SERIE Y TRANSFORMADA DE FOURIER

Funciones ortogonales. Series de Fourier. Integral de Fourier. Transformada seno y coseno. Transformada de Fourier. Eiemplos.

Manuel Carlevaro

Departamento de Ingeniería Mecánica Grupo de Materiales Granulares - UTN FRLP

manuel.carlevaro@gmail.com

Secuencia infinita $\{\phi_n(x)\}$ integrable en [a,b] y

$$\int_{a}^{b} \phi_{i}(x)\phi_{j}(x) dx = 0, \quad i \neq j$$

Secuencia infinita $\{\phi_n(x)\}$ integrable en [a,b] y

$$\int_{a}^{b} \phi_{i}(x)\phi_{j}(x) dx = 0, \quad i \neq j$$

Supongamos que existe

$$\int_a^b f(x) \, dx$$

y

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n \phi_n(x)$$
$$c_3 = ?$$

$$f(x)\phi_3(x) = \sum_{i=1}^{\infty} c_n \phi_n(x)\phi_3(x)$$

1

Secuencia infinita $\{\phi_n(x)\}$ integrable en [a,b] y

$$\int_{a}^{b} \phi_{i}(x)\phi_{j}(x) dx = 0, \quad i \neq j$$

Supongamos que existe

$$\int_a^b f(x) \, dx$$

y

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n \phi_n(x)$$
$$c_3 = ?$$

$$f(x)\phi_3(x) = \sum_{i=1}^{\infty} c_n \phi_n(x)\phi_3(x)$$

$$\int_{a}^{b} f(x)\phi_3(x) \, dx =$$

$$\int_{a}^{b} \sum_{i=1}^{\infty} c_n \phi_n(x) \phi_3(x) \, dx =$$

$$\sum_{n=1}^{\infty} \int_{a}^{b} c_n \phi_n(x) \phi_3(x) dx =$$

$$c_3 \int_a^b \phi_3^2(x) \, dx$$

$$c_k = \frac{\int_a^b f(x)\phi_k(x) dx}{\int_a^b \phi_k^2(x) dx}$$
 (1)

Secuencia infinita $\{\phi_n(x)\}$ integrable en [a,b] y

$$\int_{a}^{b} \phi_{i}(x)\phi_{j}(x) dx = 0, \quad i \neq j$$

Supongamos que existe

$$\int_a^b f(x) \, dx$$

Ĺ

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n \phi_n(x)$$
$$c_3 = ?$$

$$f(x)\phi_3(x) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n \phi_n(x)\phi_3(x)$$

$$\int_{a}^{b} f(x)\phi_{3}(x) dx =$$

$$\int_a^b \sum_{i=1}^\infty c_n \phi_n(x) \phi_3(x) \, dx =$$

$$\sum_{i=1}^{\infty} \int_{a}^{b} c_n \phi_n(x) \phi_3(x) dx =$$

$$c_3 \int_{a}^{b} \phi_3^2(x) dx$$

$$c_k = \frac{\int_a^b f(x)\phi_k(x) dx}{\int_a^b \phi_k^2(x) dx}$$
 (1)

Definición : .Producto interno:

$$\langle f, g \rangle = \int_{a}^{b} f(x) g(x) dx$$

Con c_k definida por (1):

$$f(x) \sim \sum_{n=1}^{\infty} c_n \phi_n(x) = F(x)$$

F(x) es la **representación de Fourier** de f(x) con respecto de

 $\{\phi_n(x)\}.$

Se puede demostrar:

$$\int_{a}^{b} \left[f(x) - \sum_{k=1}^{n} c_k \phi_k(x) \right]^2 dx \le$$

$$\int_{a}^{b} \left[f(x) - \sum_{k=1}^{n} d_k \phi_k(x) \right]^2 dx$$

1

Caso especial:

```
\{\cos x, \cos 2x, \cos 3x, \cdots,
                                                    \operatorname{sen} x, \operatorname{sen} 2x, \operatorname{sen} 3x, \cdots
ortogonales en [-\pi, \pi].
Por ejemplo:
    \int_{-\pi}^{\pi} \cos mx \, \cos nx \, dx =
            \frac{1}{2} \int_{-\pi}^{\pi} \left[ \cos(m+n)x + \cos(m-n)x \right] dx =
             \frac{1}{2} \left[ \frac{\operatorname{sen}(m+n)x}{m+n} + \frac{\operatorname{sen}(m-n)x}{m-n} \right]_{m=-\infty}^{\pi}
                                                                                               = 0
```

