

## Residuos en polos:

El próximo teorema nos da una manera alternativa de calcular residuos en polos:

Teorema: Sea  $z_0$  una singularidad aislada de la función  $f$ . Los siguientes afirmaciones son equivalentes:

a)  $z_0$  es un polo de orden  $m$  de  $f$ ;

b)  $f$  puede ser escrita como:

$$f(z) = \frac{\varphi(z)}{(z-z_0)^m} \quad (m \in \mathbb{N}),$$

dónde  $\varphi$  es analítica en  $z_0$  y  $\varphi(z_0) \neq 0$ .

Más aún, si a) y b) son verdaderas, entonces:

$$\operatorname{Res}_{z=z_0} f(z) = \frac{\varphi^{(m-1)}(z_0)}{(m-1)!} \quad (\text{cuando } m=1: \operatorname{Res}_{z=z_0} f(z) = \varphi(z_0)).$$

Dem: a)  $\Rightarrow$  b).  $f$  tiene una representación

$(b_m \neq 0)$

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (z-z_0)^n + \frac{b_1}{z-z_0} + \dots + \frac{b_m}{(z-z_0)^m}, \quad 0 < |z-z_0| < R.$$

Definimos la función:

$$\varphi(z) = \begin{cases} (z-z_0)^m f(z), & \text{si } z \neq z_0 \\ b_m, & \text{si } z = z_0. \end{cases}$$

Entonces  $\varphi$  tiene la representación:

$$\varphi(z) = b_m + b_{m-1} (z-z_0) + \dots + b_1 (z-z_0)^{m-1} + \sum_{n=0}^{\infty} a_n (z-z_0)^{m+n}$$

en todo el disco  $|z-z_0| < R$ :  $\varphi$  es analítica en todo el disco

y en particular en  $z_0$ . Además,  $\varphi(z_0) = b_m \neq 0$  y tenemos

que  $f(z) = \frac{\varphi(z)}{(z-z_0)^m}$ .

b)  $\Rightarrow$  a) Sabemos  $f(z) = \frac{\varphi(z)}{(z - z_0)^m}$ , con  $\varphi$  analítica y nula en  $z_0$ .

$$\therefore \varphi(z) = \varphi(z_0) + \varphi'(z_0)(z - z_0) + \frac{\varphi''(z_0)}{2!}(z - z_0)^2 + \dots + \frac{\varphi^{(m-1)}(z_0)}{(m-1)!}(z - z_0)^{m-1}$$

$$+ \sum_{n=m}^{\infty} \frac{\varphi^{(n)}(z_0)}{n!}(z - z_0)^n, \quad |z - z_0| < R.$$

Luego:

$$f(z) = \frac{\cancel{\varphi(z_0)}}{(z - z_0)^m} + \frac{\varphi'(z_0)}{(z - z_0)^{m-1}} + \frac{\varphi''(z_0)/2!}{(z - z_0)^{m-2}} + \dots + \frac{\varphi^{(m-1)}(z_0)/(m-1)!}{z - z_0}$$

$$+ \sum_{n=m}^{\infty} \frac{\varphi^{(n)}(z_0)}{n!}(z - z_0)^{n-m}, \quad \text{en } 0 < |z - z_0| < R.$$

parte principal

$\Rightarrow f$  tiene un polo de orden  $m$  en  $z_0$ .

Además,

$$\underset{z=z_0}{\operatorname{Res}} f(z) = \frac{\varphi^{(m-1)}(z_0)}{(m-1)!}.$$



Ejemplo: 1)  $f(z) = \frac{z+4}{z^2+1}$  tiene singularidades en  $z=i$  y  $z=-i$ .  
 $z^2+1 = (z-i)(z+i)$

$\bullet z_0 = i$ :  $f(z) = \frac{\frac{z+4}{z+i}}{z-i}$ ,  $\varphi(z) = \frac{z+4}{z+i}$ , es analítico en  $z_0 = i$

y  $\varphi(i) = \frac{i+4}{2i} \neq 0 \Rightarrow z_0 = i$  es un polo simple.

Además,  $\underset{z=i}{\operatorname{Res}} f(z) = \varphi(i) = \frac{i+4}{2i} = \frac{1}{2} - 2i$

$\bullet z_0 = -i$ :

$$f(z) = \frac{\frac{z+4}{z-i}}{z+i}, \quad \varphi(z) = \frac{z+4}{z-i}, \text{ es analítico en } (-i) \text{ y: } \varphi(-i) = \frac{-i+4}{-2i} \neq 0$$

$\Rightarrow z_0 = -i$  es un polo simple,  $\underset{z=-i}{\operatorname{Res}} f(z) = \varphi(-i) = \frac{-i+4}{-2i} = \frac{1}{2} + 2i$ .

2)  $f(z) = \frac{z^3 + 2z}{(z-i)^3}$   $\Rightarrow$  única singularidad en  $z=i$ .

Si  $\varphi(z) = z^3 + 2z$  entonces  $\varphi(i) = i^3 + 2i = -i + 2i = i \neq 0$ . Luego,

$z_0 = i$  es un polo de orden 3 de  $f$ . Además:

$$\varphi'(z) = 3z^2 + 2$$

$$\varphi''(z) = 6z$$

$$\therefore \underset{z=i}{\text{Res}} f(z) = \frac{\varphi''(i)}{2!} = \frac{6i}{2} = 3i.$$

¿Qué pasa si consideramos:

$$g(z) = \frac{z^3 + z}{(z-i)^3}$$

es la única singularidad.

Si tomamos  $\varphi(z) = z^3 + z$  entonces:  $\varphi(i) = 0$  DJO.

$$\text{Pero: } z^3 + z = z(z^2 + 1) = z(z-i)(z+i) = (z-i)(z^2 + iz)$$

$$\therefore g(z) = \frac{(z-i)(z^2 + iz)}{(z-i)^3} = \frac{z^2 + iz}{(z-i)^2}.$$

Con  $\varphi(z) = z^2 + iz$  se tiene  $\varphi'(i) = -1 + (-1) = -2 \neq 0$ , scire.

Entonces  $g$  tiene un polo de orden 2 en  $z_0 = i$ , y:

$$\underset{z=z_0}{\text{Res}} g(z) = \varphi'(i) = 3i.$$



$$\varphi'(z) = 2z + i$$

$$\varphi'(i) = 2i + i \\ = 3i$$

Ahora podemos probar:

Teorema: Si  $z_0$  es un polo de  $f$ , entonces:

$$\lim_{z \rightarrow z_0} f(z) = \infty.$$

Dem: Supongamos que  $f$  tiene un polo de orden  $m$  en  $z_0$ .

Entonces  $f(z) = \frac{\varphi(z)}{(z-z_0)^m}$  con  $\varphi$  analítica y no nula en  $z_0$ .

$$\therefore \lim_{z \rightarrow z_0} \frac{1}{f(z)} = \lim_{z \rightarrow z_0} \frac{(z-z_0)^m}{\varphi(z)} = \frac{\lim_{z \rightarrow z_0} (z-z_0)^m}{\lim_{z \rightarrow z_0} \varphi(z)} = \frac{0}{\underbrace{\varphi(z_0)}_{\neq 0}} = 0$$

$$\Rightarrow \lim_{z \rightarrow z_0} f(z) = \infty. //$$

¿Cómo se comporta  $f$  cerca de las otras singularidades?

## Singularidades removibles:

Teorema: Si  $z_0$  es una singularidad removible de  $f$ , entonces  $f$  es acotada y analítica en un disco centrado  $0 < |z - z_0| < \epsilon$ .

Teorema (de Riemann): Sea  $f$  acotada y analítica en algún disco centrado  $0 < |z - z_0| < \epsilon$ . Si  $f$  no es analítica en  $z_0$  entonces  $z_0$  es una singularidad removible de  $f$ .

Singularidades esenciales:  $\rightarrow$  cerca de una sing.-esencial la función toma valores arbitrariamente cercanos a cualquier número.

Teorema: Sea  $z_0$  singularidad esencial de  $f$ , y sea  $w_0 \in \mathbb{C}$ . Entonces  $\forall \epsilon > 0$  y  $\forall \delta > 0$   $\exists z \in \mathbb{C} / 0 < |z - z_0| < \delta$  y  $|f(z) - w_0| < \epsilon$ .

$\rightarrow$  (de Casorati-Weierstrass).

## Capítulo 7: Aplicaciones de los residuos.

### Evaluación de integrales impropias.

Recordemos que si  $f$  es continua en  $0 \leq x < \infty$ , entonces:

$$\int_0^\infty f(x) dx = \lim_{R \rightarrow \infty} \int_0^R f(x) dx.$$

Si el límite existe, se dice que la integral impropia converge.

Si  $f$  es continua en todo  $\mathbb{R}$ , se define:

$$\textcircled{*} \quad \int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx = \lim_{R_1 \rightarrow \infty} \int_{-R_1}^0 f(x) dx + \lim_{R_2 \rightarrow \infty} \int_0^{R_2} f(x) dx,$$

y cuando ambos límites existen, la integral converge.

También se define el valor principal de  $\int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx$  como:

$$\text{V.P. } \int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx = \lim_{R \rightarrow \infty} \int_{-R}^R f(x) dx.$$

Si la integral en  $\oplus$  converge, entonces el V.P. existe y coincide con el valor de la integral.

Pero, puede existir el V.P. y no ser convergente la integral en  $\otimes$ . (Ejemplo:  $f(x) = x$ ).

¿Qué ocurre si  $f(x)$  es una función par? ( $f(-x) = f(x) \forall x$ ).

Supongamos que el V.P. existe. Como el gráfico de  $f$  es simétrico respecto del eje  $y$ , se tiene:

$$\int_{-R}^0 f(x) dx = \frac{1}{2} \int_{-R}^R f(x) dx, \quad \int_0^R f(x) dx = \frac{1}{2} \int_{-R}^R f(x) dx.$$

Luego:  $\int_{-R_1}^0 f(x) dx + \int_0^{R_2} f(x) dx = \frac{1}{2} \int_{-R_1}^{R_2} f(x) dx + \frac{1}{2} \int_{-R_2}^{R_1} f(x) dx.$

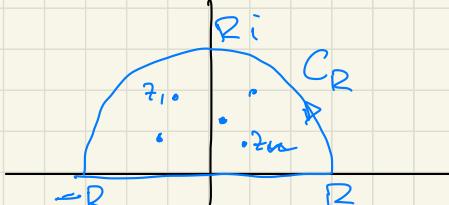
Haciendo  $R_1, R_2 \rightarrow \infty$ , el límite en la derecha existe y entonces el de la izquierda también. Así:

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx = \text{V.P.} \int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx.$$

Más aún,  $\int_0^{\infty} f(x) dx = \frac{1}{2} \left[ \text{V.P.} \int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx \right].$

Veremos a continuación métodos para calcular integrales impropias usando residuos.

Ideas:



$$\int_{-R}^R f(x) dx + \int_{C_R} f(z) dz = 2\pi i \sum_{k=1}^n \text{Res}_{z=z_k} f(z)$$

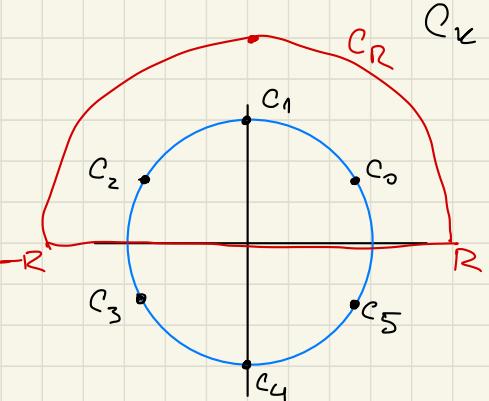
$\underbrace{\qquad\qquad\qquad}_{R \rightarrow \infty} \rightarrow 0.$

(f funciones racionales).

Ejemplo: Calcular  $\int_0^\infty \frac{1}{x^6+1} dx$ .

Consideremos  $f(z) = \frac{1}{z^6+1}$ , que tiene singularidades en los ceros de  $z^6+1$ , o sea, las raíces sextas de  $-1$ .

Estas son:



$$C_k = \exp \left[ i \left( \frac{\pi}{6} + \frac{2k\pi}{6} \right) \right], \quad k = 0, 1, \dots, 5.$$

$C_0, C_1, C_2$  están en el semiplano superior y no hay ninguna singularidad en el eje real.

Para  $R > 1$ ,  $C_0, C_1$  y  $C_2$  están en el interior de la región semicircular determinada por el segmento  $z=x, -R \leq x \leq R$ , y la mitad superior  $C_R$  de la circunferencia  $|z|=R$ , desde  $R$  a  $-R$ .

Luego, por el Teorema de los residuos:

$$\int_{-R}^R f(x) dx + \int_{C_R} f(z) dz = 2\pi i \sum_{k=0}^2 \operatorname{Res}_{z=C_k} f(z).$$

¿Cómo calcular los residuos? Sabemos que:

residuo analítico  
y nulo en  $C_k$

$$f(z) = \frac{1}{z^6+1} = \frac{1}{\prod_{j=1}^6 (z-a_j)} = \frac{\varphi(z)}{z-C_k}, \quad \text{con } \varphi(z) = \frac{1}{\prod_{j \neq k} (z-a_j)} \neq 0$$

Cada  $C_k$  es un polo simple de  $f$  y  $\operatorname{Res}_{z=C_k} f(z) = \varphi(C_k) = \frac{1}{\prod_{j \neq k} (C_k - a_j)}$

Para evaluar  $\varphi(C_k)$ :

En general, si  $g(z) = \prod_{j=1}^n (z-a_j)$ , con los  $a_i$  todos distintos.

Entonces:  $g'(z) = \sum_{k=1}^n \prod_{j \neq k} (z-a_j) \Rightarrow g'(a_k) = \prod_{j \neq k} (a_k - a_j)$

$$(n=3: \quad g'(z) = (z-a_1)(z-a_2) + (z-a_1)(z-a_3) + (z-a_2)(z-a_3) \Rightarrow g'(a_1) = (a_1-a_2)(a_1-a_3))$$

Luego:

$$\underset{z=c_k}{\operatorname{Res}} f(z) = \varphi(c_k) = \frac{1}{\pi i (c_k - c_j)} \underset{j \neq k}{=} \frac{1}{g'(c_k)} \quad \text{con } g(z) = z^6 + 1 \quad \therefore g'(z) = 6z^5.$$

$$\Rightarrow \underset{z=c_k}{\operatorname{Res}} f(z) = \frac{1}{6c_k^5}.$$

$$\text{Ahora: } c_k^6 + 1 = 0 \Rightarrow c_k^5 \cdot c_k = -1 \Rightarrow c_k^5 = -\frac{1}{c_k}, \quad \text{y así:}$$

$$\boxed{\underset{z=c_k}{\operatorname{Res}} f(z) = -\frac{c_k}{6}}$$

$$\begin{aligned} \therefore \int_{-R}^R f(x) dx + \int_{C_R} f(z) dz &= 2\pi i \left( -\frac{c_0}{6} - \frac{c_1}{6} - \frac{c_2}{6} \right) \\ &= -\frac{\pi i}{3} \left[ e^{i\frac{\pi}{6}} + i + e^{i\frac{5\pi}{6}} \right] \\ &= -\frac{\pi i}{3} \left( 2 \cos\left(\frac{\pi}{6}\right) i + i \right) \quad i \left( 2 \cdot \frac{1}{2} + 1 \right) = 2i \\ &= -\frac{\pi i}{3} \cdot 2i = \frac{2\pi}{3}. \quad (R \geq 1). \end{aligned}$$

$$\text{Vamos que: } \lim_{R \rightarrow \infty} \int_{C_R} f(z) dz = 0. \quad f(z) = \frac{1}{z^6 + 1}.$$

$$\text{Para } R \geq 1 \text{ y } z \in C_R: |z^6 + 1| \geq |z^6 - 1| = R^6 - 1.$$

$$\therefore |f(z)| = \frac{1}{|z^6 + 1|} \leq \frac{1}{R^6 - 1} \quad \text{long}(C_R)$$

$$\Rightarrow \left| \int_{C_R} f(z) dz \right| \leq \frac{1}{R^6 - 1} \cdot \pi R = \frac{\pi R}{R^6 - 1} \xrightarrow[R \rightarrow \infty]{} 0$$

$$\therefore \int_{C_R} f(z) dz \xrightarrow[R \rightarrow \infty]{} 0.$$

$$\text{Luego, } \lim_{R \rightarrow \infty} \int_{-R}^R f(x) dx = \frac{2\pi}{3}, \quad 0 \text{ sea, V.P. } \int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx = \frac{2\pi}{3}.$$

Como  $f(z)$  es par, resulta:

$$\boxed{\int_0^{\infty} \frac{dx}{x^6 + 1} = \frac{\pi}{3}}$$

Digresión: una manera más fácil de calcular los residuos del ejemplo anterior:

Proposición: Sean  $f$  y  $g$  funciones analíticas en  $\mathbb{C} \setminus \{z_0\}$ . Si:

$$f(z_0) \neq 0, \quad g(z_0) = 0 \quad \text{y} \quad g'(z_0) \neq 0,$$

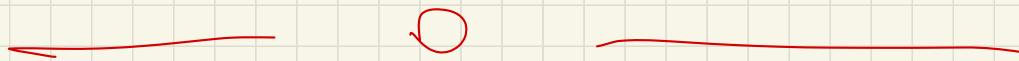
entonces  $z_0$  es un polo simple de  $\frac{f(z)}{g(z)}$  y:

$$\operatorname{Res}_{z=z_0} \frac{f(z)}{g(z)} = \frac{f(z_0)}{g'(z_0)}.$$

(CREER) (PERO SE PUEDE USAR).

En ese ejemplo:

$$\operatorname{Res}_{z=c_k} \frac{1}{z^6 + 1} = \frac{1}{6z^5} \Big|_{z=c_k} = \frac{1}{6c_k^5}.$$



### Integrales impropias con sen y cos:

Se pueden usar los residuos para calcular integrales de la forma:

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(x) \sin(ax) dx \quad \text{o} \quad \int_{-\infty}^{\infty} f(x) \cos(ax) dx, \quad a > 0.$$

Aquí asumimos que  $f$  es una función racional,  $f(x) = \frac{P(x)}{Q(x)}$ , donde  $Q$  no tiene ceros reales.

No podemos usar el método anterior, pues  $|\sin az| \rightarrow \infty$  y  $|\cos az| \rightarrow \infty$  cuando  $z \rightarrow \infty$ .

La idea es usar:

$$\int_{-R}^R f(x) \cos(ax) dx + i \int_{-R}^R f(x) \sin(ax) dx = \int_{-R}^R f(x) e^{iax} dx$$

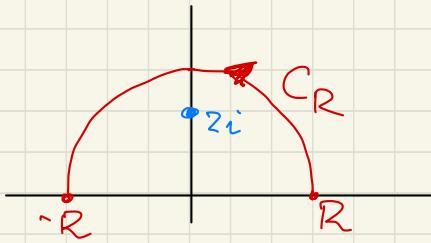
junto con:  $|e^{iaz}| = |e^{i(a(x+y))}| = |e^{-ay} e^{iax}| = e^{-ay} \rightarrow$  acotado en el semiplano  $y \geq 0$ .

Ejemplo: calcular

$$\int_0^\infty \frac{\cos 2x}{(x^2+4)^2} dx.$$

Sea  $f(z) = \frac{1}{(z^2+4)^2}$

$\Rightarrow f(z) \cdot e^{iz^2}$  tiene singularidades aisladas en  $\pm 2i$ .



Para  $R > 2$ ,  $z_i = 2i$  está en el interior del semicírculo limitado por el segmento  $z = x$  ( $-R \leq x \leq R$ ) y la semicircunferencia  $C_R$  dada por  $|z| = R$ , recorrida de  $R$  a  $-R$ .

Entonces:

$$\int_{-R}^R \frac{e^{iz^2}}{(x^2+4)^2} dx + \int_{C_R} \frac{e^{iz^2}}{(z^2+4)^2} dz = 2\pi i \underbrace{\text{Res}_{z=2i} [f(z) \cdot e^{iz^2}]}_{=: B}.$$

Calculemos  $B$ :  $f(z) \cdot e^{iz^2} = \frac{e^{iz^2}}{(z^2+4)^2} = \frac{\varphi(z)}{(z-2i)^2}$ , con  $\varphi(z) = \frac{e^{iz^2}}{(z+2i)^2}$ .

Como  $\varphi(2i) \neq 0$ ,  $2i$  es un polo de orden 2 de  $f(z) \cdot e^{iz^2}$ .

$g(z) = \frac{1}{(z^2+4)^2} e^{iz^2} \rightarrow$  sus únicas singularidades son cuando  $z^2+4=0$ , o sea,  $z = \pm 2i$ .

Me interesa  $z = 2i$  ( $\operatorname{Im} z > 0$ ).

$$g(z) = \frac{\frac{e^{iz^2}}{(z+2i)^2}}{(z-2i)^2} = \varphi(z) \rightarrow \text{analítica en } 2i. \quad (z^2+4 = (z-2i)(z+2i))$$

$\therefore 2i$  es un polo de orden 2, y además:

$$\text{Res}_{z=2i} g(z) = \varphi'(2i).$$

Si  $g$  es analítico en  $z_0$  y  $g(z_0) = 0$ , entonces se puede escribir:

$$g(z) = (z-z_0)^k \cdot h(z), \text{ donde}$$

$k \in \mathbb{N}$  y  $h$  es analítica y no nula en  $z_0$ .

