

TRASFORMATA DI FOURIER

IV.1 - TRASFORMATA DI FOURIER IN L^1

Si consideri una funzione $u \in L^1(\mathbb{R})$. Si chiama *trasformata di Fourier* di u una nuova funzione $\hat{u}(\xi)$ definita dal seguente integrale:

$$\hat{u}(\xi) := \int_{\mathbb{R}} u(x) e^{-i\xi x} dx, \quad \xi \in \mathbb{R}$$

Si noti che tale definizione è ben data, in quanto l'integrale esiste per ogni $u \in L^1(\mathbb{R})$:

$$|\hat{u}(\xi)| = \left| \int_{\mathbb{R}} u(x) e^{-i\xi x} dx \right| \leq \int_{\mathbb{R}} |u(x)| |e^{-i\xi x}| dx = \int_{\mathbb{R}} |u(x)| dx < +\infty$$

da cui si vede anche che la funzione $\hat{u}(\xi) \in L^\infty$ essendo limitata e in particolare $\|\hat{u}\|_{L^\infty} \leq \|u\|_{L^1}$.

Se si considera la trasformata di Fourier come operatore da $L^1(\mathbb{R})$ a $L^\infty(\mathbb{R})$, ovvero $\mathcal{F} : u \mapsto \hat{u}$, la precedente disuguaglianza mostra come esso sia lineare e continuo di norma minore o uguale a 1 (in realtà la norma è proprio uguale ad 1, come si può vedere dall'esempio di pag. 4).

Osservazioni:

- Si può in maniera analoga definire la trasformata di Fourier per funzioni $u : \mathbb{R}^N \rightarrow \mathbb{R}$

$$\hat{u}(\xi) := \int_{\mathbb{R}^N} u(x) e^{-i\xi \cdot x} dx, \quad \xi \in \mathbb{R}^N$$

- La funzione $\hat{u}(\xi)$ ha in generale valori in \mathbb{C} , e quindi $\hat{u}(\xi) \in L^\infty(\mathbb{R}; \mathbb{C})$. Infatti l'integrale che definisce la trasformata può essere riscritto nel modo seguente:

$$\hat{u}(\xi) = \int_{\mathbb{R}} u(x) [\cos(\xi x) - i \sin(\xi x)] dx = \int_{\mathbb{R}} u(x) \cos(\xi x) dx - i \int_{\mathbb{R}} u(x) \sin(\xi x) dx$$

- Più in generale si può prendere anche la funzione u a valori complessi.

Teorema di Riemann-Lebesgue: Sia u una funzione in $L^1(\mathbb{R})$, allora \hat{u} è limitata, continua e infinitesima all'infinito.

Dimostrazione:

La limitatezza è già stata dimostrata sopra. Rimangono quindi da controllare le ultime due tesi.

- Per la continuità bisogna dimostrare che per qualsiasi successione $\{\xi_k\}$ in \mathbb{R} tale che $\xi_k \rightarrow \xi$,

allora:
$$\lim_{k \rightarrow +\infty} \int_{\mathbb{R}} u(x) e^{-i\xi_k x} dx = \int_{\mathbb{R}} u(x) e^{-i\xi x} dx$$

Ma poiché la successione degli integrandi $u(x)e^{-i\xi_k x}$ converge q.o., basta applicare il teorema di Lebesgue utilizzando come dominante $|u(x)| \in L^1(\mathbb{R})$, essendo proprio $|u(x)e^{-i\xi_k x}| = |u(x)|$.

- L'annullamento all'infinito può essere dimostrato per una famiglia di funzioni densa in $L^1(\mathbb{R})$, come le funzioni a scalino, poiché, se $\{u_n\}$ è una successione di funzioni a scalino che tende ad una funzione $u \in L^1$, allora anche $\hat{u}_n \rightarrow \hat{u}$ in L^∞ . Infatti $\|\hat{u}_n - \hat{u}\|_{L^\infty} \leq \|u_n - u\|_{L^1} \rightarrow 0$ per $n \rightarrow +\infty$. In particolare, se $\lim_{|\xi| \rightarrow \infty} \hat{u}_n = 0 \quad \forall n$, $\lim_{n \rightarrow +\infty} \hat{u}_n = \hat{u}$ in $L^\infty \implies \lim_{|\xi| \rightarrow \infty} \hat{u} = 0$

Ma essendo le funzioni a scalino tutte combinazioni lineari di funzioni caratteristiche di un intervallo, ed essendo la trasformata di Fourier lineare, basta fare la dimostrazione per $\chi_{(a,b)}$.

$$\begin{aligned}
 u(x) &= \chi_{(a,b)}(x); \quad \hat{u}(\xi) = \int_{\mathbb{R}} \chi_{(a,b)}(x) e^{-i\xi x} dx = \int_a^b e^{-i\xi x} dx = \int_a^b [\cos(\xi x) - i \sin(\xi x)] dx = \\
 &= \left[\frac{\sin(\xi x)}{\xi} + i \frac{\cos(\xi x)}{\xi} \right]_a^b = \frac{\sin(\xi b) - \sin(\xi a)}{\xi} + i \frac{\cos(\xi b) - \cos(\xi a)}{\xi} \xrightarrow{|\xi| \rightarrow \infty} 0
 \end{aligned}$$

Esempi:

- $u(x) = \chi_{(a,b)}(x); \quad \hat{u}(\xi) = \frac{\sin(\xi b) - \sin(\xi a)}{\xi} + i \frac{\cos(\xi b) - \cos(\xi a)}{\xi}$, come si è appena trovato.