Caso especial:

$$\{\cos x,\cos 2x,\cos 3x,\cdots,\\ \sin x,\sin 2x,\sin 3x,\cdots\}$$
 ortogonales en $[-\pi,\pi].$ Por ejemplo:

$$\int_{-\pi}^{\pi} \cos mx \cos nx \, dx = \frac{1}{2} \int_{-\pi}^{\pi} \left[\cos(m+n)x + \cos(m-n)x \right] dx = \frac{1}{2} \left[\frac{\sin(m+n)x}{m+n} + \frac{\sin(m-n)x}{m-n} \right]_{x=-\pi}^{\pi}$$

Resultado clave:

Supongamos que f(x) sea suave a tramos en $[-\pi,\pi]$, y que

$$F(x) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n \cos nx + \sum_{n=0}^{\infty} b_n \sin nx$$

es la representación de Fourier de f(x). Entonces, para $x \in [-\pi, \pi]$:

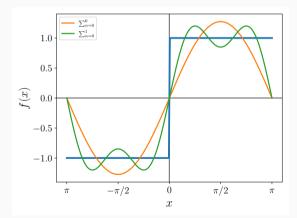
$$F(x) = \frac{f(x^{+}) + f(x^{-})}{2}$$

Ejemplo:

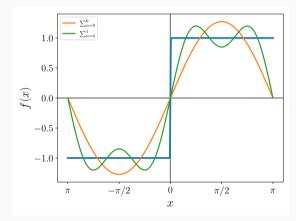
= 0

$$f(x) = \begin{cases} -1, & -\pi \le x < 0 \\ 1, & 0 \le x < \pi \end{cases}$$

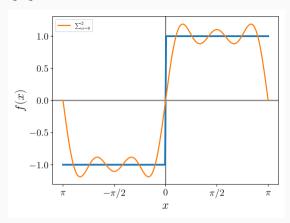
$$F(x) = \frac{4}{\pi} \sum_{n \text{ par}}^{\infty} \frac{\sin nx}{n} = \frac{4}{\pi} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\sin(2n+1)x}{2n+1}$$
$$= \frac{4}{\pi} \left(\sin x + \frac{\sin 3x}{3} + \frac{\sin 5x}{5} + \dots \right)$$



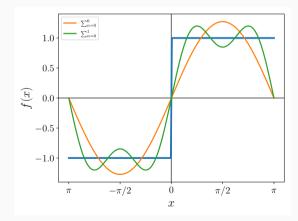
$$F(x) = \frac{4}{\pi} \sum_{n \text{ par}}^{\infty} \frac{\sin nx}{n} = \frac{4}{\pi} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\sin(2n+1)x}{2n+1}$$
$$= \frac{4}{\pi} \left(\sin x + \frac{\sin 3x}{3} + \frac{\sin 5x}{5} + \dots \right)$$



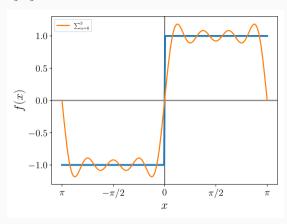
Agregando más términos:



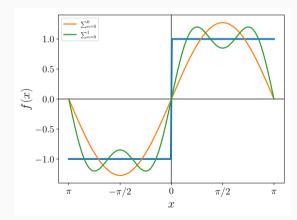
$$F(x) = \frac{4}{\pi} \sum_{n \text{ par}}^{\infty} \frac{\sin nx}{n} = \frac{4}{\pi} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\sin(2n+1)x}{2n+1}$$
$$= \frac{4}{\pi} \left(\sin x + \frac{\sin 3x}{3} + \frac{\sin 5x}{5} + \dots \right)$$



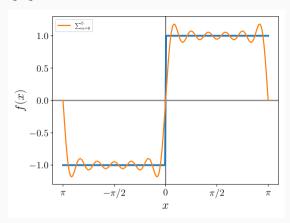
Agregando más términos:



$$F(x) = \frac{4}{\pi} \sum_{n \text{ par}}^{\infty} \frac{\sin nx}{n} = \frac{4}{\pi} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\sin(2n+1)x}{2n+1}$$
$$= \frac{4}{\pi} \left(\sin x + \frac{\sin 3x}{3} + \frac{\sin 5x}{5} + \dots \right)$$