El residuo vale:  $B = \frac{\varphi'(z_i)}{1!}$

$$\left( \varphi(z) = \frac{e^{iz}}{(z+2i)^2} \rightarrow \varphi'(z) = \frac{2i e^{iz}(z+2i)^2 - e^{iz} \cdot 2(z+2i)}{(z+2i)^4} \right. \\ \left. = \frac{2i e^{iz}}{(z+2i)^2} - \frac{2 e^{iz}}{(z+2i)^3} \right)$$

$$\therefore \varphi'(z) = \frac{2i e^{-4}}{-16} - \frac{2 e^{-4}}{-64i} = -\frac{1}{8e^4} i - \frac{1}{32e^4} i = -\frac{5}{32e^4} i.$$

$$\Rightarrow B = -\frac{5}{32e^4} i$$

Luego:  $\int_{-R}^R \frac{e^{izx}}{(x^2+4)^2} dx + \int_{C_R} f(z) e^{iz} dz = 2\pi i \left( -\frac{5}{32e^4} i \right) = \frac{5\pi}{16e^4}.$

Tomando parte real:

$$\int_{-R}^R \frac{\cos 2x}{(x^2+4)^2} dx + \operatorname{Re} \int_{C_R} f(z) e^{iz} dz = \frac{5\pi}{16e^4}.$$

Ahora, si  $z \in C_R$ :  $|z^2+4| \geq (|z|^2-4) = R^2-4$  ( $R > 2$ ).

$$\therefore |f(z)| \leq \frac{1}{(R^2-4)^2}.$$

Además:  $|e^{iz}| = e^{-2y} \stackrel{y \geq 0}{\leq} 1$  Luego:  $= l(C_R)$ .

$$\left| \operatorname{Re} \int_{C_R} f(z) e^{iz} dz \right| \leq \left| \int_{C_R} f(z) e^{iz} dz \right| \leq \underbrace{\frac{1}{(R^2-4)^2} \cdot \pi R}_{R \rightarrow \infty} \rightarrow 0$$

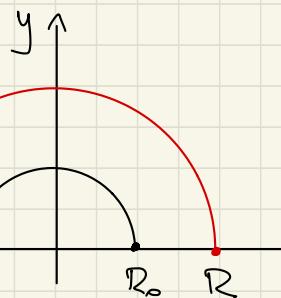
Luego: V.P.  $\int_{-\infty}^{\infty} \frac{\cos 2x}{(x^2+4)^2} dx = \frac{5\pi}{16e^4}$

Como el integrando es par:  $\int_0^{\infty} \frac{\cos 2x}{(x^2+4)^2} dx = \frac{5\pi}{32e^4}$

Algunas veces, para poder evaluar algunos de estos integrales, necesitaremos el siguiente resultado:

Teorema (de Jordan): Supongamos que:

- a)  $f$  es analítica en todos los puntos del semiplano superior  $y \geq 0$  que son exteriores a una circunferencia  $|z| = R_0$ ,
- b)  $C_R$  denota una semicircunferencia  $z = Re^{i\theta}$  ( $0 \leq \theta \leq \pi$ ),  $R > R_0$ ,
- c) para cada  $R > R_0$ ,  $\exists M_R > 0$  /  $|f(z)| \leq M_R$   $\forall z \in C_R$ , y
- $$\lim_{R \rightarrow \infty} M_R = 0.$$



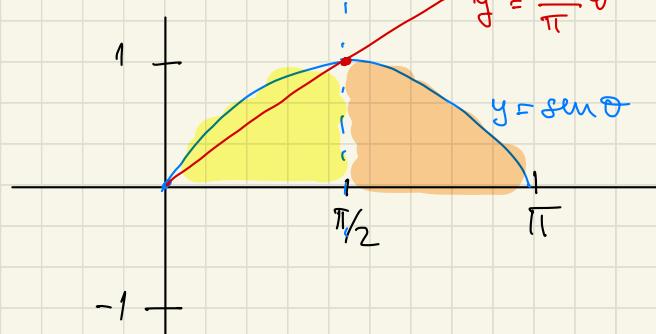
Entonces, para cada  $a > 0$ ,

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

Dem: veamos primero la desigualdad de Jordan:

$$\int_0^\pi e^{-R \sin \theta} d\theta < \frac{\pi}{R} \quad (R > 0).$$

En efecto:



$$\Rightarrow \sin \theta \geq \frac{2\theta}{\pi}, \quad 0 \leq \theta \leq \frac{\pi}{2}.$$

Para  $R > 0$ :

$$e^{-R \sin \theta} \leq e^{-\frac{2R\theta}{\pi}} \quad (0 \leq \theta \leq \pi/2)$$

$$\Rightarrow \int_0^{\pi/2} e^{-R \sin \theta} d\theta \leq \int_0^{\pi/2} e^{-\frac{2R\theta}{\pi}} d\theta = \frac{\pi}{2R} (1 - e^{-R}), \quad R > 0.$$

$$\Rightarrow \int_0^{\pi/2} e^{-R \sin \theta} d\theta < \frac{\pi}{2R} \quad (R > 0).$$

Como el gráfico de  $y = \sin \theta$  es simétrico respecto de la recta vertical  $\theta = \pi/2$ ,

vale que:  $\int_0^\pi e^{-R \sin \theta} d\theta \leq \frac{\pi}{R}$  ( $R > 0$ ). ✓

Ahora, para probar el teorema:

$$\int_{C_R} f(z) e^{iz} dz = \int_0^\pi f(R e^{i\theta}) \exp(ia R e^{i\theta}) R i e^{i\theta} d\theta.$$

Ahora:  $|f(R e^{i\theta})| \leq M_R$  y  $|\exp(ia R e^{i\theta})| \leq e^{-a R \sin \theta}$ ,

y por la desigualdad de Jordan:

$$\left| \int_{C_R} f(z) e^{iz} dz \right| \leq M_R \cdot R \int_0^\pi e^{-a R \sin \theta} d\theta \leq M_R R \cdot \frac{\pi}{a R} = M_R \frac{\pi}{a}.$$

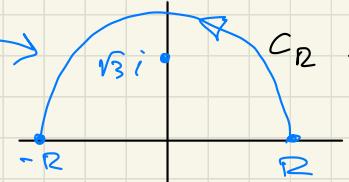
Como  $M_R \xrightarrow[R \rightarrow \infty]{} 0$ , el teorema vale. //

Ejemplo: calcular  $\int_0^\infty \frac{x \sin 2x}{x^2 + 3} dx$

Si  $f(z) = \frac{z}{z^2 + 3}$ ,  $f$  tiene singularidades aisladas en  $\pm \sqrt{3}i$  (sólo  $\sqrt{3}i$  en semiplano superior),

Sea  $R > \sqrt{3}$ , y consideremos la curva:

$$f(z) e^{iz} = \frac{\varphi(z)}{z - \sqrt{3}i}, \text{ con } \varphi(z) = \frac{z e^{iz}}{z - \sqrt{3}i},$$



$$\text{con } \varphi \text{ analítica en } \sqrt{3}i \text{ y } \varphi(\sqrt{3}i) = \frac{\sqrt{3}i \cdot e^{-2\sqrt{3}}}{2\sqrt{3}i} = \frac{1}{2e^{2\sqrt{3}}} \neq 0$$

∴  $z_0 = \sqrt{3}i$  es un polo simple de  $f$ , con residuo  $= \frac{1}{2e^{2\sqrt{3}}}$ .

Por Teorema de los Residuos:

$$\int_{-R}^R \frac{x e^{ix}}{x^2 + 3} dx + \int_{C_R} f(z) e^{iz} dz = \frac{i\pi}{e^{2\sqrt{3}}}.$$

Tomando partes imaginaria:

$$\int_{-R}^R \frac{x \sin(2x)}{x^2 + 3} dx + \operatorname{Im} \int_{C_R} f(z) e^{iz} dz = \frac{\pi}{e^{2\sqrt{3}}}.$$

$$z = Re^{i\theta}, \quad (0 \leq \theta \leq \pi).$$

$$\left| \operatorname{Im} \int_{C_R} f(z) e^{iz^2} dz \right| \leq \left| \int_{C_R} f(z) e^{iz^2} dz \right| \quad \text{⊗}$$

Notar que:  $z \in C_R \Rightarrow |f(z)| \leq \frac{R}{R^2-3}$  y  $|e^{iz^2}| \leq e^{-2y} \leq 1$ .

Como  $\lim_{R \rightarrow \infty} \frac{R}{R^2-3} = 0$ , el teorema anterior nos dice que:

$$\lim_{R \rightarrow \infty} \int_{C_R} f(z) e^{iz^2} dz = 0 \quad . \quad \text{Luego:}$$

$$\text{V.P. } \int_{-\infty}^{\infty} \frac{x \operatorname{sen} x}{x^2+3} dx = \frac{\pi}{e^{2\sqrt{3}}} \Rightarrow \int_0^{\infty} \frac{x \operatorname{sen} x}{x^2+3} dx = \frac{\pi}{2e^{2\sqrt{3}}} \quad //$$

es par

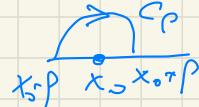
Notar que si en  $\text{⊗}$  acotamos como en ejemplos anteriores se obtiene:

$$\left| \int_{C_R} f(z) e^{iz^2} dz \right| \leq \frac{R}{R^2-3} \cdot \pi R = \frac{\pi R^2}{R^2-3} \xrightarrow[R \rightarrow \infty]{} \pi \neq 0$$

( $\therefore$  no se puede deducir que  $\int_{C_R} (\dots) \xrightarrow[R \rightarrow \infty]{} 0$ ).

Teorema: Supongamos que:

- a)  $f$  tiene un polo simple en  $z = x_0 \in \mathbb{R}$ , con un desarrollo en serie de Laurent válido en  $0 < |z - x_0| < R_2$ , con residuo  $B$ ,
- b)  $C_p$  denota la semicircunferencia superior de  $|z - x_0| = p$ , con  $p < R_2$  recorrida en sentido horario.



Entonces:  $\lim_{p \rightarrow 0} \int_{C_p} f(z) dz = -B\pi i$ .

$$\text{Dem: } f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (z - x_0)^n + \frac{B}{z - x_0} \quad (0 < |z - x_0| < R_2)$$

$=: g(z)$

$$\therefore \int_{C_p} f(z) dz = \int_{C_p} g(z) dz + B \int_{C_p} \frac{dz}{z - x_0} .$$

$g$  es continua en  $|z - x_0| < R_2 \therefore g$  es acotada en  $|z - x_0| \leq \rho_0$ , con  $p < \rho_0 < R_2$ .

$\therefore \exists M \geq 0 / |g(z)| \leq M \text{ si } |z - z_0| \leq r_0.$

Luego:  $\left| \int_{C_p} g(z) dz \right| \leq M \cdot \pi r \stackrel{l(C_p)}{\Rightarrow} \int_{C_p} g(z) dz \xrightarrow[r \rightarrow 0]{} 0. \quad (1)$

Por otro lado,  $-C_p$  se parametriza por:  $z = z_0 + re^{i\theta}, 0 \leq \theta \leq \pi$ .

Entonces:

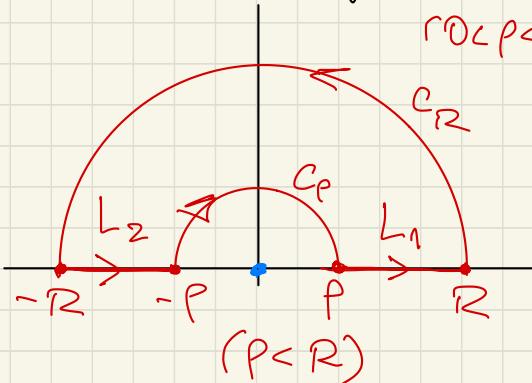
$$\int_{C_p} \frac{dz}{z - z_0} = - \int_{C_p} \frac{dz}{z - z_0} = - \int_0^\pi \frac{1}{re^{i\theta}} \cdot rie^{i\theta} d\theta = -i\pi$$

$$\therefore \lim_{r \rightarrow 0} \int_{C_p} \frac{dz}{z - z_0} = -i\pi. \quad (2)$$

De (1) y (2) sale el teorema. //

Ejemplo: calculemos la integral de Dirichlet:  $\int_0^\infty \frac{\sin x}{x} dx = \frac{\pi}{2}$ .

Vamos a integrar  $f(z) = \frac{e^{iz}}{z}$  sobre la curva dada en el dibujo:



$r_0 < p < R$  Se agrega la semicircunferencia  $C_p$  para esquivar la singularidad  $z=0$  de  $f$ .

Por Cauchy-Goursat:

$$\left( \int_{L_1} + \int_{C_{iZ}} + \int_{L_2} + \int_{C_p} \right) f(z) dz = 0,$$

o bien:  $\int_{L_1} \frac{e^{iz}}{z} dz + \int_{L_2} \frac{e^{iz}}{z} dz = - \int_{C_p} \frac{e^{iz}}{z} dz - \int_{C_{iZ}} \frac{e^{iz}}{z} dz.$

Parametrizaciones  $\rightarrow L_1: z = r, p \leq r \leq R$ .

$\rightarrow -L_2: z = -r, p \leq r \leq R$ .

$$\Rightarrow \int_{L_1} \frac{e^{iz}}{z} dz + \int_{L_2} \frac{e^{iz}}{z} dz = \int_{L_1} \frac{e^{iz}}{z} dz - \int_{-L_2} \frac{e^{iz}}{z} dz = \int_p^R \frac{e^{ir}}{r} dr - \int_p^R \frac{e^{-ir}}{r} dr =$$

$$= \int_p^R \frac{e^{ir} - e^{-ir}}{r} dr = \int_p^R \frac{2i \sin r}{r} dr = 2i \int_p^R \frac{\sin r}{r} dr.$$

Entonces,

$$2i \int_p^R \frac{\sin r}{r} dr = - \int_{C_p} \frac{e^{iz}}{z} dz - \int_{C_R} \frac{e^{iz}}{z} dz. \quad (\text{X})$$

Por otro lado:

$$\frac{e^{iz}}{z} = \frac{1}{z} \left[ 1 + \frac{(iz)}{1!} + \frac{(iz)^2}{2!} + \frac{(iz)^3}{3!} + \dots \right] = \frac{1}{z} + \frac{i}{1!} + \frac{i^2}{2!} z + \frac{i^3}{3!} z^2 + \dots \quad (O(z))$$

$$\Rightarrow \underset{z=0}{\operatorname{Res}} f(z) = 1. \quad \text{Por el Teorema:}$$

$\hookrightarrow z=0$  es un polo simple.

$$\lim_{R \rightarrow 0} \int_{C_p} \frac{e^{iz}}{z} dz = -\pi i.$$

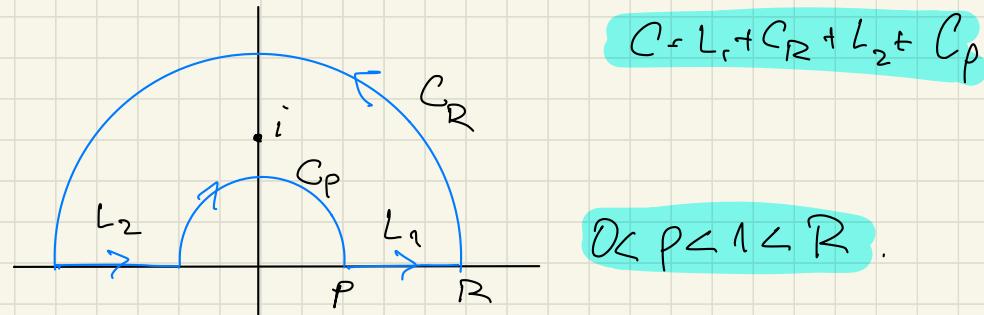
Además, si  $z \in C_R$ :  $\left| \frac{1}{z} \right| = \frac{1}{|z|} = \frac{1}{R} \xrightarrow[R \rightarrow \infty]{} 0$ . Por Jordan:  $\lim_{R \rightarrow \infty} \int_{C_R} \frac{e^{iz}}{z} dz = 0$

Haciendo  $p \rightarrow 0$ ,  $R \rightarrow \infty$  en  $\textcircled{X}$ ?

$$2i \int_0^\infty \frac{\sin r}{r} dr = \pi i \Rightarrow \boxed{\int_0^\infty \frac{\sin r}{r} dr = \frac{\pi}{2}}.$$

Ejemplo: probar que:  $\int_0^\infty \frac{\log x}{1+x^2} dx = 0$ .

El integrando tiene singularidades en  $0, \pm i$ . Usamos una curva como antes:



No podemos usar la rama principal del logaritmo. Usaremos la rama definida en:

$$G = \{z \in \mathbb{C} \mid z \neq 0, -\frac{\pi}{2} < \arg z < \frac{3\pi}{2}\},$$

y ahí definimos la rama:  $\ell(z) = \log|z| + i\theta$ ,  $\cos z = |z|e^{i\theta} \in G$ .

Notar que:  $\begin{cases} \ell(x) = \log x, & \text{si } x > 0 \\ \ell(x) = \log|x| + i\pi, & \text{si } x < 0 \end{cases}$ .

Sea  $f(z) = \frac{\ell(z)}{1+z^2}$ , entonces:

$$\int_C f(z) dz = \int_p^R \frac{\log x}{1+x^2} dx + \int_0^\pi \frac{\log R + i\theta}{1+R^2 e^{2i\theta}} R i e^{i\theta} d\theta$$

$$+ \int_{-R}^p \frac{\log|x| + i\pi}{1+x^2} dx + \int_\pi^0 \frac{\log p + i\theta}{1+p^2 e^{2i\theta}} p i e^{i\theta} d\theta$$

X

El único polo de  $f(z)$  dentro de  $C$  es  $z = i$ , y es un polo

Simple:

$$f(z) = \frac{\ell(z)}{z-i} \quad \therefore \quad \text{Res } f(z) = \frac{\ell(i)}{z-i} = \frac{\frac{\pi}{2}i}{2i} = \frac{\pi}{4}.$$

T. Residuo.

$$\therefore \int_C f(z) dz = 2\pi i \cdot \frac{\pi}{4} = \frac{\pi^2}{2} i.$$

Por otro lado:

$$\int_p^R \frac{\log x}{1+x^2} dx + \int_{-R}^p \frac{\log|x| + i\pi}{1+x^2} dx = 2 \int_p^R \frac{\log x}{1+x^2} dx + \pi i \int_p^R \frac{dx}{1+x^2}.$$

$$\int_p^R \frac{\log x}{1+x^2} dx + \int_{-R}^p \frac{\log|x| + i\pi}{1+x^2} dx = 2 \int_p^R \frac{\log x}{1+x^2} dx + \pi i \int_p^R \frac{dx}{1+x^2}.$$

Haciendo:  $\rho \rightarrow 0^+$ ,  $R \rightarrow +\infty$ , se llega a: → en  $\text{en } \textcircled{x}$

$$\frac{\pi^2 i}{2} = 2 \int_0^\infty \frac{\log x}{1+x^2} dx + \pi i \int_0^\infty \frac{dx}{1+x^2}$$

$$+ i \lim_{R \rightarrow \infty} R \int_0^\pi \frac{\log R + i\theta}{1+R^2 e^{2i\theta}} e^{i\theta} d\theta - i \lim_{\rho \rightarrow 0^+} \rho \int_0^\pi \frac{\log \rho + i\theta}{1+\rho^2 e^{2i\theta}} e^{i\theta} d\theta$$

Pero:  $\int_0^\infty \frac{dx}{1+x^2} = \frac{\pi}{2}$  (ejercicio).

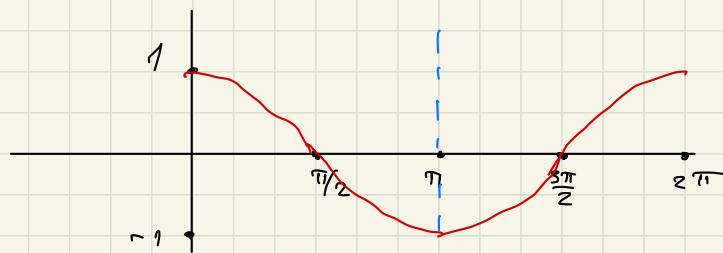
Además, para  $r > 0$ :

$$\left| r \int_0^\pi \frac{\log r + i\theta}{1+r^2 e^{2i\theta}} e^{i\theta} d\theta \right| \leq \frac{r |\log r|}{|1-r^2|} \int_0^\pi d\theta + \frac{r}{|1-r^2|} \int_0^\pi \theta d\theta = \frac{\pi r |\log r|}{|1-r^2|} + \frac{r \pi^2}{2 |1-r^2|}$$

$|1+r^2 e^{2i\theta}| \geq |1-r^2|$

tiende a 0 para  $r \rightarrow 0^+$  y para  $r \rightarrow +\infty$ .