Si noti in particolare che $\hat{u}(\xi) \notin L^1(\mathbb{R})$, in quanto all'infinito si comporta come ξ^{-1} .

- $$u_1(x) = e^{-x}H(x); \quad \hat{u}_1(\xi) = \int_{\mathbb{R}^+} e^{-x} e^{-i\xi x} dx = \int_0^{+\infty} e^{-(1+i\xi)x} dx = \left[-\frac{e^{-(1+i\xi)x}}{(1+i\xi)} \right]_0^{+\infty} = \frac{1}{1+i\xi}$$

$$u_2(x) = e^x H(-x); \quad \hat{u}_1(\xi) = \int_{\mathbb{R}^-} e^x e^{-i\xi x} dx = \int_{-\infty}^0 e^{(1-i\xi)x} dx = \left[\frac{e^{(1-i\xi)x}}{(1-i\xi)} \right]_{-\infty}^0 = \frac{1}{1-i\xi}$$

Dalle quali, per la linearità dell'operatore di trasformata, si ottiene che:

$$(u_1 + u_2)(x) = e^{-|x|} \in L^1(\mathbb{R}); \quad \widehat{(u_1 + u_2)}(\xi) = \frac{1}{1+i\xi} + \frac{1}{1-i\xi} = \frac{2}{1+\xi^2}$$

- $$u(x) = \frac{1}{1+x^2}; \quad \hat{u}(\xi) = \int_{\mathbb{R}} \frac{e^{-i\xi x}}{1+x^2} dx = \begin{cases} \xi > 0: -2\pi i \operatorname{Res}\left(\frac{e^{-i\xi x}}{1+x^2}, -i\right) = \pi e^{-\xi} \\ \xi < 0: 2\pi i \operatorname{Res}\left(\frac{e^{-i\xi x}}{1+x^2}, i\right) = \pi e^{\xi} \end{cases} = \pi e^{-|\xi|}$$

Nel calcolo dell'integrale si è utilizzato il lemma di Jordan e il teorema dei residui. È interessante notare a questo punto che:

$$u(x) = e^{-|x|}; \quad \hat{u}(\xi) = \frac{2}{1+\xi^2}; \quad \hat{\hat{u}}(x) = \mathcal{F}[\hat{u}](x) = 2\pi e^{-|x|} = 2\pi u(x)$$

In realtà ciò non vale solo in questo caso, ma è una proprietà più generale della trasformata di Fourier che verrà trattata più avanti.

IV.2 - PROPRIETÀ DELLA TRASFORMATTA DI FOURIER

Ecco alcune proprietà della trasformata di Fourier che risultano utili soprattutto per calcolare trasformate a partire da quelle di alcune funzioni note.

Sia in particolare $u \in L^1(\mathbb{R}^N)$:

1. $v(x) = u(x - y), \quad y \in \mathbb{R}^N \Rightarrow \hat{v}(\xi) = e^{-i\xi \cdot y} \hat{u}(\xi)$
2. $v(x) = e^{ix \cdot y} u(x), \quad y \in \mathbb{R}^N \Rightarrow \hat{v}(\xi) = \hat{u}(\xi - y)$
3. $v(x) = \bar{u}(x) \Rightarrow \hat{v}(\xi) = \overline{\hat{u}(-\xi)}$
4. $v(x) = u(A^{-1}x), \quad A \in \mathcal{M}(n \times n) \Rightarrow \hat{v}(\xi) = |\det A| \hat{u}(A^T \xi)$
 - Se $A = \lambda I$: $v(x) = u(x/\lambda) \Rightarrow \hat{v}(\xi) = |\lambda^n| \hat{u}(\lambda \xi)$
 - Se $A = -I$: $v(x) = u(-x) \Rightarrow \hat{v}(\xi) = \hat{u}(-\xi)$

E da quest'ultima si ricava anche che:

- Se u è pari [e reale], allora \hat{u} è pari [e reale].
- Se u è dispari [e reale], allora \hat{u} è dispari [e puramente immaginaria].

L'importanza della trasformata di Fourier è in parte però dovuta alle due proprietà che seguono, che la rendono un utile strumento per la risoluzione di equazioni differenziali.