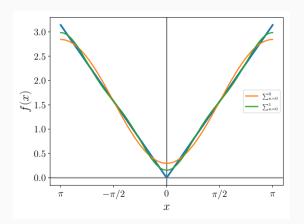
Agregando más términos:



$$F_5(x) = \frac{4}{\pi} \left(\dots + \frac{\sin 9x}{9} + \frac{\sin 11x}{11} + \frac{\sin 13x}{13} \right)$$

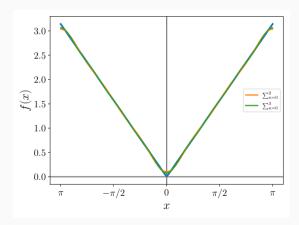
$$f(x) = |x|, \quad -\pi < x < \pi$$

$$F(x) = \frac{\pi}{2} - \frac{4}{\pi} \sum_{n \text{ impar}}^{\infty} \frac{\cos nx}{n^2}$$



$$f(x) = |x|, \quad -\pi < x < \pi$$

$$F(x) = \frac{\pi}{2} - \frac{4}{\pi} \sum_{n \text{ impar}}^{\infty} \frac{\cos nx}{n^2}$$



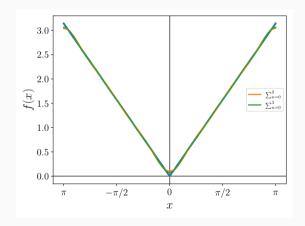
Comparación con serie de potencias:

$$e^{x} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{x^{n}}{n!}$$
$$= 1 + x + \frac{x^{2}}{2} + \frac{x^{3}}{6} + \frac{x^{4}}{24} + \frac{x^{5}}{120} + \cdots$$

4

$$f(x) = |x|, \quad -\pi < x < \pi$$

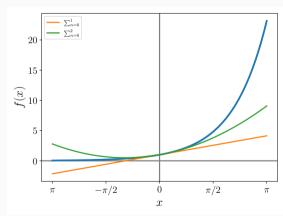
$$F(x) = \frac{\pi}{2} - \frac{4}{\pi} \sum_{n \text{ impar}}^{\infty} \frac{\cos nx}{n^2}$$



Comparación con serie de potencias:

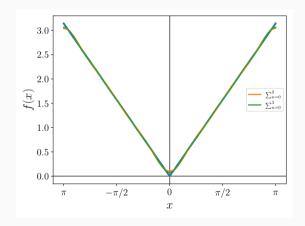
$$e^{x} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{x^{n}}{n!}$$

$$= 1 + x + \frac{x^{2}}{2} + \frac{x^{3}}{6} + \frac{x^{4}}{24} + \frac{x^{5}}{120} + \cdots$$



$$f(x) = |x|, \quad -\pi < x < \pi$$

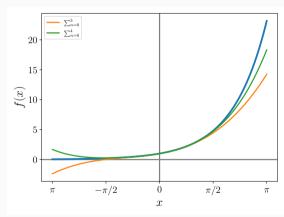
$$F(x) = \frac{\pi}{2} - \frac{4}{\pi} \sum_{n \text{ impar}}^{\infty} \frac{\cos nx}{n^2}$$



Comparación con serie de potencias:

$$e^{x} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{x^{n}}{n!}$$

$$= 1 + x + \frac{x^{2}}{2} + \frac{x^{3}}{6} + \frac{x^{4}}{24} + \frac{x^{5}}{120} + \cdots$$



Del ejercicio 6 (Práctica 3):

$$f_L(x) = \begin{cases} 0, & -L < x < -1 \\ 1, & -1 < x < 1 \\ 0, & 1 < x < L \end{cases}$$

Del ejercicio 6 (Práctica 3):

$$f_L(x) = \begin{cases} 0, & -L < x < -1 \\ 1, & -1 < x < 1 \\ 0, & 1 < x < L \end{cases}$$

Función par:

$$f(x) = a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos \frac{n\pi x}{L}, \quad a_0 = \frac{1}{2L} \int_{-1}^1 dx = \frac{1}{L}$$
$$a_n = \frac{1}{L} \int_{-1}^1 \cos \frac{n\pi x}{L} dx = \frac{2}{L} \int_0^1 \cos \frac{n\pi x}{L} dx = \frac{2}{L} \frac{\sin(n\pi/L)}{n\pi/L}$$

Del ejercicio 6 (Práctica 3):

$$f_L(x) = \begin{cases} 0, & -L < x < -1 \\ 1, & -1 < x < 1 \\ 0, & 1 < x < L \end{cases}$$

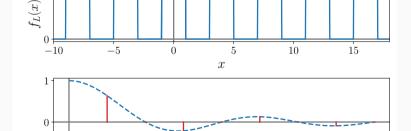
Función par:

10

12

$$f(x) = a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos \frac{n\pi x}{L}, \quad a_0 = \frac{1}{2L} \int_{-1}^{1} dx = \frac{1}{L}$$

$$a_n = \frac{1}{L} \int_{-1}^{1} \cos \frac{n\pi x}{L} dx = \frac{2}{L} \int_{0}^{1} \cos \frac{n\pi x}{L} dx = \frac{2}{L} \frac{\sin(n\pi/L)}{n\pi/L}$$



 $\omega_n = n\pi/L$

$$2L = 4$$

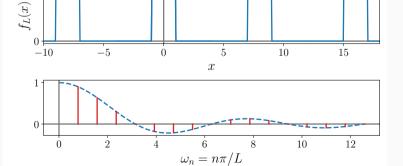
Del ejercicio 6 (Práctica 3):

$$f_L(x) = \begin{cases} 0, & -L < x < -1 \\ 1, & -1 < x < 1 \\ 0, & 1 < x < L \end{cases}$$

Función par:

$$f(x) = a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos \frac{n\pi x}{L}, \quad a_0 = \frac{1}{2L} \int_{-1}^{1} dx = \frac{1}{L}$$

$$a_n = \frac{1}{L} \int_{-1}^{1} \cos \frac{n\pi x}{L} \, dx = \frac{2}{L} \int_{0}^{1} \cos \frac{n\pi x}{L} \, dx = \frac{2}{L} \frac{\sin(n\pi/L)}{n\pi/L}$$



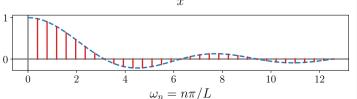
2L = 8

Del ejercicio 6 (Práctica 3):

$$f_L(x) = \begin{cases} 0, & -L < x < -1 \\ 1, & -1 < x < 1 \\ 0, & 1 < x < L \end{cases}$$

Función par:

$$f(x) = a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos \frac{n\pi x}{L}, \quad a_0 = \frac{1}{2L} \int_{-1}^{1} dx = \frac{1}{L}$$
$$a_n = \frac{1}{L} \int_{-1}^{1} \cos \frac{n\pi x}{L} dx = \frac{2}{L} \int_{0}^{1} \cos \frac{n\pi x}{L} dx = \frac{2}{L} \frac{\sin(n\pi/L)}{n\pi/L}$$



2L = 16

Sea $f_L(x)$ una función de período 2L:

$$f_L(x) = a_0 + \sum_{i=1}^{\infty} (a_n \cos \omega_n x + b_n \sin \omega_n x)$$

donde

$$\omega_n = \frac{n\pi}{L} \quad a_0 = \frac{1}{2L} \int_{-L}^{L} f_L(x) dx$$

$$a_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^{L} f_L(x) \cos \omega_n dx$$

$$b_0 = \frac{1}{L} \int_{-L}^{L} f_L(x) \sin \omega_n dx$$

$$f_L(x) = \frac{1}{2L} \int_{-L}^{L} f_L(\xi) d\xi$$

$$+ \frac{1}{L} \sum_{n=1}^{\infty} \left[\cos \omega_n x \int_{-L}^{L} f_L(\xi) \cos \omega_n \xi d\xi + \sin \omega_n x \int_{-L}^{L} f_L(\xi) \sin \omega_n \xi d\xi \right]$$

Sea $f_L(x)$ una función de período 2L:

$$f_L(x) = a_0 + \sum_{i=1}^{\infty} (a_n \cos \omega_n x + b_n \sin \omega_n x)$$

donde

$$\omega_n = \frac{n\pi}{L} \quad a_0 = \frac{1}{2L} \int_{-L}^{L} f_L(x) dx$$
$$a_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^{L} f_L(x) \cos \omega_n dx$$
$$b_0 = \frac{1}{L} \int_{-L}^{L} f_L(x) \sin \omega_n dx$$

$$f_L(x) = \frac{1}{2L} \int_{-L}^{L} f_L(\xi) d\xi$$

$$+ \frac{1}{L} \sum_{n=1}^{\infty} \left[\cos \omega_n x \int_{-L}^{L} f_L(\xi) \cos \omega_n \xi d\xi \right]$$

$$+ \sin \omega_n x \int_{-L}^{L} f_L(\xi) \sin \omega_n \xi d\xi$$

Ahora hacemos:

$$\Delta\omega = \omega_{n+1} - \omega_n = \frac{(n+1)\pi}{L} - \frac{n\pi}{L} = \frac{\pi}{L}$$

$$f_L(x) = \frac{1}{2L} \int_{-L}^{L} f_L(\xi) d\xi$$

$$+ \frac{1}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \left[(\cos \omega_n x) \Delta \omega \int_{-L}^{L} f_L(\xi) \cos \omega_n \xi d\xi + (\sin \omega_n x) \Delta \omega \int_{-L}^{L} f_L(\xi) \sin \omega_n \xi d\xi \right]$$