Entonces:  $\int_0^\infty \frac{\log x}{1+x^2} dx = 0 //$



Ejemplo: probar que, para  $a > 1$ ,

$$\int_0^\pi \frac{d\theta}{a + \cos \theta} = \frac{\pi}{\sqrt{a^2 - 1}}$$

Si  $z = e^{i\theta}$  entonces  $\bar{z} = \frac{1}{z}$  y entonces:

$$a + \cos \theta = a + \frac{1}{2} (z + \bar{z}) = a + \frac{1}{2} \left( z + \frac{1}{z} \right) = \frac{z^2 + 2az + 1}{2z}$$

Ax<sup>1</sup>:  $\int_0^\pi \frac{d\theta}{a + \cos \theta} = \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} \frac{d\theta}{a + \cos \theta} = -i \int_C \frac{dz}{z^2 + 2az + 1}$ ,

donde C es la circunferencia unidad positiva.

$$\left( \int_C \frac{dz}{z^2 + 2az + 1} = \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} \frac{1}{(a + \cos \theta)} e^{i\theta} d\theta = i \cdot \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} \frac{1}{a + \cos \theta} d\theta \right).$$

$$\text{Resolvemos: } z^2 + 2az + 1 = 0 \Rightarrow z = \frac{-2a \pm \sqrt{4a^2 - 4}}{2} = -a \pm \sqrt{a^2 - 1}.$$

$$\text{Slamemos: } \alpha = -a + (a^2 - 1)^{1/2}, \quad \beta = -a - (a^2 - 1)^{1/2} \quad (\alpha, \beta \in \mathbb{R}) \quad (\alpha \neq \beta)$$

Como  $a > 1$  se tiene:  $|\alpha| < 1, |\beta| > 1 \therefore$  sólo  $\alpha$  está en el interior de  $C$ , y  $\alpha$  es un polo simple. Luego:

$$\int_C \frac{dz}{z^2 + 2az + 1} dz = 2\pi i \operatorname{Res}_{z=\alpha} f(z)$$

$$= 2\pi i \cdot \frac{1}{\alpha - \beta}$$

$$= 2\pi i \cdot \frac{1}{2\sqrt{a^2 - 1}} = \frac{\pi i}{\sqrt{a^2 - 1}}.$$

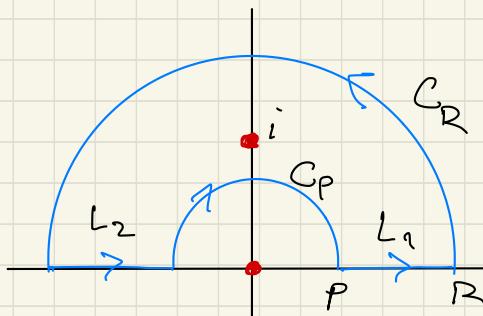
$$\left( f(z) = \frac{1}{z^2 + 2az + 1} = \frac{1}{(z-\beta)(z-\alpha)} \right)$$

Entonces:

$$\int_0^\pi \frac{d\theta}{a + \cos \theta} = -i \int_C \frac{dz}{z^2 + 2az + 1} = \frac{\pi}{\sqrt{a^2 - 1}}. \quad //$$

Ejemplo: Probar que:  $\int_0^\infty \frac{x^a}{(x^2 + 1)^2} dx = \frac{(1-a)\pi}{4 \cos(\frac{a\pi}{2})} \quad (-1 < a < 3).$

Sea  $f(z) = \frac{z^a}{(z^2 + 1)^2} = \frac{\exp(a \operatorname{el}(z))}{(z^2 + 1)^2}$ , con  $\operatorname{el}(z)$  la misma función del ejemplo anterior. Integraremos  $f$  sobre la misma curva.



$$C = L_1 + C_P + L_2 + C_R$$

( $f$  tiene singularidades en  $0, \pm i$ )

$$0 < p < 1 < R.$$



$$\int_{L_1} f(z) dz + \int_{L_2} f(z) dz + \int_{C_P} f(z) dz + \int_{C_R} f(z) dz = 2\pi i \operatorname{Res}_{z=i} f(z)$$

Notar que:  $f(z) = \frac{\exp(a \operatorname{el}(z))}{(z+i)^2} =: \varphi(z)$  →  $i$  es un polo de orden 2.  
 $\varphi$  es analítica en  $i$  y  $\varphi(i) \neq 0$ .

$$\therefore \underset{z=i}{\text{Res}} f(z) = \varphi'(i).$$

$$= \frac{\exp(a-i\ell(i))}{-8i} [a \cdot 2i - 2i]$$

$$= \frac{e^{(a-1)\frac{\pi}{2}i}}{-8i} 2i(a-1)$$

$$= -\frac{1}{4} e^{a\frac{\pi}{2}i} (-i)(a-1)$$

$$= \frac{i(a-1)}{4} e^{a\frac{\pi}{2}i}.$$

$$\varphi(z) = \frac{z^a}{(z+i)^2}$$

$$\varphi'(z) = \frac{az^{a-1}(z+i)^2 - z^a \cdot 2(z+i)}{(z+i)^4}$$

$$\varphi'(z) = \frac{z^{a-1}[a(z+i) - 2z]}{(z+i)^3}$$

Por otro lado:

$$\begin{aligned} \int_{L_1} f(z) dz + \int_{L_2} f(z) dz &= \int_{C_1} f(z) dz - \int_{-L_2} f(z) dz \\ &= \int_p^R \frac{\exp[a \cdot \log r]}{(r^2+1)^2} dr + \int_p^R \frac{\exp[a(\log r + i\pi)]}{(r^2+1)^2} dr \\ &= \int_p^R \frac{r^a}{(r^2+1)^2} dr + e^{ia\pi} \cdot \int_p^R \frac{r^a}{(r^2+1)^2} dr \\ &= (1 + e^{ia\pi}) \int_p^R \frac{r^a}{(r^2+1)^2} dr. \end{aligned}$$

$$\begin{cases} L_1 : z=r, p \leq r \leq R \\ -L_2 : z=-r, p \leq r \leq R. \end{cases}$$

Luego, en  $\textcircled{*}$ :

$$\begin{aligned} (1 + e^{ia\pi}) \int_p^R \frac{r^a}{(r^2+1)^2} dr + \int_{C_p} f(z) dz + \int_{C_R} f(z) dz &= 2\pi i \cdot \frac{i(a-1)}{4} e^{ia\frac{\pi}{2}} \\ &= \frac{\pi(1-a)}{2} e^{ia\frac{\pi}{2}}. \end{aligned}$$

Vemos que:  $\int_{C_p} f(z) dz \xrightarrow[p \rightarrow 0]{} 0$  y  $\int_{C_R} f(z) dz \xrightarrow[R \rightarrow \infty]{} 0$ .

Notar que  $|z^\alpha| = r^\alpha$  si  $z = r \cdot e^{i\theta}$ .

Además, si  $z \in C_p$ :  $|z^2+1| \geq (|z|^2 - 1) = 1 - p^2$  ( $p < 1$ )  
y si  $z \in C_R$ :  $|z^2+1| \geq R^2 - 1$  ( $R > 1$ ).

$$\therefore \left| \int_{C_p} \frac{z^\alpha}{(z^2+1)^2} dz \right| \leq \frac{p^\alpha}{(1-p^2)^2} \pi p = \frac{\pi p^{\alpha+1}}{(1-p^2)^2} \xrightarrow[p \rightarrow 0^+]{} 0 \quad (\text{pues } \alpha+1 > 0).$$

Además:

$$\left| \int_{C_R} \frac{z^\alpha}{(z^2+1)^2} dz \right| \leq \frac{R^\alpha}{(R^2-1)^2} \pi R = \frac{\pi R^{\alpha+1}}{(R^2-1)^2} \xrightarrow[R \rightarrow +\infty]{} 0 \quad (\text{pues } \alpha+1 < 4)$$

Así; tomando límite  $p \rightarrow 0^+$  y  $R \rightarrow +\infty$ :

$$\begin{aligned} \int_0^\infty \frac{r^\alpha}{(r^2+1)^2} dr &= \frac{1}{1+e^{ia\pi}} \frac{\pi(1-\alpha)}{2} e^{ia\frac{\pi i}{2}} = \frac{\pi(1-\alpha)}{2} \frac{e^{ia\pi/2}}{1+e^{ia\pi}} \cdot \frac{e^{-ia\pi/2}}{e^{-ia\pi/2}} \\ &= \frac{\pi(1-\alpha)}{2} \frac{1}{e^{-ia\pi/2} + e^{ia\pi/2}} = \frac{\pi(1-\alpha)}{4} \cdot \frac{1}{\cos(a\pi/2)} \end{aligned}$$

$$\lim_{a \rightarrow 1^-} \frac{1-a}{\cos(a\pi/2)} \stackrel{L'H}{=} \lim_{a \rightarrow 1^-} \frac{-1}{-\sin(\frac{a\pi}{2}) \cdot \frac{\pi}{2}} = \frac{1}{\sin(\frac{\pi}{2}) \cdot \frac{\pi}{2}} = \boxed{\frac{2}{\pi}}.$$

$$\therefore \int_0^\infty \frac{r^\alpha}{(r^2+1)^2} dr = \frac{\pi}{4} \cdot \frac{2}{\pi} = \frac{1}{2}, \quad \text{si } a=1.$$

— 0 —

$$\begin{aligned} \int_0^\infty \frac{r}{(r^2+1)^2} dr &= \underbrace{\int_0^\infty \frac{r}{(r^2+1)} dr}_{\int \frac{du}{u^2} = -\frac{1}{2} \frac{1}{u}} = \left. \frac{1}{2(r^2+1)} \right|_0^\infty \\ &= \left. \frac{1}{2} \left( -\frac{1}{2(r^2+1)} + \frac{1}{2} \right) \right|_0^\infty \\ &= \frac{1}{2}. \end{aligned}$$

$\boxed{n=r^2+1}$

$\boxed{du=2rdr}$

## Ceros de funciones analíticas

Supongamos que  $f$  es analítico en  $z_0 \in \mathbb{C}$ . Sabemos que  $\exists f^{(n)}(z_0) \forall n \in \mathbb{N}$ .

Definición: Se dice que  $z_0$  es un cero de orden  $m$  de  $f$  (con  $m \in \mathbb{N}$ ) si:

$$f(z_0) = f'(z_0) = f''(z_0) = \dots = f^{(m-1)}(z_0) = 0$$

$$\text{y } f^{(m)}(z_0) \neq 0. \quad \textcircled{X} \text{ IR A PÁGINA SIGUIENTE}$$

Teorema: Sea  $f$  analítica en  $z_0 \in \mathbb{C}$ . Son equivalentes:

- a)  $f$  tiene un cero de orden  $m$  en  $z_0$ .
- b) existe una función  $g$ , que es analítica y no nula en  $z_0$ , tal que:  $f(z) = (z - z_0)^m \cdot g(z)$ .

$\textcircled{X}$  ¿Puede darse  $f^{(n)}(z_0) = 0 \ \forall n \in \mathbb{N}$ ?

$f$  analítica en  $z_0 \Rightarrow f$  tiene un desarrollo en serie de Taylor centrado en  $z_0$  en un disco  $|z - z_0| < \varepsilon$ ,

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{f^{(n)}(z_0)}{n!} (z - z_0)^n.$$

$$f^{(n)}(z_0) = 0 \ \forall n \Rightarrow f(z) = 0 \ \forall z / |z - z_0| < \varepsilon.$$

$\Rightarrow f = 0$  en un disco centrado en  $\textcircled{O}$ .

$\leftarrow$  VOLVER A LA PÁGINA ANTERIOR

Dem: a)  $\Rightarrow$  b) Como  $f$  es analítica en  $z_0$ ,  $\exists \epsilon > 0$

tal que  $f$  tiene un desarrollo en serie de potencias

$$\begin{aligned} f(z) &= \frac{f^{(m)}(z_0)}{m!} (z-z_0)^m + \frac{f^{(m+1)}(z_0)}{(m+1)!} (z-z_0)^{m+1} + \frac{f^{(m+2)}(z_0)}{(m+2)!} (z-z_0)^{m+2} + \dots \\ &= (z-z_0)^m \left[ \frac{f^{(m)}(z_0)}{m!} + \frac{f^{(m+1)}(z_0)}{(m+1)!} (z-z_0) + \frac{f^{(m+2)}(z_0)}{(m+2)!} (z-z_0)^2 + \dots \right] \end{aligned}$$

!!  
 $g(z)$

en  $|z-z_0| < \epsilon$ .

Como la serie es convergente en  $|z-z_0| < \epsilon$ , resulta que  $g$  es analítica en  $z_0$ , y ademas:  $g(z_0) = \frac{f^{(m)}(z_0)}{m!} \neq 0$ , y listo.

b)  $\Rightarrow$  a) Como  $g$  es analítica en  $z_0$ , tiene un desarrollo en serie de potencias

$$g(z) = g(z_0) + \frac{g'(z_0)}{1!} (z-z_0) + \frac{g''(z_0)}{2!} (z-z_0)^2 + \dots$$

en algún disco  $|z-z_0| < \epsilon$ . Como  $f(z) = (z-z_0)^m g(z)$ , llegamos a:

$$f(z) = g(z_0) \cdot (z-z_0)^m + \frac{g'(z_0)}{1!} (z-z_0)^{m+1} + \frac{g''(z_0)}{2!} (z-z_0)^{m+2} + \dots$$

para  $|z-z_0| < \epsilon$ , y entonces éste es el desarrollo en series de Taylor para  $f$  en ese disco. Como no hay potencias  $(z-z_0)^j$  con  $j < m$ ,

se tiene que:

$$f(z_0) = f'(z_0) = \dots = f^{(m-1)}(z_0) = 0, \quad y$$

$$f^{(m)}(z_0) = m! g(z_0) \neq 0 \therefore z_0 \text{ es un cero de orden } m.$$

Ejemplo: El polinomio  $f(z) = z^4 - 1$  tiene un cero en  $z_0 = 1$ .

¿ De qué orden es?

$$f(z) = z^4 - 1 = (z^2 - 1)(z^2 + 1) = (z - 1)\underbrace{(z + 1)(z^2 + 1)}$$

$g(z)$ , con  $g(1) \neq 0$ .  
g analítica.

$\Rightarrow z_0 = 1$  es un cero de orden 1.

Otra manera:  $f(z) = z^4 - 1 \Rightarrow f(1) = 0$ .

$$f'(z) = 4z^3 \Rightarrow f'(1) = 4 \neq 0$$

Ahora veremos que si  $f$  no es idénticamente 0, entonces todos los ceros de  $f$  son aislados. Es decir, si  $z_0$  es un cero de  $f$  entonces  $\exists \varepsilon > 0 / f(z) \neq 0$  si  $0 < |z - z_0| < \varepsilon$ .  
(y  $f \neq 0$ )

Teorema: Si  $f$  es analítica en  $z_0$  y  $f(z_0) = 0$  pero  $f$  no es idénticamente 0 en ningún entorno de  $z_0$ , entonces  $\exists \varepsilon > 0 / f(z) \neq 0$  si  $0 < |z - z_0| < \varepsilon$ .

Dem: Como  $f \neq 0$ ,  $z_0$  es un cero de orden  $n$  para algún  $n \in \mathbb{N}$ . Entonces:  $f(z) = (z - z_0)^n g(z)$  con  $g$  analítica y no nula en  $z_0$ .

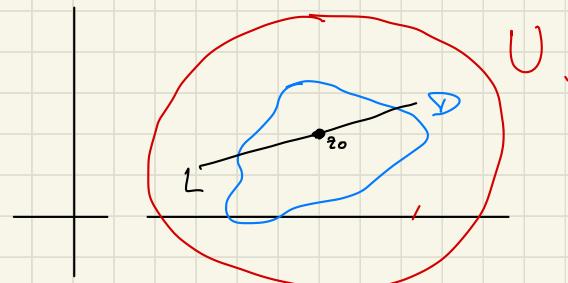
Como  $g$  es continua y  $g(z_0) \neq 0$  entonces  $\exists \varepsilon > 0 / g(z) \neq 0$  si  $|z - z_0| < \varepsilon$ . Luego,  $f(z) \neq 0$  si  $0 < |z - z_0| < \varepsilon$ . //

¿Qué ocurre cuando hay ceros no aislados?

Teorema: Dados una función  $f$  y un punto  $z_0$ , supongamos que:

- $f$  es analítica en un disco  $B_R(z_0) = U$ .
- $f(z) = 0$  para todo  $z$  en un dominio  $D$  que contiene a  $z_0$ , o bien, en un segmento  $L$  que contiene a  $z_0$ .

Entonces  $f \equiv 0$  en  $U$ .



Dem: Notemos primero que  $f \equiv 0$  en un abierto  $V$  /  $z_0 \in V \subseteq U$ .

En efecto, si esto no ocurriera para

algún  $V$ , entonces  $f(z) \neq 0 \forall z / 0 < |z - z_0| < \epsilon$  ( $\exists$  algún  $\epsilon > 0$ )  
*(por Teorema anterior)*.

Pero esto contradice la hipótesis b).

Como  $f \equiv 0$  en  $V$ , tenemos que  $f^{(n)}(z_0) = 0 \forall n \in \mathbb{N}_0$ , y esto

dice que la serie de Taylor de  $f$  centrada en  $0$  es nula.

Pero este desarrollo en serie también vale para  $f$  en todo  $U$ , pues  $f$  es analítica allí  $\therefore f \equiv 0$  en  $U$ . //

### Relación entre ceros y polos.

Teorema: Supongamos que:

- dos funciones  $f$  y  $g$  son analíticas en un punto  $z_0$ ,
- $f(z_0) \neq 0$  y  $g$  tiene un cero de orden  $m$  en  $z_0$ .

Entonces  $\frac{f(z)}{g(z)}$  tiene un polo de orden  $m$  en  $z_0$ .

Dem: Como  $g$  tiene un cero de orden  $m$  en  $z_0$ ,  $\exists \epsilon > 0$  tal que

$g(z) \neq 0$  para  $0 < |z - z_0| < \epsilon \Rightarrow \frac{f(z)}{g(z)}$  tiene una singularidad

Sabemos además que  $g(z) = (z - z_0)^m h(z)$  para alguna función  $h$  analítica y no nula en  $z_0$ . Entonces

$$\frac{f(z)}{g(z)} = \frac{f(z)}{(z - z_0)^m h(z)} = \frac{f(z)/h(z)}{(z - z_0)^m} . \quad \text{Si } \varphi(z) := \frac{f(z)}{h(z)},$$

entonces  $\varphi$  es analítica y no nula en  $z_0$ . Luego,  $\frac{f(z)}{g(z)}$  tiene un polo de orden  $m$  en  $z_0$ . //

Ejemplo: La función  $f(z) = \frac{1}{1 - \cos z^2}$  tiene una singularidad en  $z_0 = 0$ .

$$\text{Si } g(z) = 1 - \cos z^2, \text{ entonces: } g(z) = 1 - \cos z^2 \rightarrow g(0) = 0$$

$$g'(z) = \sin z^2 \rightarrow g'(0) = 0$$

$$g''(z) = \cos z^2 \rightarrow g''(0) = 1 \neq 0$$

$\Rightarrow z_0 = 0$  es un cero de orden 2 de  $g$ .

Entonces  $z_0 = 0$  es un polo de orden 2 de  $f$ . //

Teorema: Sean  $f$  y  $g$  analíticas en  $z_0$ . Si

$$f(z_0) \neq 0, \quad g(z_0) = 0 \quad \text{y} \quad g'(z_0) \neq 0,$$

entonces  $z_0$  es un polo simple de  $\frac{f(z)}{g(z)}$ , y  $\text{Res}_{z=z_0} \frac{f(z)}{g(z)} = \frac{f(z_0)}{g'(z_0)}$ .

Dem: Notar que  $z_0$  es un cero de orden 1 de  $g$ .

Entonces:  $\rightarrow$  (i)  $g(z) = (z - z_0) h(z)$  con  $h$  analítica y no nula en  $z_0$ .  
 $\rightarrow$  (ii)  $z_0$  es un polo simple de  $f(z)/g(z)$ .

Además,  $\frac{f(z)}{g(z)} = \frac{\varphi(z)}{z - z_0}$ , con  $\varphi(z) = \frac{f(z)}{h(z)}$ . Como el polo

es simple, vale que:  $\text{Res}_{z=z_0} \frac{f(z)}{g(z)} = \varphi(z_0) = \frac{f(z_0)}{h(z_0)}$ . Pero:

$$g'(z) = h(z) + (z - z_0) h'(z_0) \Rightarrow g'(z_0) = h(z_0), \quad \text{y listo.} //$$

Ejemplo: La función

$$\operatorname{ctg} z = \frac{\cos z}{\sin z}$$

tiene singularidades aisladas en los ceros de  $\sin z$ .

Es decir, en los puntos  $z = n\pi$ ,  $n \in \mathbb{Z}$ .

Ahora:  $\cos(n\pi) = (-1)^n \neq 0$ ,  $g(n\pi) = 0$ ,  $g'(n\pi) = \cos(n\pi)$

$$= (-1)^n \neq 0.$$

$\therefore n\pi$  es un polo simple  $\forall n \in \mathbb{Z}$ , y más aún,

$$\underset{z=n\pi}{\operatorname{Res}} \operatorname{ctg}(z) = \frac{\cos(n\pi)}{g'(n\pi)} = \frac{(-1)^n}{(-1)^n} = 1$$

Ejemplo:  $f(z) = \frac{z}{z^4+4}$  tiene una singularidad en  $z_0 = 1+i$ ,

que es un cero de  $z^4+4$ . Si hacemos  $f(z) = z$ ,  $g(z) = z^4+4$ ,

tenemos que:  $f(1+i) = 1+i \neq 0$ ,  $g(1+i) = 0$ ,  $g'(1+i) = 4(1+i)^3 \neq 0$

$\Rightarrow z_0$  es un polo simple de  $f$ .

El residuo es:

$$\underset{z=1+i}{\operatorname{Res}} f(z) = \frac{f(1+i)}{g'(1+i)} = \frac{1+i}{4(1+i)^3} = \frac{1}{4(1+i)^2} = \frac{1}{4 \cdot 2i} = -\frac{1}{8}i.$$

Otro manera?

$$\frac{z}{z^4+4} = \frac{z}{(z-(1+i)) \underbrace{g(z)}} \quad g(z) = z^4 + 4$$

pol. de grado 3

$$\begin{aligned} \Rightarrow \underset{z=1+i}{\operatorname{Res}} f(z) &= \varphi(1+i) \\ &= \frac{1+i}{g(1+i)}. \end{aligned}$$

Más complicado.

Definición:  $P_{\leq n}(\mathbb{C}) = \left\{ \text{polinomios con coeficientes complejos de grado } \leq n \right\}$ .

Por ejemplo :  $n=3$ :  $z+z^2 \in P_{\leq 3}(\mathbb{C})$

$$-2z^3 \in \text{"}$$

$$z^4 \notin \text{"}$$

$P_{\leq n}(\mathbb{C}) = \mathbb{C}\text{-espacio vectorial}$ .

$p \in P_{\leq n}(\mathbb{C}) \Rightarrow p(x) = q_0 + q_1 x + q_2 x^2 + \dots + q_m x^m$ ,  $m \leq n$ .

Una base de  $P_{\leq n}(\mathbb{C})$  es  $\{1, x, x^2, \dots, x^n\} \rightarrow \dim = n+1$ .

$P(\mathbb{C}) = \text{todos los polinomios} \rightarrow \mathbb{C}\text{-e.v.}$

Otra base es:  $\{1, x, x^2, x^3, \dots, x^n, \dots\} \rightarrow \dim = \infty$ .

Esta es base de todas las series

### Capítulo 8: Series y transformada de Fourier.

La idea en este capítulo es poder escribir a funciones de cierto espacio como una serie que involucra a las funciones  $\sin(nx)$ ,  $\cos(nx)$ ,  $n \in \mathbb{N}$ .

Primero recordamos un poco de álgebra lineal.

### Teorema (Desigualdad de Bessel):

Si  $\{e_1, e_2, \dots, e_n, \dots\}$  es una base ortonormal de un espacio producto interno  $(V, \langle \cdot, \cdot \rangle)$ , entonces  $\forall v \in V$  la serie  $\sum_{n=1}^{\infty} |\langle v, e_n \rangle|^2$  converge. Más aún, vale la desigualdad:

$$\sum_{n=1}^{\infty} |\langle v, e_n \rangle|^2 \leq \|v\|^2.$$

Corolario (Teorema de Riemann - Lebesgue):

Con las mismas hipótesis del teorema anterior se tiene que:

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \langle v, e_n \rangle = 0 \quad \forall v \in V.$$

Ahora algo de análisis:

Definición (convergencia puntual): Sea  $\{f_0, f_1, f_2, \dots\}$  una sucesión de funciones definidas en  $[a, b]$ . Decimos que  $\{f_n\}$  converge puntualmente a  $f$  si  $\lim_{n \rightarrow \infty} f_n(x) = f(x) \quad \forall x \in [a, b]$ , es decir, para cada  $x \in [a, b]$  y para todo  $\epsilon > 0$ ,  $\exists N(\epsilon, x) \in \mathbb{N}$  tal que  $n \geq N(\epsilon, x) \Rightarrow |f_n(x) - f(x)| < \epsilon$ .