Proprietà 1: sia $u \in L^1 \cap AC$ (ovvero $\exists u'$ q.o. con $u' \in L^1$), allora $\mathcal{F}[u'(x)](\xi) = i\xi \hat{u}(\xi)$. Si ha inoltre che se u è derivabile k volte e tali derivate stanno in L^1 , allora $\hat{u}(\xi) = o(|\xi|^{-k})$.

Dimostrazione:

La prima parte si dimostra con un'integrazione per parti, possibile grazie all'ipotesi di assoluta continuità, infatti:

$$\begin{aligned}\mathcal{F}[u'(x)](\xi) &= \int_{\mathbb{R}} u'(x) e^{-i\xi x} dx = \lim_{L \rightarrow +\infty} \int_{-L}^L u'(x) e^{-i\xi x} dx = \lim_{L \rightarrow +\infty} \left[\frac{u'(x) e^{-i\xi x}}{-i\xi} \Big|_{-L}^L + i\xi \int_{-L}^L u(x) e^{-i\xi x} dx \right] = \\ &= \lim_{L \rightarrow +\infty} \frac{u'(x) e^{-i\xi x}}{-i\xi} \Big|_{-L}^L + \lim_{L \rightarrow +\infty} i\xi \int_{-L}^L u(x) e^{-i\xi x} dx = i\xi \int_{\mathbb{R}} u(x) e^{-i\xi x} dx = i\xi \hat{u}(\xi)\end{aligned}$$

Per dimostrare la seconda parte, basta notare che $\xi \hat{u}(\xi)$, a parte una costante moltiplicativa, è la trasformata di Fourier di una funzione integrabile e quindi è una funzione infinitesima all'infinito. Ma se $\xi \hat{u}(\xi)$ è infinitesima all'infinito, allora $\hat{u}(\xi)$ è un infinitesimo di ordine superiore a $|\xi|^{-1}$. Se poi la funzione $u(x)$ è derivabile k volte tali derivate sono integrabili, iterando lo stesso ragionamento si ottiene che è infinitesima all'infinito $\xi^k \hat{u}(\xi)$ e quindi $\hat{u}(\xi) = o(|\xi|^{-k})$.

Proprietà 2: siano $u, xu \in L^1$, allora $\mathcal{F}[xu(x)](\xi) = i \frac{d}{d\xi} [\hat{u}(\xi)]$. Si ha inoltre che se $u(x) \sim Mx^{-\alpha}$, con $\alpha \in \mathbb{R}$, $\alpha > k \in \mathbb{N}$, allora $\hat{u} \in C^{k-1}$.

Dimostrazione:

La dimostrazione si basa su un corollario del teorema di Lebesgue utilizzato in (*):

$$\frac{d}{d\xi} \hat{u}(\xi) = \frac{d}{d\xi} \int_{\mathbb{R}} u(x) e^{-i\xi x} dx \stackrel{(*)}{=} \int_{\mathbb{R}} u(x) \frac{d}{d\xi} e^{-i\xi x} dx = -i \int_{\mathbb{R}} x u(x) e^{-i\xi x} dx = -i \mathcal{F}[xu(x)](\xi)$$

Le ipotesi per applicare tale corollario sono verificate in quanto:

- $x \mapsto u(x)e^{-i\xi x}$ è integrabile e quindi misurabile.
- $\partial_{\xi} [u(x)e^{-i\xi x}]$ esiste $\forall \xi \in \mathbb{R}$.
- $\left| \frac{\partial}{\partial \xi} [u(x)e^{-i\xi x}] \right| = |-ixu(x)e^{-i\xi x}| = |xu(x)| |e^{-i\xi x}| = |xu(x)| \in L^1$.

Ora però $[\hat{u}(\xi)]'$ è una funzione continua, essendo la trasformata di Fourier di una funzione integrabile, e quindi $\hat{u}(\xi) \in C^1$. Se poi, con α e k come nelle ipotesi, $u(x) \sim Mx^{-\alpha}$, allora è integrabile anche $x^{k-1}u(x)$ e iterando il ragionamento appena fatto si vede che $\hat{u}(\xi) \in C^k$.

Teorema: sia $u \in L^1(\mathbb{R}^N) \cap L^\infty(\mathbb{R}^N)$, continua in x con $\hat{u} \in L^1(\mathbb{R})$, allora vale la seguente formula

$$u(x) = (2\pi)^{-N} \int_{\mathbb{R}^N} \hat{u}(\xi) e^{i\xi \cdot x} d\xi$$

Questo teorema afferma quindi che sotto determinate ipotesi è possibile ricavare una funzione a partire dalla sua trasformata e viene quindi chiamato formula di inversione.

Le ipotesi richieste dal teorema sono però troppo restrittive e ci si pone quindi a questo punto il problema di trovare uno spazio funzionale tale che la formula di inversione sia sempre utilizzabile senza ipotesi particolari. Detto X tale spazio, sicuramente deve valere che, se $u \in X$, allora anche la sua trasformata di Fourier $\mathcal{F}[u] \in X$.