Sea $f_L(x)$ una función de período 2L:

$$f_L(x) = a_0 + \sum_{i=1}^{\infty} (a_n \cos \omega_n x + b_n \sin \omega_n x)$$

donde

$$\omega_n = \frac{n\pi}{L} \quad a_0 = \frac{1}{2L} \int_{-L}^{L} f_L(x) dx$$
$$a_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^{L} f_L(x) \cos \omega_n dx$$
$$b_0 = \frac{1}{L} \int_{-L}^{L} f_L(x) \sin \omega_n dx$$

 $f_L(x) = \frac{1}{2L} \int_{-L}^{L} f_L(\xi) d\xi$

$$f_L(x) = \frac{1}{2L} \int_{-L}^{L} f_L(\xi) d\xi$$

$$+ \frac{1}{L} \sum_{n=1}^{\infty} \left[\cos \omega_n x \int_{-L}^{L} f_L(\xi) \cos \omega_n \xi d\xi \right]$$

$$+ \sin \omega_n x \int_{-L}^{L} f_L(\xi) \sin \omega_n \xi d\xi$$

Ahora hacemos:

$$\Delta\omega = \omega_{n+1} - \omega_n = \frac{(n+1)\pi}{L} - \frac{n\pi}{L} = \frac{\pi}{L}$$

$$f_L(x) = \frac{1}{2L} \int_{-L}^{L} f_L(\xi) d\xi$$

$$+ \frac{1}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \left[(\cos \omega_n x) \Delta \omega \int_{-L}^{L} f_L(\xi) \cos \omega_n \xi d\xi + (\sin \omega_n x) \Delta \omega \int_{-L}^{L} f_L(\xi) \sin \omega_n \xi d\xi \right]$$

Tomamos $L \to \infty$, y asumimos que

$$f(x) = \lim_{L \to \infty} f_L(x)$$

es absolutamente integrable en el eje x:

es absolutamente integrable en et eje
$$x$$
:

 $\lim_{a \to -\infty} \int_a^0 |f(x)| \, dx + \lim_{b \to \infty} \int_0^b |f(x)| \, dx \mapsto \text{ existe}$

La representación de f(x) por una **integral de Fourier**:

$$f(x) = \int_0^\infty \left[A(\omega) \cos \omega x + B(\omega) \sin \omega x \right] d\omega \quad (2)$$

donde:

$$A(\omega) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) \cos \omega \xi \, d\xi$$

$$B(\omega) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) \sin \omega \xi \, d\xi$$
(3)

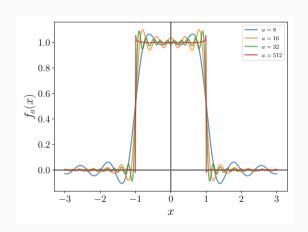
Teorema : Integral de Fourier.

Si f(x) es suave a tramos en cada intervalo finito y tiene derivadas por derecha y por izquierda en cada punto, y si es absolutamente integrable en $(-\infty, \infty)$, entonces f(x) puede representarse como una integral de Fourier (2) con A y B dados por (3). En los puntos en que f(x) es discontinua, el valor de la integral de Fourier es el promedio de los valores laterales de f(x) en esos puntos.

$$f(x) = \begin{cases} 1, & \text{si } |x| < 1 \\ 0, & \text{si } |x| > 1 \end{cases}$$

$$A(\omega) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) \cos \omega \xi \, d\xi$$
$$= \frac{1}{\pi} \int_{-1}^{1} f(\xi) \cos \omega \xi \, d\xi = \left. \frac{\sin \omega \xi}{\pi \omega} \right|_{-1}^{1} = \frac{2 \sin \omega}{\pi \omega}$$
$$B(\omega) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) \sin \omega \xi \, d\xi = 0$$

$$f(x) = \frac{2}{\pi} \int_0^\infty \frac{\cos \omega x \sin \omega}{w} d\omega$$