Definición (convergencia uniforme): Sea  $\{f_0, f_1, f_2, \dots\}$  una sucesión de funciones definidas en  $[a, b]$ . Decimos que  $\{f_n\}$  converge uniformemente a  $f$  en  $[a, b]$  si para todo  $\epsilon > 0$   $\exists N(\epsilon) \in \mathbb{N}$  tal que:  $n \geq N(\epsilon) \Rightarrow |f_n(x) - f(x)| < \epsilon \quad \forall x \in [a, b]$ .

Notar que: convergencia uniforme  $\Rightarrow$  convergencia puntual.

Pero lo reciproco no vale.



Definición de Series de Fourier:

Consideraremos funciones del siguiente espacio:

$f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$  periódicas y continuas a trozos. Es decir,

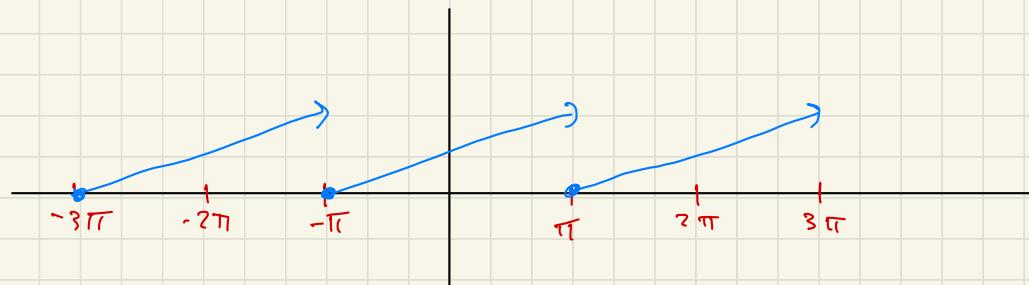
- i)  $\exists T > 0 \mid f(x+T) = f(x) \forall x \in \mathbb{R}$
- ii) Existen puntos  $0 = t_0 < t_1 < t_2 < \dots < t_k = T$  en  $[0, T]$  tales que  $f|_{(t_i, t_{i+1})}$  es continua. (Puede no estar definida en  $t_i$ ).  

Además,  $\exists \lim_{x \rightarrow 0^+} f(x)$  y  $\exists \lim_{x \rightarrow T^-} f(x)$ .

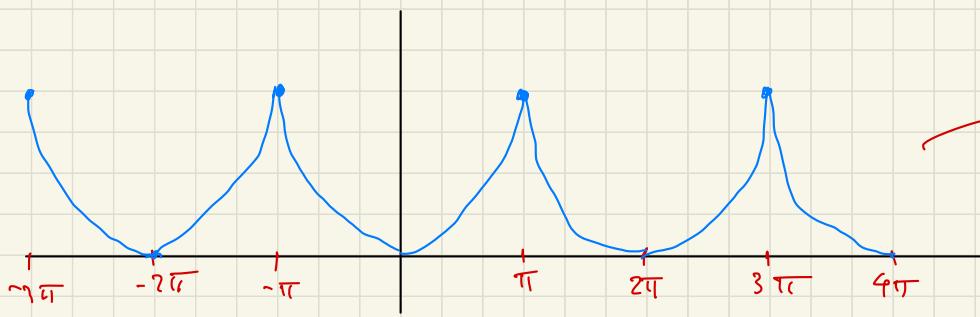
Asumiremos primero que  $T = 2\pi$ , por lo que si conocemos  $f$  en un intervalo de longitud  $2\pi$ , la conoceremos en todo  $\mathbb{R}$ . Luego, asumiremos  $f: [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{C}$  (si  $f(-\pi) = f(\pi)$ ,  $f$  tiene discontinuidades en  $\pm\pi$ ).

Teorema: La sucesión de funciones  $\left\{ \frac{1}{\sqrt{2}}, \sin(x), \cos(x), \sin(2x), \cos(2x), \dots \right\}$

forma una sucesión ortonormal en el espacio  $V := \{ f: [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{C} \mid f \text{ es continua a trozos} \}$ . El producto interno considerado en  $V$  es:  $\langle f, g \rangle = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \overline{g(x)} dx$ .



Como  $\lim_{x \rightarrow (-\pi)^+} f(x) \neq \lim_{x \rightarrow \pi^-} f(x)$ , la extensión periódica de  $f$  a todo  $\mathbb{R}$  presenta discontinuidades en todos los puntos:  $(2k+1)\pi$ ,  $k \in \mathbb{Z}$ .



Esto extiende  
es continua  
en  $\mathbb{R}$ .

Demo: Usando las propiedades básicas de la integral se prueba que  $(V, \langle \cdot, \cdot \rangle)$  es un espacio producto interno.

Vemos que el conjunto del dominio es orthonormal:

- $\left\langle \frac{1}{\sqrt{2}}, \frac{1}{\sqrt{2}} \right\rangle = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \frac{1}{2} dx = 1$ . fácil.
- $\left\langle \frac{1}{\sqrt{2}}, \operatorname{sen}(nx) \right\rangle = \frac{1}{\pi\sqrt{2}} \cdot \int_{-\pi}^{\pi} \operatorname{sen}(nx) dx = 0$
- $\left\langle \frac{1}{\sqrt{2}}, \cos(nx) \right\rangle = 0$
- $\left\langle \operatorname{sen}(nx), \operatorname{sen}(nx) \right\rangle = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \operatorname{sen}^2(nx) dx = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \frac{1 - \cos(2nx)}{2} dx$   
 $= \frac{1}{2\pi} (2\pi - 0) = 1$ .

$$\begin{aligned}\operatorname{cor}(2x) &= \\ &= \omega^2 x - \frac{1}{2} \omega^2 x^2 \\ &= 1 - 2 \sin^2 x.\end{aligned}$$

$$\operatorname{sen}^2 x = \frac{1 - \cos 2x}{2}.$$

- $\left\langle \operatorname{sen}(nx), \operatorname{sen}(mx) \right\rangle = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \operatorname{sen}(nx) \operatorname{sen}(mx) dx$   
 $= \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} [\cos((m-n)x) - \cos((m+n)x)] dx$   
 $\quad \quad \quad \operatorname{cos}(m+n)\operatorname{cos}(nx) + \operatorname{sen}(m+n)\operatorname{sen}(nx) - \operatorname{cos}(m-n)\operatorname{cos}(nx) + \operatorname{sen}(m-n)\operatorname{sen}(nx)$   
 $= 0$ .
- $\left\langle \operatorname{sen}(nx), \cos(mx) \right\rangle = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \operatorname{sen}(nx) \cos(mx) dx$   
 $= \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} [\operatorname{sen}((m+n)x) + \operatorname{sen}((m-n)x)] dx$   
 $= 0 \quad (\text{para } \forall m, n)$
- $\left\langle \cos(nx), \cos(mx) \right\rangle = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \cos^2(nx) dx = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} (1 + \cos(2nx)) dx$   
 $= \frac{1}{2\pi} (2\pi + 0) = 1$ .

$$\begin{aligned} \langle \cos(nx), \cos(mx) \rangle &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \cos(nx) \cos(mx) dx \\ &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} [\cos((m+n)x) + \cos((m-n)x)] dx \\ &= 0. \end{aligned}$$

Se puede probar que  $\left\{ \frac{1}{\sqrt{2}}, \sin(x), \cos(x), \sin(2x), \cos(2x), \dots \right\}$  es una base ortonormal del espacio  $V$ . Luego, si  $f \in V$ , vale que:

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

¿Qué significa la tilde? Primero necesitamos un teorema.

Teorema (Dirichlet): Si  $f \in V$  ( $y$  ciertas hipótesis extra)  
entonces para  $x \in [-\pi, \pi]$  la serie de Fourier de  $f$   
converge al valor:

$$\frac{1}{2}(f(x_-) + f(x_+)), \quad \text{donde}$$

$$f(x_-) = \lim_{y \rightarrow x^-} f(y), \quad f(x_+) = \lim_{y \rightarrow x^+} f(y).$$

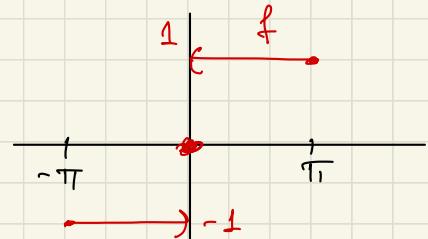
Más aún, en los extremos  $x = \pm \pi$  la serie converge a:

$$\frac{1}{2}(f(\pi-) + f(\pi+)).$$

Volviendo a:  $f(x) \sim \frac{a_0}{\sqrt{2}} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \cos(nx) + b_n \sin(nx))$ .

En los discontinuidades, la serie converge al valor dado por el Teorema de Dirichlet. En los puntos  $x$  donde  $f$  es continua, la serie converge a  $f(x)$  y  $\sim$  significa  $\Leftrightarrow$ .

Ejemplo:



En  $x = \pm\pi$ , la serie converge a 0.

La serie de Fourier de  $f$

converge a  $f(x) \forall x \in (-\pi, \pi) - \{0\}$

En 0, la serie converge a:

$$\frac{1}{2} [f(0-) + f(0+)] = \frac{1}{2} (-1+1) = 0.$$

Pero... ¿Cómo calculamos los coeficientes  $a_n$  y  $b_n$ ?

Por un lado,  $f(x) \sim \frac{a_0}{\sqrt{2}} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \cos(nx) + b_n \sin(nx))$ .

Por otro lado, se tiene  $f = \sum \langle f, e_k \rangle e_k$  (vale en todo esp. producto interno con  $\{e_i\}$  Bon)

$$\begin{aligned}
 & \left( V, \langle \cdot, \cdot \rangle, \{e_1, e_2, \dots, e_n\}, b.o.n \right) \\
 & V = \sum a_j e_j. \quad V = \sum_j a_j e_j \\
 & \langle V, e_k \rangle = \sum_j a_j \underbrace{\langle e_j, e_k \rangle}_{\text{"ejk"}_j} = a_k
 \end{aligned}
 \quad \begin{aligned}
 & \approx \langle f, \frac{1}{\sqrt{2}} \rangle \frac{1}{\sqrt{2}} + \sum \langle f, \cos(nx) \rangle \cos(nx) \\
 & \quad + \sum \langle f, \sin(nx) \rangle \sin(nx)
 \end{aligned}$$

$$\Rightarrow a_0 = \langle f, \frac{1}{\sqrt{2}} \rangle = \frac{1}{\sqrt{2}\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx$$

$$a_n = \langle f, \cos(nx) \rangle = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos(nx) dx$$

$$y \quad b_n = \langle f, \sin(nx) \rangle = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin(nx) dx$$

$$\text{Pero, si escribimos: } \frac{a_0}{\sqrt{2}} = (\sqrt{2} a_0) \frac{1}{\sqrt{2}} \frac{1}{\sqrt{2}} = (\sqrt{2} a_0) \frac{1}{2}$$

$$\text{entonces, } a_0 := \sqrt{2} a_0$$

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

Por lo tanto, escribiremos:

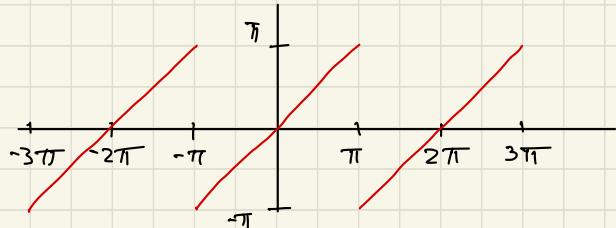
$$f(x) \sim \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \cos(nx) + b_n \sin(nx)),$$

$$\text{con: } a_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos(nx) dx, \quad b_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin(nx) dx,$$

$n = 0, 1, 2, \dots$

Ejemplo: determinar la serie de Fourier para:

$$f(x) = x \text{ en } (-\pi, \pi), \quad f(x) = f(x+2\pi) \quad \forall x \in \mathbb{R}.$$



Calculemos  $a_n$  y  $b_n$  con las fórmulas anteriores.

$$\begin{aligned} a_n &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} x \cos(nx) dx = \frac{1}{\pi} \left[ x \cdot \frac{\sin(nx)}{n} \right]_{-\pi}^{\pi} - \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \frac{\sin(nx)}{n} dx \\ (n \neq 0) \quad &= \frac{1}{\pi} \left( \frac{\pi}{n} \cdot \sin(n\pi) - \frac{-\pi}{n} \cdot \sin(-n\pi) \right) - \frac{1}{\pi n} \left( -\frac{1}{n} \cos(nx) \right) \Big|_{-\pi}^{\pi} \\ &= 0 + \frac{1}{n\pi} (\cos(n\pi) - \cos(-n\pi)) = 0. \end{aligned}$$

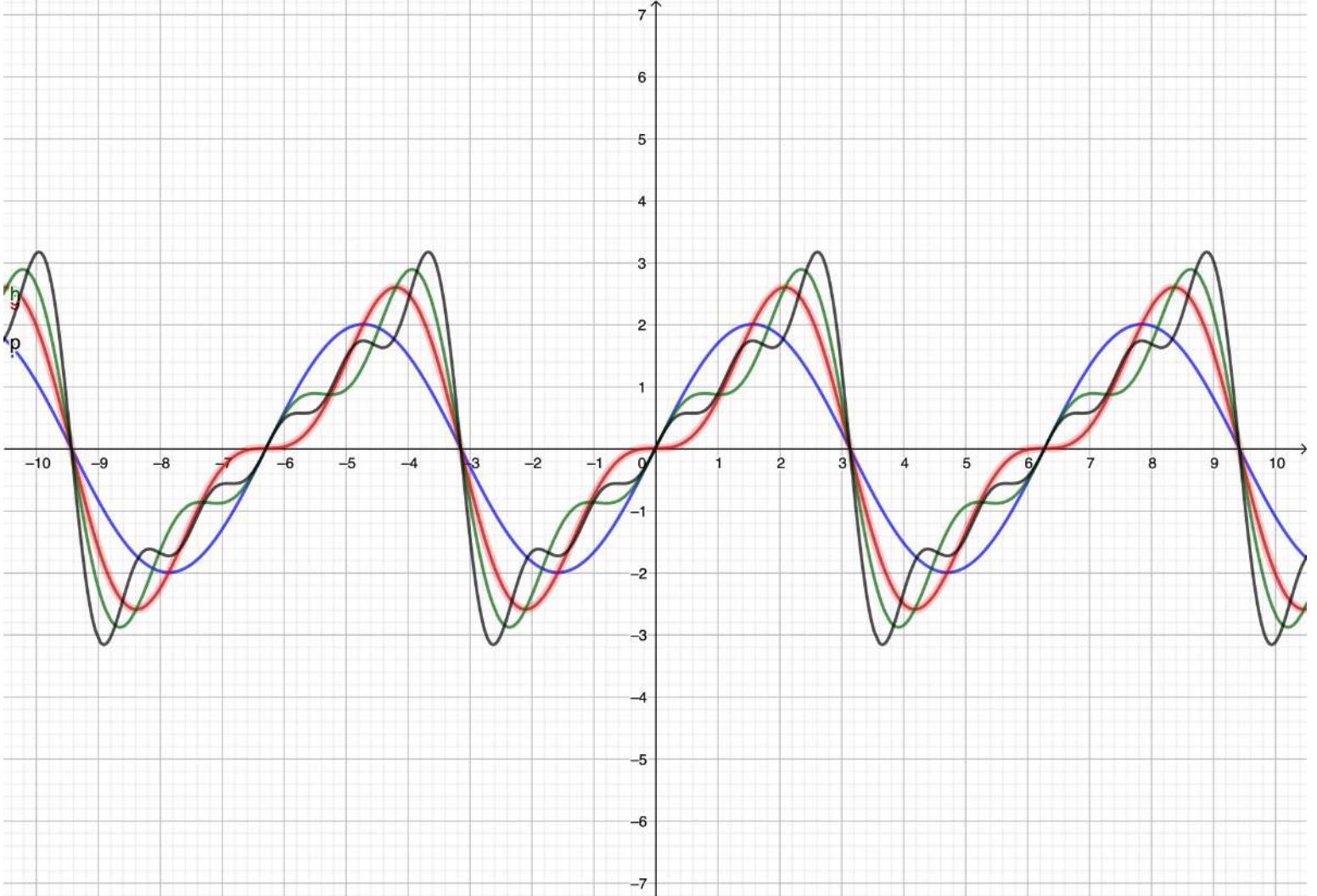
$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} x dx = \frac{1}{\pi} \frac{x^2}{2} \Big|_{-\pi}^{\pi} = \frac{1}{\pi} \left( \frac{\pi^2}{2} - \frac{-\pi^2}{2} \right) = 0.$$

$$\begin{aligned} b_n &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} x \frac{\sin(nx)}{n} dx \\ (n \neq 0) \quad &= \frac{1}{\pi} \left[ -x \cdot \frac{\cos(nx)}{n} \right]_{-\pi}^{\pi} + \frac{1}{\pi n} \int_{-\pi}^{\pi} \sin(nx) dx \quad \cos(n\pi) = (-1)^n \\ &= \frac{1}{\pi} \left( -\frac{\pi}{n} \cos(n\pi) - \frac{-\pi}{n} \cos(-n\pi) \right) + \frac{1}{\pi n} \left( -\frac{\cos(nx)}{n} \right) \Big|_{-\pi}^{\pi} \\ &= -\frac{2}{n} (-1)^n - \frac{1}{\pi n^2} (\cos(n\pi) - \cos(-n\pi)) \\ &= -\frac{2}{n} (-1)^n = \frac{2}{n} (-1)^{n+1}. \end{aligned}$$

Luego:  $f(x) \sim 2 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n+1}}{n} \sin(nx)$ .

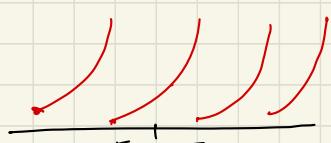
Para  $x \neq (2k+1)\pi$  ( $k \in \mathbb{Z}$ ):  $f(x) = 2 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n+1}}{n} \sin(nx)$ .

Para  $x = (2k+1)\pi$ , la serie converge a:  $\frac{1}{2} (\pi + (-\pi)) = 0$ .



En general, podemos deducir la serie de Fourier para la función  $f(x) = ax + b$ ,  $x \in [-\pi, \pi]$  (periódica).

$$f(x) = ax + b \sim b + 2a \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n} \sin(nx).$$



Ejemplo: hallar la serie de Fourier para:

$$f(x) = e^x, \quad x \in (-\pi, \pi), \quad f(x) = f(x + 2\pi) \quad \forall x \in \mathbb{R}.$$

Sabemos que:  $a_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} e^x \cos(nx) dx$

$$n = 0, 1, 2, \dots$$

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

Conviene pasar a números complejos:

$$a_n + i b_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} e^x \cdot e^{inx} dx = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} e^{(1+in)x} dx.$$

Entonces:

$$\begin{aligned}
 a_n + i b_n &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} e^{(1+in)x} dx \\
 &= \frac{1}{\pi} \left[ \frac{e^{(1+in)x}}{1+in} \right]_{-\pi}^{\pi} \\
 &= \frac{1}{\pi(1+in)} \left( e^{(1+in)\pi} - e^{-(1+in)\pi} \right) \\
 &= \frac{1}{\pi(1+in)} \left( e^{\pi} \cdot e^{in\pi} - e^{-\pi} \cdot e^{-in\pi} \right) \quad (e^{in\pi} = (-1)^n = e^{-in\pi}) \\
 &= \frac{(-1)^n}{\pi(1+in)} \left( e^{\pi} - e^{-\pi} \right) = \frac{2(-1)^n}{\pi} \cdot \operatorname{senh}(\pi) \cdot \frac{1-in}{1+n^2} \\
 &= \frac{2(-1)^n}{\pi(1+n^2)} \operatorname{senh}(\pi) + i \left( -\frac{2(-1)^n n}{\pi(1+n^2)} \cdot \operatorname{senh}(\pi) \right).
 \end{aligned}$$

$$\therefore a_n = \frac{2(-1)^n}{\pi(1+n^2)} \operatorname{senh}(\pi), \quad b_n = -\frac{2(-1)^n n}{\pi(1+n^2)} \cdot \operatorname{senh}(\pi)$$

En particular,  $a_0 = \frac{2}{\pi} \operatorname{senh}(\pi)$ .

Luego:  $f(x) \sim \frac{\operatorname{senh}(\pi)}{\pi} + \frac{2 \operatorname{senh}(\pi)}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{1+n^2} (\cos(nx) - n \operatorname{sen}(nx))$ .

Es decir,  $f(x) = \begin{cases} \dots & \text{si } x \neq (2k+1)\pi, k \in \mathbb{Z} \\ \dots & \text{en los puntos } x = (2k+1)\pi \end{cases}$ .

