{L}\{y''(t)\} = s(sY(s) - \cancel{y(0^+)}) - \cancel{y'(0^+)} = s^2Y(s)$$

$$\begin{aligned} \mathcal{L}\{e^{-t}\chi_{[1,2]}(t)\} &= \int_0^\infty e^{-st}e^{-t}\chi_{[1,2]}(t)dt = \int_1^2 e^{-(s+1)t}dt \\ &= \left[-\frac{e^{-(s+1)t}}{s+1}\right]_1^2 = \frac{e^{-(s+1)} - e^{-2(s+1)}}{s+1} = \frac{e^{-s}}{e(s+1)} - \frac{e^{-2s}}{e^2(s+1)} \end{aligned}$$

Sostituiamo nell'equazione

$$\begin{aligned} s^2Y(s) + 2sY(s) + Y(s) &= \frac{e^{-s}}{e(s+1)} - \frac{e^{-2s}}{e^2(s+1)} \\ (s+1)^2Y(s) &= \frac{e^{-s}}{e(s+1)} - \frac{e^{-2s}}{e^2(s+1)} \\ Y(s) &= \frac{e^{-s}}{e(s+1)^3} - \frac{e^{-2s}}{e^2(s+1)^3} \end{aligned}$$

Per antitrasformare notiamo che

$$\begin{aligned} \mathcal{L}\{e^{\alpha t}f(t)\} &= F(s-\alpha) \quad \mathcal{L}\{t^2H(t)\} = (-1)^2 \frac{d^2}{ds^2} \frac{1}{s} = \frac{d}{ds} \left(-\frac{1}{s^2}\right) = \frac{2}{s^3} \\ \mathcal{L}\{f(t-\alpha)\} &= e^{-\alpha s}F(s) \end{aligned}$$

Allora

$$\begin{aligned} \mathcal{L}\left\{\frac{1}{2}t^2H(t)\right\} &= \frac{1}{s^3} \Rightarrow \mathcal{L}\left\{\frac{1}{2}t^2H(t)e^{-t}\right\} = \frac{1}{(s+1)^3} \\ \Rightarrow \mathcal{L}\left\{\frac{1}{2}(t-1)^2H(t-1)e^{-(t-1)}\right\} &= \frac{e^{-s}}{(s+1)^3} \end{aligned}$$

Quindi

$$y(t) = \frac{1}{e} \cdot \frac{1}{2}(t-1)^2H(t-1)e^{-(t-1)} - \frac{1}{e^2} \frac{1}{2}(t-2)^2H(t-2)e^{-(t-2)}$$

25.2.6 Soluzione

Per risolvere

$$y'(t) = 1 + t + 8 \int_0^t (t - \tau)^2 y(\tau) d\tau$$

antitrasformiamo

$$\begin{aligned}\mathcal{L}\{y'(t)\} &= sY(s) - y(0^+) = sY(s) - 1 \\ \mathcal{L}\{1H(t)\} &= \frac{1}{s} \\ \mathcal{L}\{tH(t)\} &= (-1)^1 \frac{d}{ds} \frac{1}{s} = \frac{1}{s^2} \\ \mathcal{L}\left\{\int_0^t (t - \tau)^2 y(\tau) d\tau\right\} &= \mathcal{L}\{t^2 * y(t)\} = \mathcal{L}\{t^2 H(t)\} \cdot \mathcal{L}\{y(t)\} \\ &= \frac{2}{s^3} \cdot Y(s)\end{aligned}$$

Sostituiamo nell'equazione

$$\begin{aligned}sY(s) - 1 &= \frac{1}{s} + \frac{1}{s^2} + 8 \cdot \frac{2}{s^3} \cdot Y(s) \\ \left(s - \frac{16}{s^3}\right) Y(s) &= \frac{1}{s} + \frac{1}{s^2} + 1 \\ \left(\frac{s^4 - 16}{s^3}\right) Y(s) &= \frac{s + 1 + s^2}{s^2} \\ \left(\frac{(s^2 + 4)(s^2 - 4)}{s}\right) Y(s) &= s + 1 + s^2 \\ Y(s) &= \frac{s(s + 1 + s^2)}{(s^2 + 4)(s + 2)(s - 2)}\end{aligned}$$

Scomponiamo in fratti semplici

$$\begin{aligned}\frac{s(s + 1 + s^2)}{(s^2 + 4)(s + 2)(s - 2)} &= \frac{As + B}{s^2 + 4} + \frac{C}{s + 2} + \frac{D}{s - 2} \\ \frac{s^2 + s + s^3}{(s^2 + 4)(s + 2)(s - 2)} &= \frac{(As + B)(s^2 - 4) + C(s^2 + 4)(s - 2) + D(s^2 + 4)(s + 2)}{(s^2 + 4)(s + 2)(s - 2)} \\ &= \frac{As^3 + Bs^2 - 4As - 4B + C(s^3 - 2s^2 + 4s - 8)}{(s^2 + 4)(s + 2)(s - 2)} \\ &\quad + \frac{D(s^3 + 2s^2 + 4s + 8)}{(s^2 + 4)(s + 2)(s - 2)} \\ &= \frac{s^3(A + C + D) + s^2(B - 2C + 2D) + s(-4A + 4C + 4D)}{(s^2 + 4)(s + 2)(s - 2)} \\ &\quad + \frac{-4B - 8C + 8D}{(s^2 + 4)(s + 2)(s - 2)}\end{aligned}$$

Uguagliamo i polinomi

$$\begin{aligned}1 &= A + C + D \\ 1 &= B - 2C + 2D \\ 1 &= -4A + 4C + 4D \\ 0 &= -4B - 8C + 8D\end{aligned} \Leftrightarrow \begin{bmatrix} 1 & 0 & 1 & 1 \\ 0 & 1 & -2 & 2 \\ -4 & 0 & 4 & 4 \\ 0 & -4 & -8 & 8 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} A \\ B \\ C \\ D \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \\ 1 \\ 0 \end{bmatrix}$$

che ha come soluzione¹

$$\begin{bmatrix} A \\ B \\ C \\ D \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 3/8 \\ 1/2 \\ 3/16 \\ 7/16 \end{bmatrix}$$

¹Ovviamente trovata a mente e senza usare Matlab.

Quindi

$$Y(s) = \frac{\frac{3}{8}s + \frac{1}{2}}{s^2 + 4} + \frac{3}{16(s+2)} + \frac{7}{16(s-2)}$$

Notiamo che

$$\frac{\frac{3}{8}s + \frac{1}{2}}{s^2 + 4} = \frac{3}{8} \cdot \frac{s}{s^2 + 4} + \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{s^2 + 4}$$

Antitrasformiamo

$$\mathcal{L}^{-1} \left\{ \frac{3}{8} \cdot \frac{s}{s^2 + 4} \right\} = \frac{3}{8} \mathcal{L}^{-1} \left\{ \frac{s}{s^2 + 4} \right\} = \frac{3}{8} \cos(2t) H(t)$$

$$\mathcal{L}^{-1} \left\{ \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{s^2 + 4} \right\} = \frac{1}{4} \mathcal{L}^{-1} \left\{ \frac{2}{s^2 + 4} \right\} = \frac{1}{4} \sin(2t) H(t)$$

In conclusione

$$y(s) = \left[\frac{7}{16} e^{2t} + \frac{3}{16} e^{-2t} + \frac{3}{8} \cos(2t) + \frac{1}{4} \sin(2t) \right] H(t)$$