Transformaciones seno y coseno de Fourier

Transformada coseno: Si f(x) es par, de (3):

$$f(x) = \int_0^\infty A(\omega) \cos \omega x \, d\omega$$

$$\cos A(\omega) = \frac{2}{\pi} \int_0^\infty f(\xi) \cos \omega \xi d\xi$$

Llamamos $A(\omega) = \sqrt{2/\pi} \hat{f}_c(\omega)$:

$$\hat{f}_c(\omega) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^\infty f(x) \cos \omega x \, dx \tag{4.a}$$

$$f(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^\infty \hat{f}_c(\omega) \cos \omega x \, d\omega \tag{4.b}$$

Transformada seno: Si f(x) es impar, de (3):

$$f(x)=\int_0^\infty A(\omega)\sin\omega x\,d\omega$$

$$\cos B(\omega)=\frac{2}{\pi}\int_0^\infty f(\xi)\sin\omega\xi d\xi$$

Llamamos $B(\omega) = \sqrt{2/\pi} \hat{f}_s(\omega)$:

$$\hat{f}_s(\omega) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^\infty f(x) \sin \omega x \, dx$$
 (5.a)

$$f(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^\infty \hat{f}_c(\omega) \sin \omega x \, d\omega \tag{5.b}$$

TRANSFORMADA DE FOURIER

De las ecuaciones (2) y (3):

$$f(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^\infty \int_{-\infty}^\infty f(\xi) \left[\cos \omega \xi \cos \omega x + \sin \omega \xi \sin \omega x\right] d\xi d\omega$$
$$= \frac{1}{\pi} \int_0^\infty \left[\int_{-\infty}^\infty f(\xi) \cos(\omega x - \omega \xi) d\xi \right] d\omega$$

[·] es una función par:

$$f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \left[\int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) \cos(\omega x - \omega \xi) d\xi \right] d\omega \quad (6)$$

Si usamos sen en vez de \cos , $[\cdot]$ es impar y

$$\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \left[\int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) \operatorname{sen}(\omega x - \omega \xi) d\xi \right] d\omega = 0 \quad (7)$$

Transformada de Fourier

De las ecuaciones (2) y (3):

$$f(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^\infty \int_{-\infty}^\infty f(\xi) \left[\cos \omega \xi \cos \omega x + \sin \omega \xi \sin \omega x\right] d\xi d\omega$$
$$= \frac{1}{\pi} \int_0^\infty \left[\int_{-\infty}^\infty f(\xi) \cos(\omega x - \omega \xi) d\xi \right] d\omega$$

 $[\cdot]$ es una función par:

$$f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \left[\int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) \cos(\omega x - \omega \xi) d\xi \right] d\omega \quad (6)$$

Si usamos sen en vez de \cos , $[\cdot]$ es impar y

$$\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \left[\int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) \operatorname{sen}(\omega x - \omega \xi) d\xi \right] d\omega = 0 \quad (7)$$

Tomamos el integrando de (6) y le sumamos i multiplicado por el integrando de (7), usando la fórmula de Euler

$$e^{ix} = \cos x + i \sin x$$

obtenemos la integral de Fourier compleja:

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

Escribiendo la exponencial de la suma como producto de exponenciales:

$$f(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \left[\int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} f(\xi) e^{-i\omega\xi} d\xi \right] e^{i\omega x} d\omega$$
(8)

TRANSFORMADA DE FOURIER

Transformada de Fourier de f:

$$\hat{f}(\omega) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} f(x)e^{-i\omega x} dx \qquad (9)$$

Transformada inversa de Fourier de \hat{f} :

$$f(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \hat{f}(\omega) e^{i\omega x} d\omega \qquad (10)$$

Otra nomenclatura:

$$\hat{f} = \mathscr{F}(f), \qquad f = \mathscr{F}^{-1}(\hat{f})$$

Teorema : Existencia de \hat{f} .

Si f(x) es absolutamente convergente en $(-\infty,\infty)$ y continua a tramos en intervalos finitos, entonces existe la transformada de Fourier $\hat{f}(\omega)$ de f(x) dada por la ecuación (9).