En los puntos  $x = (2k+1)\pi$ , la serie converge a:

$$\frac{1}{2} (f(\pi) + f(-\pi)) = \frac{1}{2} (e^{\pi} + e^{-\pi}) = \cosh(\pi).$$

Usando esta expresión, podemos calcular la suma de ciertas series. Por ejemplo: evaluando en  $x=0$ :

$$1 = e^0 = \frac{\operatorname{senh}(\pi)}{\pi} + \frac{2}{\pi} \operatorname{senh}(\pi) \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{1+n^2}.$$

$$\begin{aligned}
 \therefore \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{1+n^2} &= \frac{\pi}{2} \frac{1}{\operatorname{senh}(\pi)} \cdot \left( 1 - \frac{\operatorname{senh}(\pi)}{\pi} \right) = \frac{\pi}{2} \operatorname{cosech}(\pi) - \frac{1}{2} \\
 &= \frac{\pi}{e^{\pi} - e^{-\pi}} - \frac{1}{2}. \quad 190/224
 \end{aligned}$$

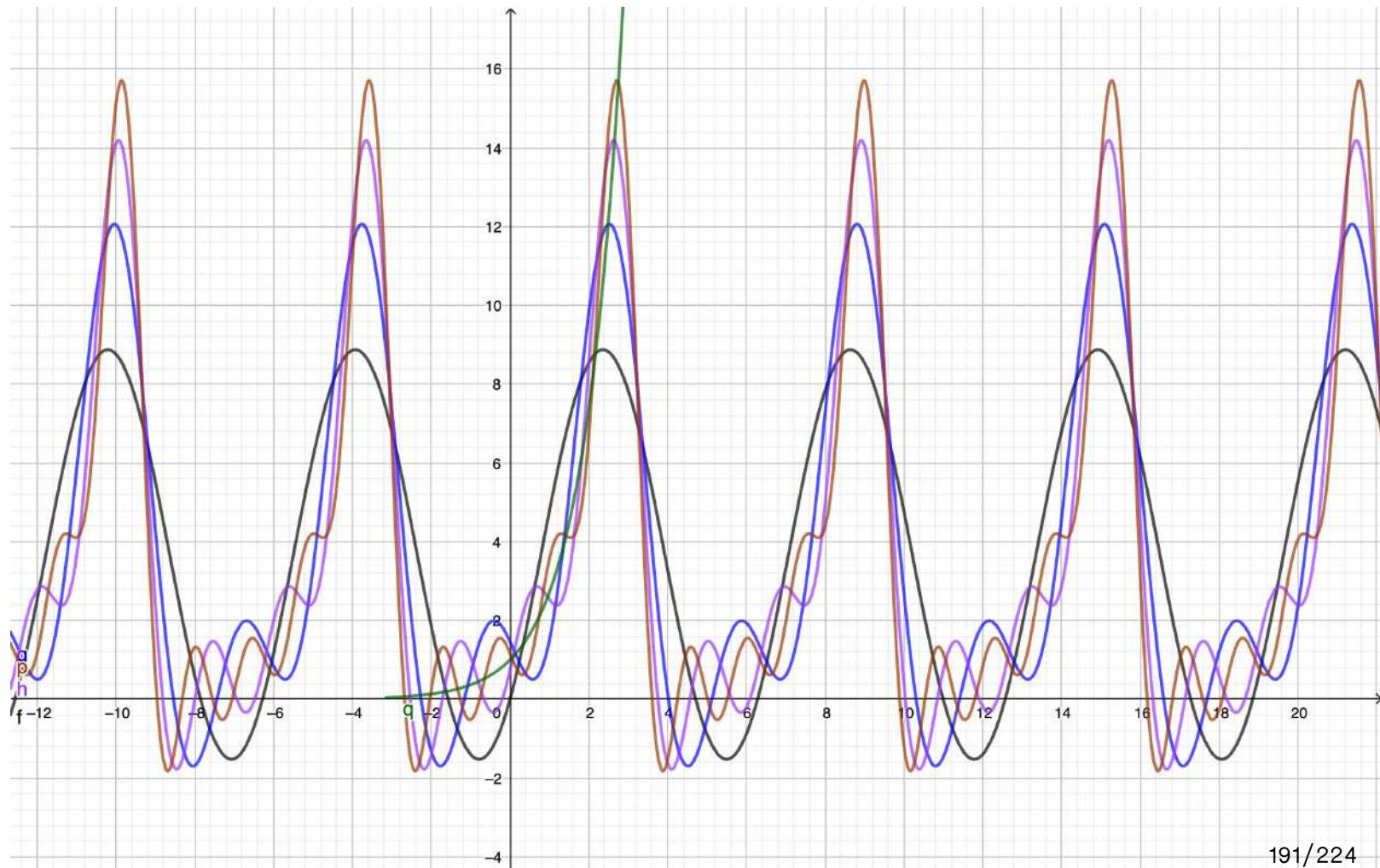
¿Qué pasa si evaluamos en  $x = \pi$ ? Sabemos que converge a  $\cosh(\pi)$ . Luego:

$$\cosh(\pi) = \frac{\operatorname{senh}(\pi)}{\pi} + \frac{2 \operatorname{senh}(\pi)}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{1+n^2} (\cos(n\pi) - n \sin(n\pi))$$

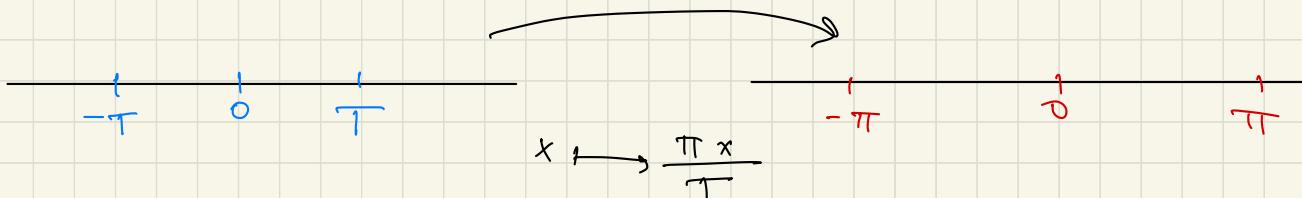
$$= \frac{\operatorname{senh}(\pi)}{\pi} + \frac{2 \operatorname{senh}(\pi)}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{1+n^2}$$

$$\therefore \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{1+n^2} = \frac{\pi}{2 \operatorname{senh}(\pi)} \cdot \left( \cosh(\pi) - \frac{\operatorname{senh}(\pi)}{\pi} \right)$$

$$= \frac{\pi}{2} \cdot \operatorname{cotgh}(\pi) - \frac{1}{2}$$



Ahora podemos considerar funciones periódicas con otro período. Supongamos que el período es  $2T$ :



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

dónde:

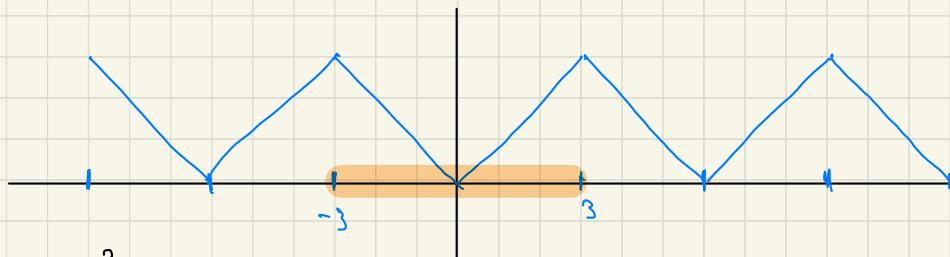
$$a_n = \frac{1}{T} \int_{-T}^{T} f(x) \cos\left(\frac{n\pi x}{T}\right) dx$$

$$b_n = \frac{1}{T} \int_{-T}^{T} f(x) \sin\left(\frac{n\pi x}{T}\right) dx.$$

Ejemplo: calcular la serie de Fourier de:

$$f(x) = |x|, \quad -3 \leq x \leq 3, \quad f(x) = f(\pi + x) \quad \forall x \in \mathbb{R}.$$

Notar que  $f$  es continua en  $\mathbb{R}$ :



$$\int_{-a}^a (f, \text{par}) = 2 \cdot \int_0^a (f, \text{par}).$$

$$a_0 = \frac{1}{3} \int_{-3}^3 |x| dx = 3.$$

Para  $n \geq 1$ .

$$a_n = \frac{1}{3} \int_{-3}^3 |x| \cdot \cos\left(\frac{n\pi x}{3}\right) dx = \frac{2}{3} \int_0^3 \frac{x}{n} \cos\left(\frac{n\pi x}{3}\right) dx$$

$$= \frac{2}{3} \left[ x \cdot \frac{3}{n\pi} \sin\left(\frac{n\pi x}{3}\right) \right]_0^3 - \frac{2}{3} \int_0^3 \frac{3}{n\pi} \sin\left(\frac{n\pi x}{3}\right) dx$$

$$= -\frac{2}{3} \cdot \frac{3}{n\pi} \cdot \left( -\frac{3}{n\pi} \cdot \cos\left(\frac{n\pi x}{3}\right) \right) \Big|_0^3 = \frac{6}{(n\pi)^2} \left( (-1)^n - 1 \right)$$

$$\therefore a_n = \begin{cases} 0 & , \text{ si } n \text{ es par} \\ -\frac{12}{(n\pi)^2} & , \text{ si } n \text{ es impar.} \end{cases}, \quad n \geq 1.$$

O bien:  $a_{2k} = 0 \quad \forall k \geq 1, \quad a_{2k+1} = -\frac{12}{(2k+1)^2 \pi^2}, \quad k \geq 0.$

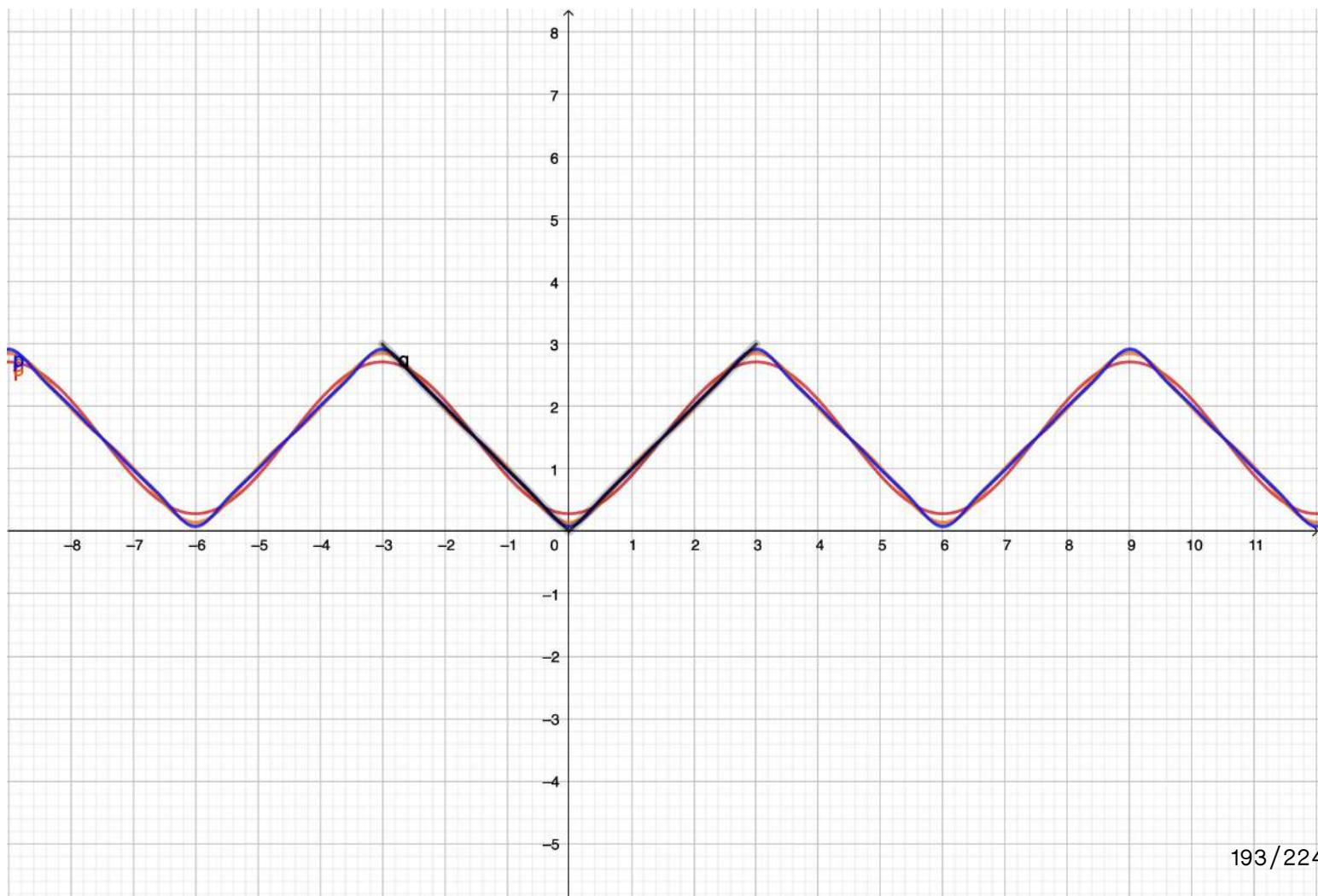
Ahora:  $b_n = \frac{1}{3} \int_{-3}^3 |x| \underbrace{\sin\left(\frac{n\pi x}{3}\right)}_{\text{impar}} = 0 \quad \forall n.$

luego,

$$f(x) = \frac{3}{2} - \frac{12}{\pi^2} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{(2k+1)^2} \cos\left(\frac{(2k+1)\pi x}{3}\right), \quad x \in \mathbb{R}.$$

$$\text{Si } x=0: \quad \frac{3}{2} = \frac{12}{\pi^2} \cdot \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{(2k+1)^2} \Rightarrow \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{(2k+1)^2} = \frac{3}{2} \cdot \frac{\pi^2}{12}$$

$$= \frac{\pi^2}{8}$$



## Series de Fourier de funciones pares e impares.

Supongamos que:  $f(x) \sim \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \cos(nx) + b_n \sin(nx)),$   
 $x \in [-\pi, \pi].$

Proposición: a) Si  $f$  es par entonces  $b_n = 0 \ \forall n$ .

b) Si  $f$  es impar entonces  $a_n = 0 \ \forall n$ .

Demostrar a) Sea  $f$  par,  $\rightarrow$  y asumimos  $f$  continua en  $[-\pi, \pi]$ .  
 y calculemos  $b_n$ :

$$b_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \underbrace{f(x) \sin(nx)}_{\text{continua}} dx = \frac{1}{\pi} [F_n(\pi) - F_n(-\pi)], \text{ para}$$

una función  $F_n$  tal que  $F_n'(x) = f(x) \sin(nx) \rightarrow$  es una función impar.

Podemos suponer  $F_n(0) = 0$ . Entonces:

$$\frac{d}{dx} (F_n(x) - F_n(-x)) = f(x) \sin(nx) - f(-x) \sin(nx) = 0 \quad \forall x \quad \therefore F_n(x) - F_n(-x) = c.$$

Como  $F_n(0) = 0$ , resulta  $c = 0$  y  $\therefore F_n(x) = F_n(-x) \quad \forall x$ .  
 (  $F_n$  par ).

Luego,  $b_n = 0$ .

Si  $f$  es continua a trozos, notar que si  $0 < t_i < \pi$  es una discontinuidad de  $f$ , entonces  $-t_i$  también lo es, y usando esto se prueba también  $b_n = 0$ .

b) La demostración es similar (ejercicio). //

Ejemplo: determinar la serie de Fourier de

$$f(x) = x^2, \quad -\pi \leq x \leq \pi, \quad f(x) = f(x+2\pi) \quad \forall x \in \mathbb{R}.$$

Como  $f$  es par, sabemos que  $b_n = 0 \ \forall n$ . Calculemos  $a_n$ .



(continua en  $\mathbb{R}$ ).

$$Q_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} x^2 dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} x^2 dx = \frac{2}{\pi} \cdot \frac{\pi^3}{3} = \frac{2}{3} \pi^2.$$

y si  $n \neq 0$ :

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} x^2 \cos(nx) dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} x^2 \cos(nx) dx$$

$$\begin{aligned} \left[ \int \frac{x^2 \cos(nx)}{n} dx \right] &= x^2 \cdot \frac{\sin(nx)}{n} - \int \frac{2x}{n} \cdot \frac{\sin(nx)}{n} dx \\ &= x^2 \cdot \frac{\sin(nx)}{n} - \frac{2}{n} \left[ x \cdot \frac{\cos(nx)}{n} + \int \frac{\cos(nx)}{n} dx \right] \\ &= x^2 \cdot \frac{\sin(nx)}{n} + \frac{2}{n^2} x \cdot \cos(nx) - \frac{2}{n^2} \cdot \frac{\sin(nx)}{n} \end{aligned}$$

$$\therefore a_n = \frac{2}{\pi} \left( \frac{2}{n^2} \cdot \pi \cdot \cos(n\pi) \right) = (-1)^n \frac{4}{n^2}.$$

$$\text{Luego, } f(x) = \frac{\pi^2}{3} + 4 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n^2} \cos(nx), \quad x \in [-\pi, \pi].$$

Haciendo  $x=0$ :

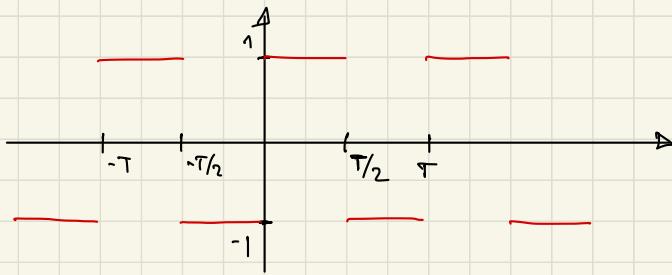
$$0 = \frac{\pi^2}{3} + 4 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n^2}$$

$$\Rightarrow \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n-1}}{n^2} = \frac{\pi^2}{12} \quad \left( = 1 - \frac{1}{4} + \frac{1}{9} - \frac{1}{16} + \dots \right)$$

$$\text{Si hacemos } x=\pi: \quad \pi^2 = \frac{\pi^2}{3} + 4 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2}$$

$$\Rightarrow \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} = \frac{1}{4} \left( \pi^2 - \frac{\pi^2}{3} \right) = \frac{\pi^2}{6}.$$

$$\underline{\text{Ejemplo:}} \quad \text{Sea } f(x) = \begin{cases} -1, & \text{si } -T/2 \leq x < 0, \\ 1, & \text{si } 0 \leq x < T/2 \end{cases}, \quad f(x) = f(x+T) \quad \forall x \in \mathbb{R}$$



Se puede pensar que  $f$  un circuito eléctrico que alterna entre dos valores con periodo  $T$ .

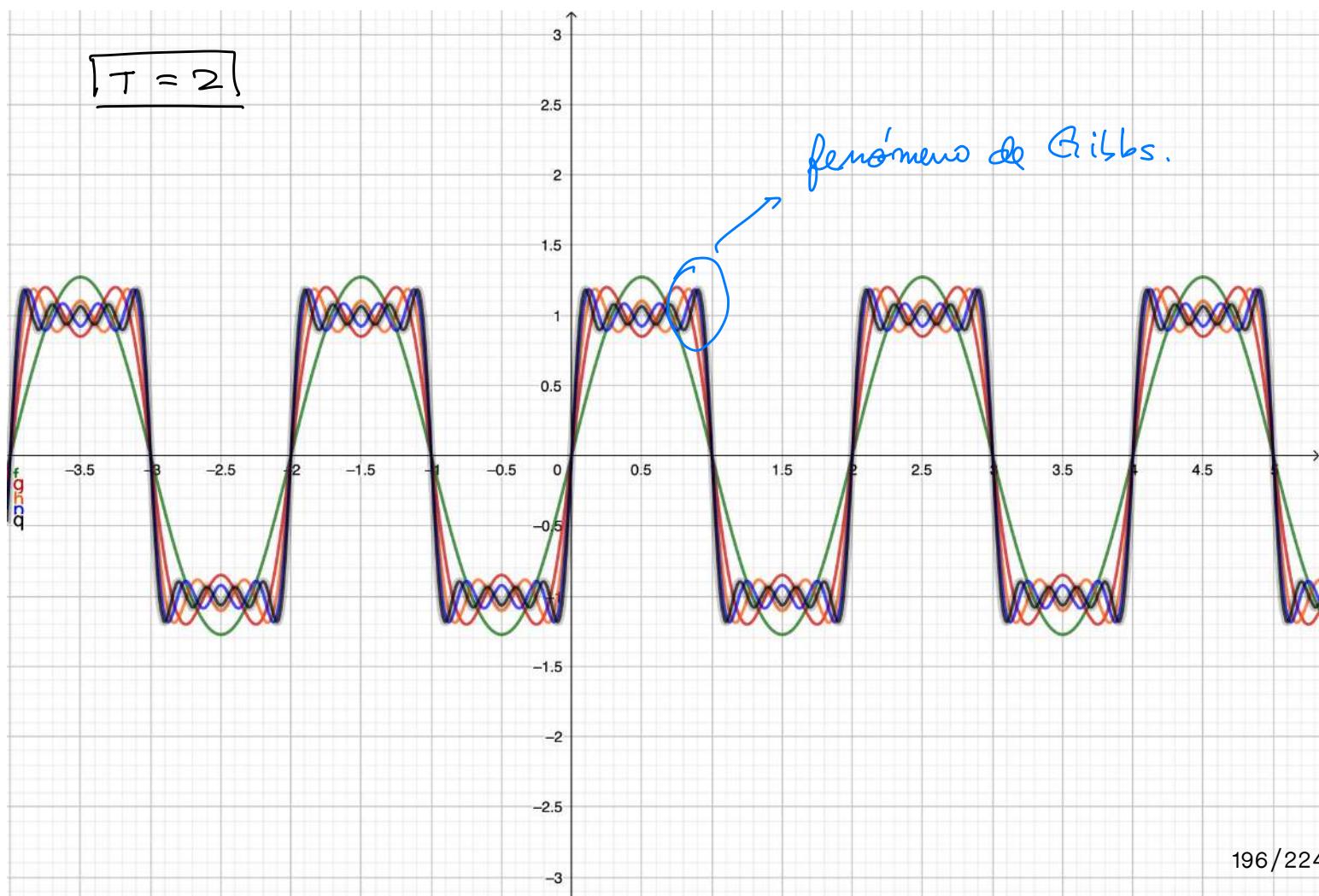
Busquemos la serie de Fourier correspondiente a  $f$ . Como  $f$  es impar, los coeficientes  $a_n$  se anulan  $\forall n$ . Para  $b_n$ :

$$\begin{aligned} b_n &= \frac{1}{T/2} \int_{-T/2}^{T/2} f(x) \sin\left(\frac{n\pi x}{T/2}\right) dx = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(x) \sin\left(\frac{2n\pi x}{T}\right) dx \\ &= \frac{4}{T} \int_0^{T/2} \sin\left(\frac{2n\pi x}{T}\right) dx = \frac{4}{T} \left(-\frac{T}{2n\pi} \cdot \cos\left(\frac{2n\pi x}{T}\right)\right) \Big|_0^{T/2} \\ &= -\frac{2}{n\pi} \cdot (\cos(n\pi) - 1) = \frac{2}{n\pi} (1 - (-1)^n) = \begin{cases} 0, & n \text{ par} \\ \frac{4}{n\pi}, & n \text{ impar} \end{cases} \end{aligned}$$

luego:  $f(x) \sim \frac{4}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} \sin\left(\frac{2n\pi x}{T}\right) = \frac{4}{\pi} \left( \sin(\omega x) + \frac{\sin(3\omega x)}{3} + \dots \right)$

donde  $\omega = 2\pi/T$  se llama la frecuencia angular.

La serie converge a  $f(x)$  si  $x \neq \frac{nT}{2}$ ,  $n \in \mathbb{Z}$ , y a 0 si  $x = \frac{nT}{2}$ .



## Serie de Fourier compleja:

$(a_n, b_n \in \mathbb{R})$

Supongamos que:  $f(x) \sim \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \cos(nx) + b_n \operatorname{sen}(nx)),$   
 $x \in (-\pi, \pi).$

Podemos escribir:  $\cos(nx) = \frac{e^{inx} + e^{-inx}}{2}$

$$\operatorname{sen}(nx) = \frac{e^{inx} - e^{-inx}}{2i}$$

$$\begin{aligned} \therefore f(x) &\sim \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left( a_n \frac{e^{inx} + e^{-inx}}{2} + b_n \frac{e^{inx} - e^{-inx}}{2i} \right) \\ &= \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left( \frac{1}{2} (a_n - ib_n) e^{inx} + \frac{1}{2} (a_n + ib_n) e^{-inx} \right) \\ &= \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n e^{inx}, \end{aligned}$$

donde:  $c_0 = \frac{a_0}{2}, \quad c_n = \frac{1}{2} (a_n - ib_n), \quad c_{-n} = \frac{1}{2} (a_n + ib_n), \quad n \in \mathbb{N}.$

Usando las expresiones para  $a_n$  y  $b_n$  podemos escribir:

$$c_n = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) e^{-inx} dx, \quad c_{-n} = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) e^{inx} dx, \quad n \in \mathbb{N}$$

Este es la forma compleja de la serie de Fourier de  $f$ , que puede ser más fácil de calcular.

## Serie de Fourier para funciones definidas en $[0, \pi]$

continua a  $\pi$ )

Supongamos que tenemos una función  $f: [0, \pi] \rightarrow \mathbb{C}$ . Para obtener su serie de Fourier, podríamos extenderla de manera arbitraria a una función continua a trozos definida en  $[-\pi, \pi]$ .

Hay dos maneras matemáticas:

(i)  $f(x) = f(-x), \quad x \in [-\pi, 0]$

(ii)  $f(x) = -f(-x), \quad x \in [-\pi, 0]$

En (i),  $f$  definida en  $[-\pi, \pi]$  es par y su serie de Fourier contiene sólo los términos  $\cos(nx)$ .

En (ii),  $f$  definida en  $[-\pi, \pi]$  es impar y su serie de Fourier contiene sólo los términos  $\sin(nx)$ .

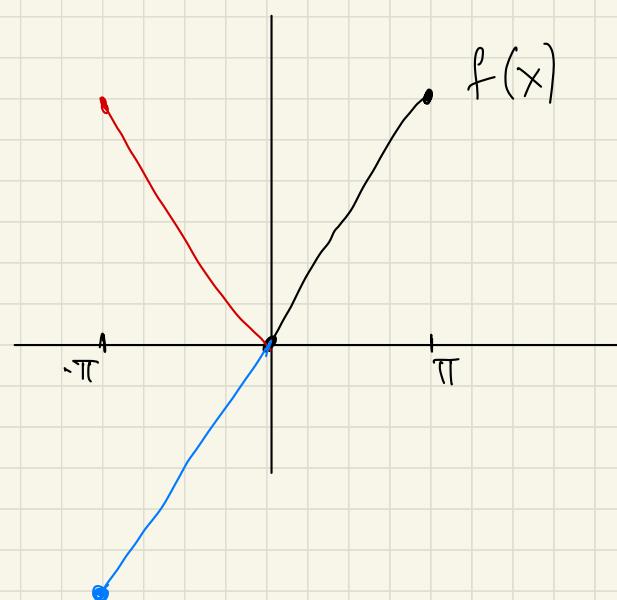
Ejemplo: determinemos las series de Fourier de senos y de cosenos de  $f : [0, \pi] \rightarrow \mathbb{R}$ ,  $f(t) = t^2 + t$ .

Si la extendemos de manera par, obtenemos que los coeficientes de la serie son:

$$a_n = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi (t^2 + t) \cos(nt) dt, \quad b_n = 0.$$

Si la extendemos de manera impar, los coeficientes son:

$$a_n' = 0, \quad b_n' = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi (t^2 + t) \sin(nt) dt.$$



(i)  $f(x) = f(-x)$  par  
 (ii)  $f(x) = -f(-x)$  impar.

Podemos calcular  $a_n$  y  $b_n'$  juntos:

$$a_n + i b_n' = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} (t^2 + t) e^{int} dt \quad (\text{ejercicio})$$

Aplicando integraziones por partes dos veces se llega a:

$$a_n = \frac{2}{\pi} \left[ \frac{2\pi+1}{n^2} (-1)^n + \frac{1}{n^2} \right], \quad b_n' = \frac{2}{\pi} \left[ (-1)^{n+1} \frac{\pi^2 + \pi}{n} + \frac{2}{n^3} ((-1)^n - 1) \right]$$

$$\text{y } a_0 = 2 \left[ \frac{\pi^2}{3} + \frac{\pi}{2} \right].$$

Luego, la serie par par f es:

$$\left( \frac{\pi^2}{3} + \frac{\pi}{2} \right) + \frac{2}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \left( \frac{2\pi+1}{n^2} (-1)^n + \frac{1}{n^2} \right) \cos(nt), \quad t \in (0, \pi),$$

mientras que la serie impar es:

$$\frac{2}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \left( (-1)^{n+1} \frac{\pi^2 + \pi}{n} + \frac{2}{n^3} ((-1)^n - 1) \right) \sin(nt), \quad t \in (0, \pi).$$

¿Por qué encontramos dos series distintas para f?

Cuando estamos considerando sólo el intervalo  $[0, \pi]$ , la sucesión de funciones  $\frac{1}{\sqrt{2}}, \cos x, \sin x, \cos(2x), \sin(2x), \dots$  ya no es más una base.

En cambio, las sucesiones  $\frac{1}{\sqrt{2}}, \cos x, \cos(2x), \cos(3x), \dots$  y  $\sin x, \sin(2x), \sin(3x), \dots$  son, separadamente, bases.

### Propiedades de las series de Fourier

Veamos primero cómo se comportan con respecto a la derivación y a la integración.

## Teorema (derivación):

Si  $f$  es continua en  $[-\pi, \pi]$  y su derivada  $f'$  es continua a trozos en  $(-\pi, \pi)$ , y si  $f$  se desarrolla en serie de Fourier como

$$f(x) \sim \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \cos(nx) + b_n \sin(nx))$$

entonces  $f'$  se desarrolla en serie de Fourier como

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

En cambio, el teorema para integrar series de Fourier se aplica a funciones más generales.

## Teorema (integración):

Si  $f$  es continua a trozos en  $[-\pi, \pi]$  y tiene una serie de Fourier

$$f(x) \sim \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \cos(nx) + b_n \sin(nx))$$

entonces, para cada  $x \in [-\pi, \pi]$ ,

$$\int_{-\pi}^x f(t) dt = \frac{a_0(x+\pi)}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left[ \frac{a_n}{n} \sin(nx) - \frac{b_n}{n} (\cos(nx) - \cos(a\pi)) \right].$$

La serie en la derecha converge uniformemente a  $f$ .

OJO: la serie en el teorema no es una serie de Fourier, por el término  $a_0(x+\pi)/2$ .

Teorema: Sean  $f, g: (-\pi, \pi) \rightarrow \mathbb{R}$  continuas tales que:  $\int_{-\pi}^{\pi} |f(t)|^2 dt < \infty$  y  $\int_{-\pi}^{\pi} |g(t)|^2 dt < \infty$ .

Si  $a_n, b_n$  son los coeficientes de Fourier de  $f$  y  $\alpha_n, \beta_n$  los de  $g$ , entonces:  $\int_{-\pi}^{\pi} f(t) g(t) dt = \frac{1}{2}\pi a_0 \alpha_0 + \pi \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \alpha_n + b_n \beta_n)$

Corolario: (Parseval):

Si  $f: (-\pi, \pi) \rightarrow \mathbb{R}$  es continua,  $\int_{-\pi}^{\pi} |f(t)|^2 dt < \infty$ , y tiene coeficientes de Fourier  $a_n, b_n$ , entonces:  $\int_{-\pi}^{\pi} f(t)^2 dt = \pi \left( \frac{1}{2} a_0^2 + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n^2 + b_n^2) \right)$

Ejemplo: Dada la serie de Fourier

$$t^2 = \frac{\pi^2}{3} + 4 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n^2} \cos(nt),$$

deducir el valor de  $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^4}$ .

Usando Parseval:

$$\text{L.I.} = \int_{-\pi}^{\pi} (t^2)^2 dt = 2 \int_0^{\pi} t^4 dt = 2 \frac{\pi^5}{5}.$$



$$\text{L.D.} = \pi \left( \frac{1}{2} \left( \frac{2\pi^2}{3} \right)^2 + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{16}{n^4} \right) = \pi \left( \frac{2\pi^4}{9} + 16 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^4} \right)$$

$$\Rightarrow 2 \frac{\pi^5}{5} = \frac{2\pi^5}{9} + 16\pi \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^4} \Rightarrow \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^4} = \frac{1}{16\pi} \left( \frac{2}{5} - \frac{2}{9} \right) \pi^5$$

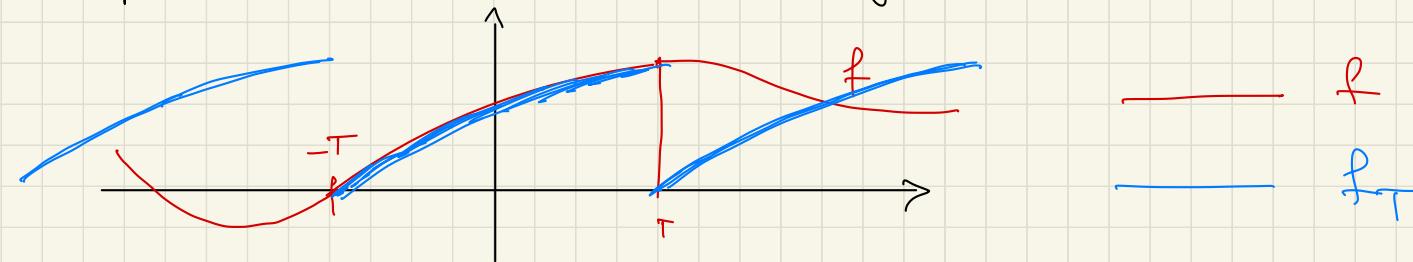
$$= \frac{1}{8} \frac{4}{45} \pi^4 = \frac{\pi^4}{90} \quad 201/224$$

## Transformada de Fourier.

Sea  $f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$  continua a trozos con límites laterales finitos en cada punto. Asumimos por simplicidad que en un punto de discontinuidad  $x_0$  el valor de  $f$  en ese punto es el promedio del salto:  $f(x_0) = \frac{1}{2} (f(x_0+) + f(x_0-))$ .

Para cada número real  $T > 0$ , sea  $f_T: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$  la extensión  $2T$ -periódica de  $f|_{[-T, T]}$ , es decir:

$$f_T(x) = f(x) \text{ si } x \in [-T, T], \text{ y } f(x+2T) = f(x) \text{ para } x \in \mathbb{R}.$$



Ya sabemos que:  $f(x) \in (-T, T)$ ,

$$f_T(x) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n e^{\frac{n\pi i}{T} x} = \lim_{m \rightarrow \infty} \sum_{n=-m}^{m} c_n e^{\frac{n\pi i}{T} x}$$

La idea es que: "cuanto mayor es  $T$ , menor es la diferencia entre  $f$  y  $f_T$ ". Debemos analizar qué sucede cuando

$T \rightarrow +\infty$ :

$$\begin{aligned} f_T(x) &= \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n e^{\frac{n\pi i}{T} x} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \left( \underbrace{\frac{1}{2T} \int_{-T}^T f_T(t) e^{-\frac{n\pi i}{T} t} dt}_{=c_n} \right) e^{\frac{n\pi i}{T} x} \\ &= \frac{1}{2T} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \left( \int_{-T}^T f(t) e^{-\frac{n\pi i}{T} t} dt \right) e^{\frac{n\pi i}{T} x}. \end{aligned}$$

Para cada  $T > 0$  y  $n \in \mathbb{Z}$  sea  $w_{T,n} = \frac{n\pi i}{T}$ . Para cada  $T > 0$ , la sucesión  $\{w_{T,n}\}_n$  divide a la recta real en intervalos de longitud constante  $\Delta w_{T,n} = w_{T,n+1} - w_{T,n} = \pi/T$ , que tiende a 0 cuando  $T \rightarrow \infty$  202/224

Con esta notación tenemos:

$$f_T(x) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \left( \int_{-T}^T f(t) e^{-i\omega_{T,n} t} dt \right) e^{i\omega_{T,n} x} \frac{\Delta\omega_{T,n}}{2\pi}$$

$$= \frac{1}{2\pi} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \hat{f}_T(\omega_{T,n}) e^{i\omega_{T,n} x} \cdot \Delta\omega_{T,n}.$$

dónde  $\hat{f}(w) = \int_{-T}^T f(t) e^{-iwt} dt$ .

La última suma se corresponde con una suma de Riemann (infinita) de  $\hat{f}(w) \cdot e^{iwx}$ . Si lo integráramos sobre  $\mathbb{R}$  la función existe en finitas si hacemos  $T \rightarrow \infty$  llegamos

$$f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \hat{f}(w) e^{iwx} dw,$$

dónde  $\hat{f}(w) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-iwt} dt$ .

Los pasos anteriores fueron formales, y no están aún bien justificados. De todos modos, nos servirán para dar la siguiente definición.

Def: Sea  $f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$ . La transformada de Fourier de  $f$  es la función  $\hat{f}: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$  definida por:

$$\hat{f}(w) = \int_{-\infty}^{\infty} f(x) e^{-iwx} dx.$$

Claramente, para algunas funciones  $f$  la integral de la definición puede no existir. Pero, por ejemplo, si existe para funciones continuas a trozos en  $\mathbb{R}$  y absolutamente integrables:

$$\int_{-\infty}^{\infty} |f(x)| dx < \infty.$$

También se prueba de manera rigurosa que:

$$f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \hat{f}(\omega) e^{i\omega x} d\omega.$$

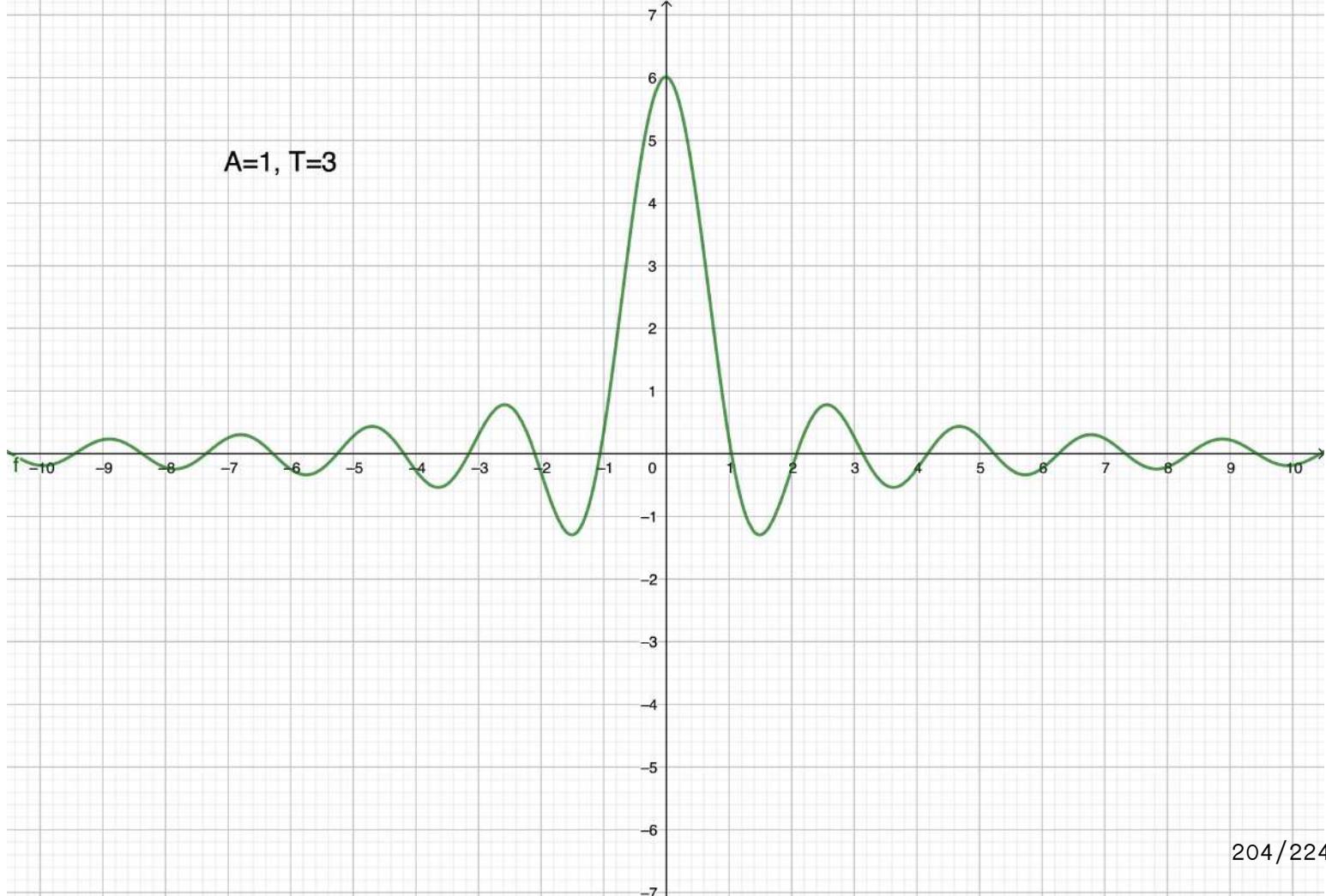
Esta fórmula se llama la transformada inversa de Fourier.

Ejemplo: calcular la transformada de Fourier de la

función "pulso" dada por:  $f(t) = \begin{cases} A, & |t| \leq T \\ 0, & |t| > T \end{cases}$ .

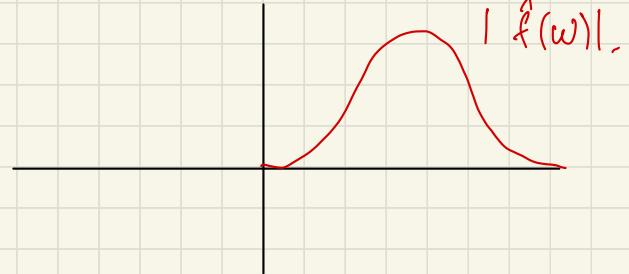
$$\begin{aligned}\hat{f}(\omega) &= \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt = \int_{-T}^{T} A e^{-i\omega t} dt \\ &= -\frac{A}{i\omega} e^{-i\omega t} \Big|_{-T}^{T} = -\frac{A}{i\omega} (e^{-i\omega T} - e^{i\omega T}) = \frac{A}{i\omega} 2i \operatorname{Im}(e^{i\omega T}) \\ &= \frac{2A}{\omega} \operatorname{sen}(\omega T).\end{aligned}$$

$A=1, T=3$



$f$  → una onda

$\hat{f}$  → las frecuencias contenidas en  $F$



A veces conviene descomponer la transformada en parte real e imaginaria : Si

$$\hat{f}(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt$$

se define  $\hat{f}_c(\omega) = \int_0^{\infty} f(t) \cos(\omega t) dt \rightarrow$  transf. Fourier en cosenos

y  $\hat{f}_s(\omega) = \int_0^{\infty} f(t) \operatorname{sen}(\omega t) dt \rightarrow$  " " " " senos.

Entonces vale que:

$$\hat{f}(\omega) = \int_0^{\infty} [f(t) + f(-t)] \cos(\omega t) dt - i \int_0^{\infty} [f(t) - f(-t)] \operatorname{sen}(\omega t) dt.$$

Notar que :

- $f$  impar  $\Rightarrow \hat{f}(\omega) \in i\mathbb{R}$ .
- $f$  par  $\Rightarrow \hat{f}(\omega) \in \mathbb{R}$ ,

También están los transformados inversos:

$$f(t) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \hat{f}_c(\omega) \cos(\omega t) d\omega$$

$$f(t) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \hat{f}_s(\omega) \operatorname{sen}(\omega t) d\omega$$

Estas fórmulas nos dan otra manera de calcular ciertas integrales impropias reales.

Ejemplo: considerando la transformada de Fourier en senos y cosenos de la función  $f(t) = e^{-at}$ ,  $a > 0$ , evaluar

$$\int_0^\infty \frac{\cos(kx)}{x^2+a^2} dx, \quad \int_0^\infty \frac{x \sin(kx)}{x^2+a^2} dx. \quad (k > 0).$$

Calculemos,  $\hat{f}_c(\omega) + i \hat{f}_s(\omega) = \int_0^\infty e^{-at} \cos(\omega t) dt + i \int_0^\infty e^{-at} \sin(\omega t) dt$

$$= \int_0^\infty e^{-at} e^{i\omega t} dt = \int_0^\infty e^{(-a+i\omega)t} dt$$

$$= \left. \frac{e^{(-a+i\omega)t}}{-a+i\omega} \right|_0^\infty = \frac{1}{a-i\omega} = \frac{a+i\omega}{a^2+\omega^2}.$$

$$\therefore \hat{f}_c(\omega) = \frac{a}{a^2+\omega^2}, \quad \hat{f}_s(\omega) = \frac{\omega}{a^2+\omega^2}.$$

Calculemos los inversos:

$$e^{-at} = \frac{2}{\pi} \int_0^\infty \frac{a}{a^2+\omega^2} \cos(\omega t) d\omega$$

$$\text{y } e^{-at} = \frac{2}{\pi} \int_0^\infty \frac{\omega}{a^2+\omega^2} \sin(\omega t) d\omega$$

Renombrando:  $\omega \mapsto x$ ,  $t \mapsto k$ , queda:

$$\int_0^\infty \frac{1}{a^2+x^2} \cos(kx) dx = \frac{\pi}{2a} e^{-ak}$$

$$\int_0^\infty \frac{x}{a^2+x^2} \sin(kx) dx = \frac{\pi}{2} e^{-ak}.$$

Ejercicio: calcular las integrales con residuos.