EJEMPLOS

Encontrar \hat{f} de f(x)=1 si |x|<1 y f(x)=0 en otro caso.

$$\hat{f}(\omega) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-1}^{1} e^{-i\omega x} dx$$
$$= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left[\frac{e^{-i\omega x}}{-i\omega} \right]_{-1}^{1} = \frac{1}{-i\omega\sqrt{2\pi}} \left(e^{-i\omega} - e^{i\omega} \right)$$

Usando la fórmula de Euler:

$$e^{i\omega} - e^{-i\omega} = 2i\operatorname{sen}\omega$$

resulta

$$\hat{f}(\omega) = \sqrt{\frac{\pi}{2}} \frac{\sin \omega}{\omega} = \sqrt{\frac{\pi}{2}} \operatorname{senc} \omega$$

EJEMPLOS

Encontrar \hat{f} de f(x)=1 si |x|<1 y f(x)=0 en otro caso.

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

$$= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left. \frac{e^{-i\omega x}}{-i\omega} \right|_{-1}^{1} = \frac{1}{-i\omega\sqrt{2\pi}} \left(e^{-i\omega} - e^{i\omega} \right)$$

Usando la fórmula de Euler:

$$e^{i\omega} - e^{-i\omega} = 2i \operatorname{sen} \omega$$

resulta

$$\hat{f}(\omega) = \sqrt{\frac{\pi}{2}} \frac{\sin \omega}{\omega} = \sqrt{\frac{\pi}{2}} \operatorname{senc} \omega$$

Encontrar \hat{f} de $f(x) = e^{-ax}$ si x > 0 y f(x) = 0 si x < 0.

$$\begin{split} \hat{f}(\omega) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^\infty e^{-ax} e^{-i\omega x} \, dx \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left. \frac{e^{-(a+i\omega)x}}{-(a+i\omega)} \right|_0^\infty \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi} (a+i\omega)} \end{split}$$

Interpretación física: espectro de energía

Representación **espectral**:

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

Densidad espectral $\hat{f}(\omega) \mapsto$ intensidad de f(x) en $(\omega, \omega + d\omega)$.

$$mx'' + kx = 0$$

$$\times x'$$
: $mx'x'' + kx'x = 0$. Integrando:

$$\frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}kx^2 = E_0 = \text{constante}$$

Solución general:

$$x = a_1 \cos \omega_0 t + b_1 \sin \omega_0 t = \underbrace{c_1 e^{i\omega_0 t}}_A + \underbrace{c_{-1} e^{-i\omega_0 t}}_B$$

donde
$$\omega_0^2 = k/m$$
, $c_1 = (a_1 - ib_1)/2$, $c_{-1} = \bar{c}_1 = (a_1 + ib_1)/2$.

Interpretación física: espectro de energía

Representación **espectral**:

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

Densidad espectral $\hat{f}(\omega) \mapsto \text{intensidad de } f(x)$ en $(\omega, \omega + d\omega)$.

$$mx'' + kx = 0$$

 $\times x'$: mx'x'' + kx'x = 0. Integrando:

$$\frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}kx^2 = E_0 = \text{constante}$$

Solución general:

 $c_{-1} = \bar{c}_1 = (a_1 + ib_1)/2.$

$$\cos \omega_0 t + b_1 \sin \omega_0 t = c_1 e^{i\omega_0 t} + c_{-1} e^{-i\omega_0 t}$$

 $x = a_1 \cos \omega_0 t + b_1 \sin \omega_0 t = \underbrace{c_1 e^{i\omega_0 t}}_{} + \underbrace{c_{-1} e^{-i\omega_0 t}}_{}$

donde
$$\omega_0^2=k/m$$
, $c_1=(a_1-ib_1)/2$,

 $E_0 = \frac{1}{2}m(i\omega_0)^2(A-B)^2 + \frac{1}{2}k(A+B)^2$

x = A + B, $x' = v = A' + B' = i\omega_0(A - B)$:

$$E_0 = \frac{1}{2}m(i\omega_0) (A - B) + \frac{1}{2}k(A + B)$$

$$E_0 = \frac{1}{2}k \left[-(A - B)^2 + (A + B)^2 \right]$$
$$= 2kAB = 2kc_1e^{i\omega_0 t}c_{-1}e^{-i\omega_0 t}$$

Sistema más complejo: $x = f(t) \mapsto \text{periódica}$:

Espectro discreto:
$$|c_1|^2 \mapsto |c_n|^2$$
 (conjunto contable de

Sistema más complejo: $x = f(t) \mapsto$ no periódica:

$$\int_{0}^{\infty} \left| \hat{f}(\omega) \right|^{2} d\omega$$

 $=2kc_1c_{-1}=2k|c_1|^2$

es la energía total del sistema.

frecuencias aisladas).

Teorema: Linealidad de \mathscr{F} .