Propiedades de la transformada:

Primero, veamos un teorema sobre integración.

Téoreme (de la convergencia dominada de Lebesgue):

Sea  $f_n, n \in \mathbb{R}$ , una familia de funciones continuas a trozos.

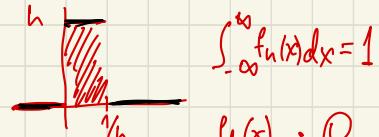
Si: 1) Existe función  $g$  tal que  $|f_n(x)| \leq g(x) \quad \forall x \in \mathbb{R}$ , y  $\int_{-\infty}^{\infty} g(x) dx < \infty$ .

2)  $\int_{-\infty}^{\infty} g(x) dx < \infty$ .

3)  $\lim_{n \rightarrow \infty} f_n(x) = f(x) \quad \forall x \in \mathbb{R}$ ,

entonces:  $\lim_{n \rightarrow \infty} \int_{-\infty}^{\infty} f_n(x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx$ .

$$f_n(x) = \begin{cases} h, & x \in [0, 1/n] \\ 0, & \text{c.c.} \end{cases}$$



$$\int_{-\infty}^{\infty} f_n(x) dx = 1$$

$$f_n(x) \xrightarrow[n \rightarrow \infty]{\text{h}} 0 \quad \forall x$$

Sea  $G(\mathbb{R}) := \{ f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C} \mid f \text{ es continua a trozos y } \int_{-\infty}^{\infty} |f(x)| dx < \infty \}$ .

↳ es un  $\mathbb{C}$ -espacio vectorial.

absolutamente  
integráble.

Téoreme: Para  $f \in G(\mathbb{R})$ :

1)  $\hat{f}(\omega)$  está definida  $\forall \omega \in \mathbb{R}$ .

2)  $\hat{f}$  es continua en  $\mathbb{R}$ .

3)  $\lim_{\omega \rightarrow \pm\infty} \hat{f}(\omega) = 0$ .

Dem: 1)  $\left| \int_{-\infty}^{\infty} f(x) e^{-i\omega x} dx \right| \leq \int_{-\infty}^{\infty} |f(x)| e^{-i\omega x} |dx| = \int_{-\infty}^{\infty} |f(x)| dx < \infty$ .

∴  $\hat{f}(\omega)$  está definida  $\forall \omega \in \mathbb{R}$ .

2)  $\hat{f}(\omega+h) - \hat{f}(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} (f(x) e^{-i(\omega+h)x} - f(x) e^{-i\omega x}) dx$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} f(x) e^{-i\omega x} (e^{-ihx} - 1) dx$$

$$=: f_h(x)$$

Es claro que  $\lim_{n \rightarrow 0} f_n(x) = 0 \quad \forall x \in \mathbb{R}$ .  $\leq |e^{-ihx}| + 1 = 2$

Además:  $|f_n(x)| = |f(x)| \underbrace{|e^{-inx}|}_{=1} \cdot |e^{inx} - 1| \leq 2|f(x)|$ .

La función  $g(x) = 2|f(x)|$  se puede usar en el teorema anterior, y entonces:

$$\int_{-\infty}^{\infty} g(x) dx = 2 \int_{-\infty}^{\infty} |f(x)| dx \stackrel{f \in G(\mathbb{R})}{<\infty}$$

$$\lim_{n \rightarrow 0} \int_{-\infty}^{\infty} f_n(x) dx = 0.$$

De allí:  $\lim_{n \rightarrow 0} \hat{f}(w+n) = \hat{f}(w) \quad \therefore \hat{f}$  continua.

3)  $\hat{f}(w) = \int_{-\infty}^{\infty} f(x) e^{-ixw} dx = \int_{-\infty}^{\infty} f(x) \cos(wx) dx - i \int_{-\infty}^{\infty} f(x) \sin(wx) dx$ .

$$\therefore \lim_{w \rightarrow \pm\infty} \hat{f}(w) = 0 \quad (\leftarrow \lim_{w \rightarrow \pm\infty} \int_{-\infty}^{\infty} f(x) \cos(wx) dx = 0 \quad (\text{y lo mismo para sen}))$$

Este último es consecuencia de Riemann-Lebesgue. //

Teorema: Sea  $f \in G(\mathbb{R})$  y  $a, b \in \mathbb{R}$ ,  $a \neq 0$ . Demostramos

$$F(f) = \hat{f}, \text{ es decir, } F(f)(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(x) e^{-ix\omega} dx$$

Entonces, si  $g(x) = f(ax+b)$  tenemos:

$$F(g)(\omega) = \frac{1}{|a|} e^{iwb/a} F(f)\left(\frac{\omega}{a}\right).$$

Dem:  $F(g)(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} g(x) e^{-ix\omega} dx = \int_{-\infty}^{\infty} f(ax+b) e^{-ix\omega} dx$

$$\left| \begin{array}{l} t = ax+b \\ dt = a dx \end{array} \right|$$

Para  $a > 0$ :

$$\begin{aligned} F(g)(\omega) &= \frac{1}{a} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\omega(t-b)/a} dt \\ &= \frac{e^{iwb/a}}{a} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\omega t/a} dt \\ &= \frac{1}{a} e^{iwb/a} F(f)\left(\frac{\omega}{a}\right). \end{aligned}$$

Con  $a < 0$   
es similar

Lema: Si  $f$  es continua a trozos y tiene derivada continua a trozos en cualquier intervalo finito, y  $\int_{-\infty}^{\infty} |f(t)| dt < \infty$  entonces:

$$\lim_{R \rightarrow \infty} \int_{-T}^T f(t+u) \frac{\sin(Ru)}{u} du = \frac{\pi}{2} [f(t+) + f(t-)],$$

( $= \pi f(t)$  si  $f$  es continua en  $t$ ).

dónde  $T$  puede ser finito o infinito.

Teorema: (Teorema integral de Fourier)

Sea  $f$  continua a trozos tal que su derivada es continua a trozos en todo intervalo finito. Si  $f$  es absolutamente integrable, es decir,

$$\int_{-\infty}^{\infty} |f(t)| dt < \infty, \text{ entonces:}$$

$$\frac{f(t+) + f(t-)}{2} = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} f(u) e^{ix(t-u)} du dx,$$

dónde la integral con respecto a  $x$  es el valor principal.

Demo: Notar que:  $\int_{-\infty}^{\infty} |f(u)| e^{-ixu} du = \int_{-\infty}^{\infty} |f(u)| du < \infty$ .

Ahora:

$$\begin{aligned} \lim_{R \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi} \int_{-R}^R \int_{-\infty}^{\infty} f(u) e^{ix(t-u)} du dx &= \lim_{R \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(u) \int_{-R}^R e^{ix(t-u)} dx du \\ &= \lim_{R \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(u) \left. \frac{e^{ix(t-u)}}{i(t-u)} \right|_{x=-R}^{x=R} du \\ &= \lim_{R \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(u) \frac{1}{i(t-u)} (e^{iR(t-u)} - e^{-iR(t-u)}) du \\ &= \lim_{R \rightarrow \infty} \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(u) \frac{\sin(R(t-u))}{t-u} du \\ &= \lim_{R \rightarrow \infty} \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t+u) \frac{\sin Ru}{u} du \\ &= \frac{1}{2} (f(t+) + f(t-)) \quad \text{por el lema anterior. //} \end{aligned}$$

$v = u-t$   
 $dv = du$

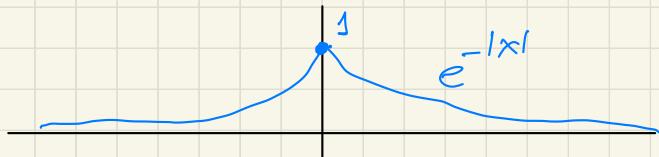
Es decir, recordando que  $\hat{f}(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(x) e^{-i\omega x} dx$ ,

$$\frac{f(t+) + f(t-)}{2} = \frac{1}{2\pi} \cdot \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} f(u) e^{-i\omega u} e^{i\omega t} du dx$$

$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \hat{f}(x) e^{ixt} dx \rightarrow \text{transformada inversa}$$

Si  $f$  es continua, aplicar la transformada de Fourier y luego la transformada inversa da por resultado la función original  $f$ .

Ejemplo: hallar  $\hat{f}$  para  $f(x) = e^{-|x|}$  y verificar el teorema integral de Fourier.



$$f(x) = \begin{cases} e^{-x}, & \text{si } x \geq 0 \\ e^x, & \text{si } x < 0 \end{cases}.$$

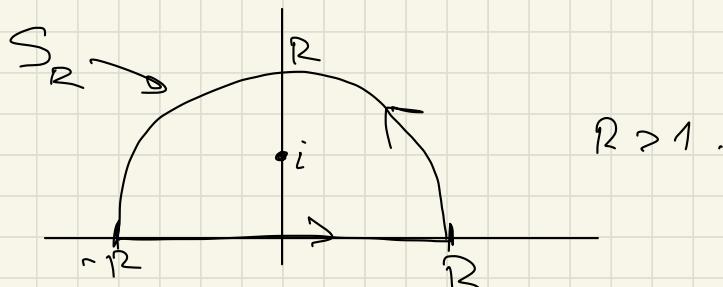
$$\begin{aligned} \hat{f}(\omega) &= \int_{-\infty}^{\infty} f(x) e^{-i\omega x} dx = \int_{-\infty}^0 e^x \cdot e^{-i\omega x} dx + \int_0^{\infty} e^{-x} e^{-i\omega x} dx \\ &= \int_{-\infty}^0 e^{x(1-i\omega)} dx + \int_0^{\infty} e^{-x(1+i\omega)} dx \\ &= \underbrace{\lim_{R \rightarrow \infty}}_{(e^{-R}) \cdot e^{xi\omega R}} \int_{-R}^0 e^{x(1-i\omega)} dx + \underbrace{\lim_{R \rightarrow \infty}}_{R \rightarrow \infty} \int_0^R e^{-x(1+i\omega)} dx \\ &= \underbrace{\lim_{R \rightarrow \infty}}_{R \rightarrow \infty} \frac{e^{x(1-i\omega)}}{1-i\omega} \Big|_{-R}^0 + \underbrace{\lim_{R \rightarrow \infty}}_{R \rightarrow \infty} \frac{e^{-x(1+i\omega)}}{-1+i\omega} \Big|_0^R \\ &= \frac{1}{1-i\omega} + \frac{1}{1+i\omega} = \frac{1+i\omega + 1-i\omega}{1+\omega^2} \\ &= \frac{2}{1+\omega^2}. \end{aligned}$$

Calculemos ahora la inversa. Primero consideremos  $x \geq 0$ :

$$\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \hat{f}(\omega) e^{i\omega x} d\omega = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{1+\omega^2} e^{i\omega x} dx$$

Usamos la curva

$$C_R = S_R + [-R, R]$$



$$\text{Calculemos } \int_{C_R} \frac{e^{izx}}{1+z^2} dz.$$

La función  $f(z) = \frac{e^{izx}}{1+z^2}$  tiene un polo simple en  $z = i$ :  $f(z) = \frac{e^{izx}}{(z+i)(z-i)}$ , y el residuo en  $z = i$

$$\text{es: } \frac{e^{iix}}{2i} = \frac{e^{-x}}{2i}.$$

$$\text{Luego: } \int_{C_R} \frac{e^{izx}}{1+z^2} dz = 2\pi i \cdot \frac{e^{-x}}{2i} = \pi \cdot e^{-x}$$

Residuo

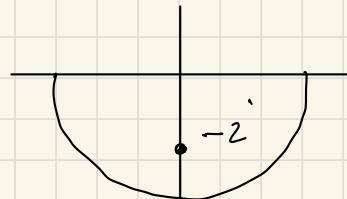
$$\text{Ahora: } \int_{C_R} \frac{e^{izx}}{1+z^2} dz = \int_{-R}^R \frac{e^{i\omega x}}{1+\omega^2} d\omega + \int_{S_R} \frac{e^{izx}}{1+z^2} dz,$$

$$\text{y: } \left| \int_{S_R} \frac{e^{izx}}{1+z^2} dz \right| = \left| \int_0^\pi \frac{1}{1+R^2 e^{2i\theta}} \cdot e^{ixR(\cos\theta + i\sin\theta)} iRe^{i\theta} d\theta \right| \leq \frac{R \cdot \pi}{R^2 - 1} \xrightarrow[R \rightarrow \infty]{} 0$$

$\frac{e^{ixR\cos\theta}}{1+R^2 e^{2i\theta}} \cdot \frac{e^{-ixR\sin\theta}}{1+R^2 e^{2i\theta}} \leq 1$

$$\therefore \lim_{R \rightarrow \infty} \frac{1}{\pi} \int_{-R}^R \frac{e^{i\omega x}}{1+\omega^2} d\omega = \frac{1}{\pi} \cdot \pi e^{-x} = e^{-x} \quad \checkmark$$

Si  $x < 0$  conviene tomar:



y sale

$$\text{Si } x = 0: \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{1+\omega^2} d\omega = \frac{1}{\pi} \arctg(\omega) \Big|_{-\infty}^{\infty} = \frac{1}{\pi} \left( \frac{\pi}{2} - (-\frac{\pi}{2}) \right) = 1. \quad \checkmark$$

## La transformada de Fourier compleja.

La condición  $\int_{-\infty}^{\infty} |f(t)| dt < \infty$  es muy restrictiva. Una manera de eliminar esta restricción es pasar a la generalización de la transformada de Fourier como función de una variable compleja  $z$ .

Sea  $f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$  continua y tiene derivada continua a suyo. Supongamos que  $g(t) := e^{yt} f(t)$  es absolutamente integrable para algún  $y \in \mathbb{R}$ . Entonces:

$$g(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{itx} \left( \int_{-\infty}^{\infty} g(u) e^{-iu} du \right) dx \xrightarrow{\text{definición}} \hat{g}(x)$$

$$e^{yt} f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{itx} \int_{-\infty}^{\infty} f(u) e^{-iu(x+iy)} du dx$$

$$\begin{aligned} f(t) &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{it(x+iy)} \int_{-\infty}^{\infty} f(u) e^{-iu(x+iy)} du dx \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty+iy}^{\infty+iy} e^{itz} \int_{-\infty}^{\infty} f(u) e^{-iuz} du dz \end{aligned}$$

donde la integración en el plano  $z$  es a lo largo de la recta  $x+iy$ ,  $y$  fijo,  $-\infty < x < \infty$ , tal que  $e^{yt} f(t)$  es absolutamente integrable. Más generalmente:

Teorema A: Sea  $f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$  continua a trozos con derivada continua a trozos. Sea  $f(t)e^{st}$  absolutamente integrable para algún  $s \in \mathbb{R}$ . Entonces:

$$\frac{f(t+) + f(t-)}{2} = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty+i\gamma}^{\infty+i\gamma} e^{itz} \int_{-\infty}^{\infty} f(u) e^{-iuz} du dz.$$

dónde la integración en el plano  $z$  es a lo largo de la recta  $k+i\gamma$ ,  $-\infty < x < \infty$ .

Se define la transformada de Fourier compleja de  $f$  por:

$$\hat{f}(z) = \int_{-\infty}^{\infty} f(u) e^{-iuz} du.$$

Si  $f$  satisface las hipótesis del teorema, la transformada inversa es:

$$\frac{f(t+) + f(t-)}{2} = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty+i\gamma}^{\infty+i\gamma} e^{itz} \hat{f}(z) dz \quad \text{p/ algún } \gamma \in \mathbb{R}.$$

Se verifica que:

Si  $f$  es continua a trozos y:

- $|f(t)| \leq K e^{-bt}$ ,  $0 \leq t < \infty$
- $|f(t)| \leq M e^{at}$ ,  $-\infty < t \leq 0$ ,

con  $a < b$ , entonces  $\hat{f}(z)$  existe y es analítica en  $a < \operatorname{Im} z < b$ . Además,

$$\hat{f}'(z) = \int_{-\infty}^{\infty} [-iu f(u)] e^{-iuz} dz.$$

Ejemplo: calcular la transformada de Fourier compleja de

$$f(t) = \begin{cases} \sin(\omega t), & t \geq 0 \\ 0, & t \leq 0. \end{cases} \quad (\omega > 0).$$

Como  $|f(t)| \leq 1$  para  $t \geq 0$  y  $|f(t)| = 0$  para  $t \leq 0$ , podemos tomar  $b = 0$ ,  $a = -\infty$ . Luego,  $\hat{f}(z)$  es analítica en  $-\infty < \operatorname{Im} z < 0$ .

$$\begin{aligned}
\hat{f}(z) &= \int_0^\infty \sin(\omega u) \cdot e^{-izu} du \\
&\stackrel{u=zu}{=} \int_0^\infty \frac{e^{i\omega u} - e^{-i\omega u}}{2i} e^{-izu} du \\
&= \frac{1}{2i} \int_0^\infty (e^{iu(\omega-z)} - e^{-iu(\omega+z)}) du \\
&= \frac{1}{2i} \left( \frac{e^{iu(\omega-z)}}{i(\omega-z)} \Big|_0^\infty - \frac{e^{-iu(\omega+z)}}{-i(\omega+z)} \Big|_0^\infty \right) \\
&= \frac{1}{2i} \left( -\frac{1}{i(\omega-z)} + \frac{1}{i(\omega+z)} (-1) \right) \\
&= \frac{1}{2} \left( \frac{1}{\omega-z} + \frac{1}{\omega+z} \right) = \frac{1}{2} \frac{\omega+z+\omega-z}{\omega^2-z^2} \\
&= \frac{\omega}{\omega^2-z^2}.
\end{aligned}$$

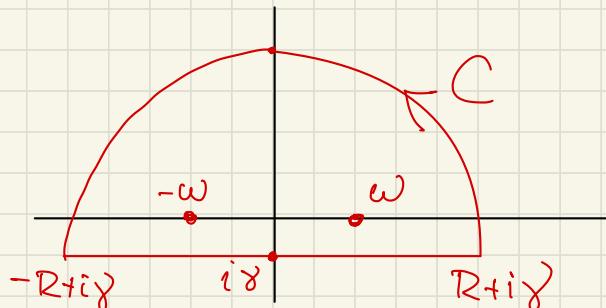
$$\begin{aligned}
e^{iu(w-(x+iy))} &= e^{iu(w-x-iy)} \\
&= e^{yu} \cdot e^{iu(w-x)} \\
(y < 0) \\
e^{-iu(w+x+iy)} &= e^{yu} e^{-iu(w+x)} \\
(y < 0).
\end{aligned}$$

Vérifiquons la transformée inverse. Soit  $\gamma < 0$ .

Pour  $t > 0$  calculons:

$$\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty+iy}^{\infty+iy} \frac{\omega e^{izt}}{\omega^2-z^2} dz, \text{ où bien, } \frac{1}{2\pi} \int_C \frac{\omega e^{izt}}{\omega^2-z^2} dz,$$

où  $C$  est :



$\omega$  et  $-\omega$  sont polo simples :

$$\begin{aligned}
\frac{\omega e^{izt}}{\omega^2-z^2} &= -\frac{\omega e^{izt}/(\omega+z)}{z-\omega} \rightarrow \text{résidu en } \omega = -\frac{\omega e^{i\omega t}}{2\omega} = -\frac{e^{i\omega t}}{2} \\
\frac{\omega e^{izt}}{\omega^2-z^2} &= +\frac{\omega e^{izt}/(\omega-z)}{z-(-\omega)} \rightarrow \text{résidu en } -\omega = \frac{\omega e^{-i\omega t}}{2\omega} = +\frac{e^{-i\omega t}}{2}
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \frac{1}{2\pi} \int_C \frac{\omega e^{izt}}{\omega^2 - z^2} dz &= \frac{1}{2\pi} \cdot 2\pi i \left( -\frac{e^{i\omega t}}{z} + \frac{e^{-i\omega t}}{z} \right) \\ &= -\frac{i}{2} (e^{i\omega t} - e^{-i\omega t}) \\ &= \sin(\omega t). \end{aligned}$$

Calculemos la integral sobre la semicircunferencia

$$z = iy + R e^{i\theta}, \quad 0 \leq \theta \leq \pi.$$

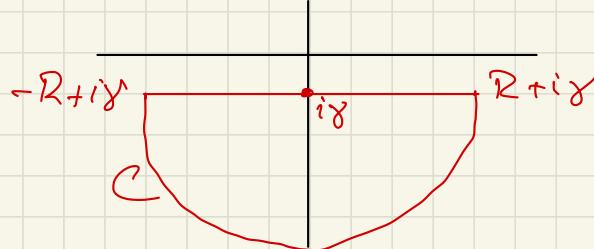
$$|e^{izt}| = |e^{-\gamma t} \cdot e^{itR(\cos\theta + i\sin\theta)}| = e^{-\gamma t} \cdot e^{-Rt \sin\theta} \xrightarrow[t>0]{} e^{-\gamma t}$$

$$\therefore \left| \frac{1}{2\pi} \int_{|z-iy|=R} \frac{\omega e^{izt}}{\omega^2 - z^2} dz \right| \leq \frac{1}{2\pi} \cdot \frac{\omega e^{-\gamma t}}{(R-\gamma)^2 - \omega^2} \cdot \pi R \xrightarrow[R \rightarrow \infty]{} 0.$$

Luego,

$$\begin{aligned} \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty+iy}^{\infty+iy} \frac{\omega e^{izt}}{\omega^2 - z^2} dz &= \frac{1}{2\pi} \xrightarrow[R \rightarrow \infty]{} \int_{-R+iy}^{R+iy} \frac{\omega e^{izt}}{\omega^2 - z^2} dz \\ &= \frac{1}{2\pi} \cdot \int_C \frac{\omega e^{izt}}{\omega^2 - z^2} dz = \text{sen}(\omega t) \quad . \end{aligned}$$

Para  $t \leq 0$ , consideramos:



Entonces:

$$\int_C \frac{\omega e^{izt}}{\omega^2 - z^2} dz = 0 \quad (\text{Cauchy-Goursat}).$$

$$\int_{-R+iy}^{R+iy} \frac{\omega e^{izt}}{\omega^2 - z^2} dz \xrightarrow[\text{semicircunference}]{} \int \frac{\omega e^{izt}}{\omega^2 - z^2} dt$$

En la semicircunferencia  $z = iy + R e^{i\theta}$ ,  $\pi \leq \theta \leq 2\pi$ :

$$|e^{izt}| \leq |e^{-\gamma t} e^{itR(\cos\theta + i\sin\theta)}| = e^{-\gamma t} \cdot e^{-tR \sin\theta} \xrightarrow[t \geq 0]{} e^{-\gamma t}$$

$$\text{y: } \left| \int_{\text{semicircunf.}} \frac{\omega e^{izt}}{\omega^2 - z^2} dz \right| \leq \frac{\omega e^{-\gamma t}}{(R-\gamma)^2 - \omega^2} \pi R \xrightarrow[R \rightarrow \infty]{} 0.$$

Luego,  $\frac{1}{2\pi i} \int_{-\infty iy}^{\infty iy} \frac{w e^{izt}}{w^2 - z^2} dz = 0 \quad \text{si } t \leq 0.$

∴ recuperamos la función original  $f$ .

Propiedades:

Teorema: La transformada de Fourier compleja es lineal.

Es decir, si  $f_1$  y  $f_2$  son funciones con  $\hat{f}_1$  y  $\hat{f}_2$  analíticas en  $a < \operatorname{Im} z < b$  y  $c_1, c_2 \in \mathbb{R}$ , entonces

$$\mathcal{F}[c_1 f_1 + c_2 f_2] = c_1 \mathcal{F}[f_1] + c_2 \mathcal{F}[f_2].$$

*fácil*  
*(f lineal)*

Teorema: Si  $f$  tiene transformada de Fourier  $\mathcal{F}[f]$ ,

entonces

$$\mathcal{F}[f(t-a)] = e^{-iaz} \mathcal{F}[f(t)].$$

*fácil*  
*(cambio de variables)*

Teorema: Si  $f$  tiene transformada de Fourier  $\hat{f}$ , analítica en  $a < \operatorname{Im} z < b$ , y si  $k \neq 0$  es una constante real,

entonces:

$$\mathcal{F}[f(kt)] = \frac{1}{|k|} \hat{f}\left(\frac{z}{k}\right).$$

Es analítica

en  $k_a < \operatorname{Im} z < k_b$  si  $k > 0$ , o en  $k_b < \operatorname{Im} z < k_a$   
si  $k < 0$ .

*fácil (cambio de variable)*.

Teorema: Sea  $f$  continua con derivada continua a trozos.

Si  $|f(t)| \leq K e^{-bt}$ ,  $|f'(t)| \leq K e^{-bt}$ ,  $0 \leq t < \infty$ , y  
 $|f(t)| \leq M e^{-at}$ ,  $|f'(t)| \leq M e^{-at}$ ,  $-\infty \leq t < 0$ , con  
 $a < b$ , entonces  $\mathcal{F}[f]$  y  $\mathcal{F}[f']$  son analíticas en  
 $a < \operatorname{Im} z < b$  y  $\mathcal{F}[f'] = iz \mathcal{F}[f]$ .

Dem: ya sabemos que  $\mathcal{F}[f']$  y  $\mathcal{F}[f]$  existen en  $\mathbb{C}$  y son analíticas

$$\mathcal{F}[f'](z) = \int_{-\infty}^{\infty} f'(t) e^{-izt} dt$$

$$\left[ \int f'(t) e^{-izt} dt = \underbrace{f(t) \cdot e^{-izt}}_{\substack{u \\ \downarrow \\ t \rightarrow \pm\infty}} - \int f(t) e^{-izt} \cdot (-iz) dt \right]$$

$$\therefore \mathcal{F}[f'](z) = iz \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-izt} dt = iz \mathcal{F}[f](z).$$

Más aún, si todos los derivados  $f^{(k)}$  son continuos y con derivadas continuas a trozos, y:  $|f^{(k)}(t)| \leq k e^{-\beta t}$ ,  $0 \leq t < \infty$ ,  $|f^{(k)}(t)| \leq M e^{-\alpha t}$ ,  $-\infty < t \leq 0$  entonces:  $\mathcal{F}[f^{(n)}] = (iz)^n \mathcal{F}[f](z)$ .

Teorema: Si  $f$  es continua a trozos con  $|f(t)| \leq k e^{-\beta t}$ ,  $t \geq 0$ ,  $|f(t)| \leq M e^{-\alpha t}$ ,  $t \leq 0$ ,  $\alpha < \beta$ , entonces, en la fronja

$a < \operatorname{Im} z < b$ :

$$\frac{d^n}{dz^n} \mathcal{F}[f](z) = (-i)^n \mathcal{F}[t^n f(t)](z).$$

$$\begin{aligned} \text{Dem: } \frac{d}{dz} \mathcal{F}[f](z) &= \frac{d}{dz} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-izt} dt && \text{(se puede derivar dentro de la integral)} \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cdot e^{-izt} \cdot (-iz) dt \\ &= -i \mathcal{F}[t f(t)](z), \text{ y sigue inductivamente.} \end{aligned}$$

Teorema: Sea  $f$  continua a trozos y definimos  $h(t) = \int_{t_0}^t f(u) du$ . Si  $h$  y  $h' = f$  satisfacen los roles anteriores, entonces  $\mathcal{F}[h] = \frac{1}{iz} \mathcal{F}[f]$ .

Ahora veremos que la T.F. se eleva "bien" con respecto a las operaciones de convolución.

Sean  $f$  y  $g$  continuas a trozos tales que:

$$|f(t)| \leq k e^{-bt}, \quad |g(t)| \leq k e^{-ct}, \quad t \geq 0,$$

$$|f(t)| \leq M e^{-at}, \quad |g(t)| \leq M e^{-ct}, \quad t \leq 0, \quad \text{con}$$

$a < b$ . Entonces  $\exists \gamma \in \mathbb{R}$ ,  $a < \gamma < b$ , tal que  $e^{\gamma t} f(t)$  y  $e^{\gamma t} g(t)$  son absolutamente integrables.

Sea: 
$$h(t) = \int_{-\infty}^{\infty} f(u) g(t-u) du = \int_{-\infty}^{\infty} f(t-u) g(u) du.$$

$h$  se denomina la convolución de  $f$  y  $g$  y se denota  $h = f * g$ . Se puede ver que  $e^{\gamma t} h(t)$  es continua a trozos y absolutamente integrable.

$$\Rightarrow f * g = g * f.$$

Tomando transformada:

$$\begin{aligned} F[e^{\gamma t} h(t)] &= \int_{-\infty}^{\infty} e^{\gamma t} h(t) e^{-izt} dt = \int_{-\infty}^{\infty} e^{\gamma t} \left[ \int_{-\infty}^{\infty} f(t-u) g(u) du \right] e^{-izt} dt \\ &= \lim_{R \rightarrow \infty} \int_{-R}^R \int_{-\infty}^{\infty} e^{\gamma(t-u)} f(t-u) e^{\gamma u} g(u) e^{-izt} du dt \\ &= \lim_{R \rightarrow \infty} \int_{-\infty}^{\infty} e^{\gamma u} g(u) e^{-izu} \int_{-R-u}^R e^{\gamma(t-u)} f(t-u) e^{-izt} dt du \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} e^{\gamma u} g(u) e^{-izu} \int_{-\infty}^{\infty} e^{izv} f(v) e^{-izv} dv du \\ &= \left( \int_{-\infty}^{\infty} e^{izv} f(v) e^{-izv} dv \right) \cdot \left( \int_{-\infty}^{\infty} e^{\gamma u} g(u) e^{-izu} du \right) \\ &= F[e^{\gamma t} f(t)] \cdot F[e^{\gamma t} g(t)], \end{aligned}$$

$v = t-u$   
 $dv = dt$

y esto vale en  $a-\gamma < \operatorname{Im} z < b-\gamma$ . Por otro lado, notemos que:

$$(|f(t)| \leq k e^{-bt} \Rightarrow |e^{\gamma t} f(t)| \leq k \cdot e^{-(b-\gamma)t}, \text{ idem con } a-\gamma).$$

$$\begin{aligned} \mathcal{F}[e^{zt} f(t)](z) &= \int_{-\infty}^{\infty} e^{zt} f(t) e^{-izt} dt \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-it(z+i)} dt \\ &= \mathcal{F}[f](z + iy), \end{aligned}$$

que es analítico en  $\operatorname{Re} z < \operatorname{Im}(z+iy) < b$ , es decir, en  $a < \operatorname{Im} z < b-a$ .

$$\therefore \mathcal{F}[h](z+iy) = \mathcal{F}[f](z+iy) \cdot \mathcal{F}[g](z+iy).$$

Si aplicamos la transformación  $z+iy \rightarrow z$ , resulta que:

$$\mathcal{F}[h] = \mathcal{F}[f] \cdot \mathcal{F}[g] \text{ es válido en } a < \operatorname{Im} z < b, \text{ y } \mathcal{F}[h] \text{ es}$$

analítico ahí. Es decir:

$$\boxed{\mathcal{F}[f * g] = \mathcal{F}[f] \cdot \mathcal{F}[g]}.$$

Calculemos algunas transformadas.

$$\mathcal{F}^{-1}(\mathcal{F}[f] \cdot \mathcal{F}[g]) = f * g$$

o bien:  $\mathcal{F}^{-1}(G \cdot H) = \mathcal{F}^{-1}(G) * \mathcal{F}^{-1}(H)$ .

Ejemplo: Sea  $u(t) = \begin{cases} 1, & t \geq 0 \\ 0, & t < 0 \end{cases}$ .



$$\text{Entonces: } \mathcal{F}[u](z) = \int_0^{\infty} e^{-itz} dt = \left[ \frac{e^{-itz}}{-iz} \right]_0^{\infty} = +\frac{1}{iz} = -\frac{i}{z}, \text{ si } \operatorname{Im} z < 0.$$

$$\operatorname{Im} z < 0.$$

Ejemplo: Sea  $f(t) = u(t) \cdot t^n$ , para algún  $n \in \mathbb{N}$ . Entonces.

$$f^{(k)}(t) = u(t) n(n-1) \dots (n-k+1) t^{n-k}, \quad k = 1, 2, \dots, n.$$

$f^{(k)}$  es continua si  $1 \leq k \leq n-1$  y  $f^{(n)}(t) = u(t) \cdot n!$  es continua a trozos.

$$\text{Entonces: } \mathcal{F}[f^{(n)}](z) = \mathcal{F}[n! u(t)](z) = n! \mathcal{F}[u](z) = -\frac{n! i}{z} = \frac{n!}{iz}$$

$$\hookrightarrow = (iz)^n \quad \mathcal{F}[f] = (iz)^n \mathcal{F}[u(t) \cdot t^n]$$

$$\Rightarrow \mathcal{F}[u(t) t^n](z) = \frac{n!}{(iz)^{n+1}}.$$

$$\hookrightarrow \circ \int_0^{\infty} t^n e^{-itz} dt$$

Ejemplo: Sea  $f(t) = u(t) \cdot e^{kt}$ ,  $k \in \mathbb{R}$ . Entonces:

$$\mathcal{F}[f] = \int_0^\infty e^{kt} e^{-izt} dt = \int_0^\infty e^{(k-iz)t} dt = \frac{e^{(k-iz)t}}{k-iz} \Big|_0^\infty = \frac{1}{iz-k},$$

Si  $\operatorname{Im} z < -k$ .

$\Rightarrow \operatorname{Im} z < -k \Rightarrow f(t) = \begin{cases} e^{kt}, & \text{si } t \geq 0 \\ 0, & \text{si } t < 0. \end{cases}$

Ejemplo: Sea  $f(t) = u(t-a) e^{kt}$ . Entonces:

$$f(t) = u(t-a) e^{k(t-a)} e^{ka} = e^{ka} g(t-a), \text{ donde}$$

$g(t) = u(t) e^{kt}$ . Entonces:

$$\mathcal{F}[f] = e^{ka} \mathcal{F}[g(t-a)] = e^{ka} \cdot e^{-ia\tau} \mathcal{F}[g] = \frac{e^{ka} \cdot e^{-ia\tau}}{iz-k} \quad (\operatorname{Im} z < -k)$$

Ejemplo: Sea  $f(t) = u(t) \cos(\omega t)$ ,  $\omega > 0$ .

Recordemos que ya hemos calculado:  $\mathcal{F}[u(t) \cos(\omega t)] = \frac{\omega}{\omega^2 - z^2}$ .

Notar que:  $u(t) \cos(\omega t) = \omega \int_0^t u(s) \cos(\omega s) ds$ .

Entonces:  $\mathcal{F}[u(t) \cos(\omega t)] = \frac{\omega}{iz} \mathcal{F}[u(t) \cos(\omega t)]$

$$\Rightarrow \mathcal{F}[u(t) \cos(\omega t)] = \frac{iz}{\omega^2 - z^2}.$$

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} u(t) \cos(\omega t) &= u(t) \cos(\omega t) + u'(t) (-\sin(\omega t)) \omega \\ w \mathcal{F}[u(t) \cos(\omega t)] &= iz \cdot \mathcal{F}[u(t) \cos(\omega t)] \\ &= \frac{iz}{\omega^2 - z^2}. \end{aligned}$$

Ejemplo: Sea  $f(t) = u(t) e^{-kt} \cos(\omega t)$ . Entonces:

$$\mathcal{F}[f](z) = \int_0^\infty e^{-kt} \cos(\omega t) e^{-izt} dt - \int_0^\infty \cos(\omega t) e^{-i(z-ik)t} dt$$

$$= \mathcal{F}[u(t) \cos(\omega t)](z-ik)$$

$$= \frac{i(z-ik)}{\omega^2 - (z-ik)^2} = \frac{z+iz}{\omega^2 + (k+i\omega)^2}.$$

Ejemplo: Sea  $f(t) = u(t) t \sin(\omega t)$ . Si  $g(t) = u(t) \sin(\omega t)$ ,

entonces  $\mathcal{F}[g] = \frac{\omega}{\omega^2 - z^2}$ . Por otro lado, sabemos que:

$$\frac{d}{dz} \mathcal{F}[g](z) = \int_{-\infty}^\infty [-it g(t)] e^{-izt} dt = -i \int_{-\infty}^\infty u(t) t \sin(\omega t) e^{-izt} dt = -i \cdot \mathcal{F}[f].$$

$$\begin{aligned}\therefore \mathcal{F}[f] &= i \cdot \frac{d}{dz} (\mathcal{F}[g]) = i \cdot \frac{d}{dz} \left( \frac{\omega}{\omega^2 - z^2} \right) = \\ &= i \cdot \frac{-\omega \cdot (-2z)}{(\omega^2 - z^2)^2} = \frac{2i\omega z}{(\omega^2 - z^2)^2}.\end{aligned}$$

Ejemplo: Sea  $\mathcal{F}[f] = \frac{1}{z(z^2 - 1)}$ , donde  $f(t) = 0 \quad \forall t < 0$ .  
Encuentra  $f(t)$ .

Sabemos que:  $\mathcal{F}[u(t)] = -\frac{i}{z} \quad \therefore \quad \mathcal{F}^{-1}\left[\frac{1}{z}\right] = i u(t).$

Además:  $\mathcal{F}[u(t) \sin t] = \frac{1}{1-z^2} \Rightarrow \mathcal{F}^{-1}\left[\frac{1}{z^2-1}\right] = -u(t) \sin t.$

Luego, podemos usar la convolución:

$$t \geq 0 \rightarrow 0 \leq x \leq t$$

$$\begin{aligned}\mathcal{F}^{-1}\left[\frac{1}{z(z^2-1)}\right] &= i u(t) * (-u(t) \sin t) = -i \int_{-\infty}^{\infty} u(t) \cdot u(t-x) \sin(t-x) dx \\ &= -i \int_0^t \sin(t-x) dx\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}&= +i \int_0^t \sin(x-t) dx = i \cdot \left[ -\cos(x-t) \right]_0^t = i(-1 + \cos(-t)) \\ &= -i(1 - \cos t). \quad \text{para } t \geq 0\end{aligned}$$

Es decir,  $\mathcal{F}^{-1}\left[\frac{1}{z(z^2-1)}\right] = -i u(t) (1 - \cos t).$

$y' = ky$
$y(t) = Ce^{kt}$
$y'' + y = 0 \rightarrow y = \cos t$

Solución de ecuaciones diferenciales ordinarias.

Consideremos la ecuación diferencial con coeficientes constantes

$$a_n \frac{d^n y}{dt^n} + a_{n-1} \frac{d^{n-1} y}{dt^{n-1}} + \dots + a_1 \frac{dy}{dt} + a_0 y = f(t) \quad \text{⊗}$$

Supongamos que  $f$  tiene transformada de Fourier  $\mathcal{F}[f]$ . Aplicando la transformada en ambos miembros queda:

$$[a_n (iz)^n + a_{n-1} (iz)^{n-1} + \dots + a_1 (iz) + a_0] \underbrace{\mathcal{F}[y]}_1 = \mathcal{F}[f].$$

*precise.*

Luego,  $\mathcal{F}[y] = \frac{\mathcal{F}[f]}{P(iz)}$ , donde  $P$  es el polinomio

$$P(x) = a_n x^n + a_{n-1} x^{n-1} + \dots + a_1 x + a_0.$$

~~XX~~

Supongamos que existe la transformada inversa  $y(t) = \mathcal{F}^{-1}\left[\frac{1}{P(iz)}\right]$ , es decir:

$$y(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty+iy}^{\infty+iy} \frac{e^{itz}}{P(iz)} dz \text{ para algún } y \in \mathbb{R}.$$

Luego,  $\frac{1}{P(iz)} = \mathcal{F}[g]$ , por lo que  $\mathcal{F}[y] = \mathcal{F}[f] \cdot \mathcal{F}[g]$

$$= \mathcal{F}[f * g]$$

$$\text{y entonces: } y(t) = (f * g)(t)$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} f(u) g(t-u) du$$

Se tiene el siguiente teorema:

Teorema: Sea  $f$  continua tal que el teorema integral de Fourier se aplica y sea  $\hat{f}(z) = \mathcal{F}[f]$  analítica en el área  $a < \operatorname{Im} z < b$ . Supongamos que  $P(iz)$  no se anula en este área ( $P$  es el polinomio de ~~XX~~).

Supongamos que  $f(t) = \int_{-\infty+iy}^{\infty+iy} \hat{f}(z) e^{itz} dz$  existe para algún  $y$  con  $a < y < b$ . Entonces:

$$y(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty+iy}^{\infty+iy} \frac{\hat{f}(z) e^{itz}}{P(iz)} dz \text{ es una solución de } \textcircled{P}.$$

Ejemplo: resolver  $L \frac{dI}{dt} + RI = E_0 e^{-|t|}$ , con  $L, R, E_0 \in \mathbb{R}_{>0}$

(es la ecuación de una corriente  $I$  en un circuito con voltaje impar  $E_0 e^{-|t|}$ .)

Aquí,  $f(t) = E_0 e^{-|t|}$  y entonces

~~T/T/T/T/T/T/T/T~~

$\hat{f}(z) = \frac{2E_0}{1+z^2}$ , que es analítica para  $-1 < \operatorname{Im} z < 1$

El polinomio  $P(iz) = izL + R$  tiene un cero en  $\frac{iR}{L}$ .

Por teorema anterior:

$$I(t) = \frac{2E_0}{2\pi} \cdot \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{izt}}{(1+z^2)(izL+R)} dz.$$

$$\begin{aligned} i2L+R &= \\ &= iL(z - \frac{iR}{L}) \end{aligned}$$

Se puede evaluar considerando. Sea  $t > 0$ . Entonces, sumando en los polos  $z_0 = i$  y  $z_1 = iR/L$  en el semiplano superior,

$$\begin{aligned} \text{se tiene: } I(t) &= \frac{2E_0}{2\pi} \cdot 2\pi i \left[ \frac{e^{-t}}{2i(R-L)} + \frac{e^{-\frac{R}{L}t}}{iL(1 - \frac{R^2}{L^2})} \right] \\ &= \boxed{E_0 \left( \frac{e^{-t}}{R-L} + \frac{2L e^{-\frac{R}{L}t}}{L^2 - R^2} \right)} \end{aligned}$$

Para  $t < 0$ , conviene tomar una curva en el semiplano inferior y entonces sólo se tiene en cuenta el polo  $z_0 = -i$ .

$$\therefore I(t) = -\frac{2E_0}{2\pi} \cdot 2\pi i \frac{e^t}{-2i \cdot (R+L)} = \boxed{\frac{E_0 e^t}{R+L}}$$

En  $t=0$ , la corriente  $I(t)$  es continua y entonces

$$\underline{I(0)} = \lim_{t \rightarrow 0^-} I(t) = \frac{E_0}{R+L}.$$

$$\begin{aligned} (\lim_{t \rightarrow 0^+} I(t)) &= E_0 \cdot \left( \frac{1}{R-L} + \frac{2L}{L^2 - R^2} \right) = E_0 \cdot \frac{-(R+L) + 2L}{L^2 - R^2} = \\ &= E_0 \cdot \frac{-R - L + 2L}{L^2 - R^2} = E_0 \cdot \frac{L - R}{L^2 - R^2} = E_0 \cdot \frac{1}{L+R}. \end{aligned}$$

$$I(t) = \frac{E_0 e^t}{R+L} \quad (t \leq 0), \quad I'(t) = I(t).$$

$$LI' + RI = \frac{E_0 L e^t}{R+L} + \frac{E_0 R e^t}{R+L} = E_0 e^t = E_0 e^{-Rt} \quad (t \leq 0) \checkmark$$

→ Transformada de Laplace

( es cambiar  $i^2$  en la T.F. por  $\geq$  ) .

THE END

7/12 } martes  
21/12  
10/12 } jueves  
24/12

jueves  
30/11 ,  
7/12  
14/12  
21/12  
2/12  
9/12  
16/12  
11:00 hrs