La transformada de Fourier es una **operación lineal**, esto es, para cualquier par de funciones f(x) y g(x) cuyas transformadas existan, y para cualesquiera constantes a y b, la transformada de Fourier de af + bg existe y

$$\mathscr{F}(af + bg) = a\mathscr{F}(f) + b\mathscr{F}(g)$$

Teorema: Linealidad de \mathscr{F} .

La transformada de Fourier es una **operación lineal**, esto es, para cualquier par de funciones f(x) y g(x) cuyas transformadas existan, y para cualesquiera constantes a y b, la transformada de Fourier de af + bg existe y

$$\mathscr{F}(af + bg) = a\mathscr{F}(f) + b\mathscr{F}(g)$$

Teorema: Transformada de la derivada.

Sea f(x) continua en $(-\infty, \infty)$ y $f(x) \to 0$ cuando $|x| \to \infty$. Entonces, si f'(x) es absolutamente integrable en el eje x:

$$\mathscr{F}[f'(x)] = i\omega\mathscr{F}[f(x)]$$

Teorema: Linealidad de \mathscr{F} .

La transformada de Fourier es una **operación lineal**, esto es, para cualquier par de funciones f(x) y g(x) cuyas transformadas existan, y para cualesquiera constantes a y b, la transformada de Fourier de af + bg existe y

$$\mathscr{F}(af+bg) = a\mathscr{F}(f) + b\mathscr{F}(g)$$

Teorema: Transformada de la derivada.

Sea f(x) continua en $(-\infty, \infty)$ y $f(x) \to 0$ cuando $|x| \to \infty$. Entonces, si f'(x) es absolutamente integrable en el eje x:

$$\mathscr{F}[f'(x)] = i\omega \mathscr{F}[f(x)]$$

La **convolución** f * g de las funciones f y g se define complejo:

$$h(x) = (f * g)(x) = \int_{-\infty}^{\infty} f(\tau)g(x - \tau) d\tau$$
$$= \int_{-\infty}^{\infty} f(x - \tau)g(\tau) d\tau$$

Teorema : Linealidad de ${\mathscr F}$.

La transformada de Fourier es una **operación lineal**, esto es, para cualquier par de funciones f(x) y g(x) cuyas transformadas existan, y para cualesquiera constantes a y b, la transformada de Fourier de af + bg existe y

$$\mathscr{F}(af + bg) = a\mathscr{F}(f) + b\mathscr{F}(g)$$

Teorema: Transformada de la derivada.

Sea f(x) continua en $(-\infty, \infty)$ y $f(x) \to 0$ cuando $|x| \to \infty$. Entonces, si f'(x) es absolutamente integrable en el eje x:

$$\mathscr{F}[f'(x)] = i\omega \mathscr{F}[f(x)]$$

La **convolución** f * g de las funciones f y g se define complejo:

$$h(x) = (f * g)(x) = \int_{-\infty}^{\infty} f(\tau)g(x - \tau) d\tau$$
$$= \int_{-\infty}^{\infty} f(x - \tau)g(\tau) d\tau$$

Teorema: Convolución.

Sean f(x) y g(x) funciones acotadas, continuas por tramos, y absolutamente integrables en $(-\infty,\infty)$, entonces

$$\mathscr{F}(f*g) = \sqrt{2\pi}\mathscr{F}(f)\mathscr{F}(g)$$

LECTURAS RECOMENDADAS

- ▶ E. Kreyszig, H. Kreyszig y E.J. Norminton. *Advanced Engineering Mathematics*. Hoboken, USA: John Wiley & Sons, Inc, 2011. Capítulo 11 (11.7 11.9).
- Peter V O'Neil. Matemáticas avanzadas para ingeniería. 7.ª ed. México, DF: CENGAGE Learning Custom Publishing, 2012. Capítulo 3.
- ▶ K A Stroud y Dexter J Booth. *Advanced Engineering Mathematics*. 6.ª ed. London, England: Bloomsbury Academic, 2020. Capítulos 9.
- ▶ E. Kreyszig, H. Kreyszig y E.J. Norminton. *Advanced Engineering Mathematics*. Hoboken, USA: John Wiley & Sons, Inc, 2011. Capítulo 11 (11.1 11.6).
- Peter V O'Neil. Matemáticas avanzadas para ingeniería. 7.ª ed. México, DF: CENGAGE Learning Custom Publishing, 2012. Capítulo 2.
- ▶ K A Stroud y Dexter J Booth. *Advanced Engineering Mathematics*. 6.ª ed. London, England: Bloomsbury Academic, 2020. Capítulos 7 y 8.