

Las definiciones y propiedades mencionadas en este capítulo corresponden a la noción teoría de distribuciones. Solo haremos algunos conceptos que serán de forma particular.

ESPACIO DE LAS FUNCIONES DE PRUEBA

Sea $\Omega = \langle a, b \rangle$ un subconjunto abierto de \mathbb{R} .

Definición:

Por $D(\Omega)$ se representa el espacio de todas las funciones en Ω , con soporte compacto, con derivadas parciales continuas de todos los ordenes.

$$D(\Omega) = \{ \phi: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R} / \phi \text{ es infinitamente diferenciable en } \langle a, b \rangle, \phi(t) = 0, \forall t \notin \langle a, b \rangle \}$$

Los elementos de $D(\Omega)$ se denominan funciones de prueba, es frecuente denotarlas con C_0^∞

CONJUNTO DE LAS FUNCIONES LINEALES

Definición:

Se denomina espacio de distribuciones sobre Ω , $D'(\Omega)$, al dual topológico de $D(\Omega)$, es decir, el espacio de las funciones lineales continuas sobre $D(\Omega)$.

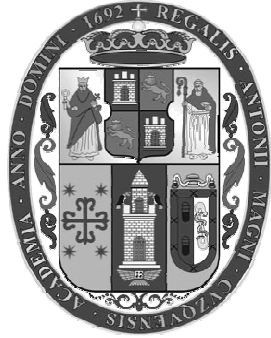
Es decir:

$$D'(\Omega) = \{ T: D(\Omega) \rightarrow \mathbb{R} / T \text{ es una función lineal} \}$$

Definición:

Para toda $f \in D'(\Omega)$, diremos que:

$$\int_a^b f(t) \phi(t) dt = 0 \quad \forall \phi(t) \text{ una función de prueba} \Leftrightarrow f(t) = 0 \text{ en } \forall t \in \langle a, b \rangle$$



UNIVERSIDAD NACIONAL DE SAN ANTONIO ABAD DEL CUSCO
FACULTAD DE CIENCIAS QUÍMICAS FÍSICAS Y MATEMÁTICAS
DEPARTAMENTO ACADÉMICO DE MATEMÁTICAS Y ESTADÍSTICA

SERIES DE FOURIER

Lic. Guillermo Mario Chuquipoma Pacheco

2010



DERIVACIÓN EN EL SENTIDO DE LAS DISTRIBUCIONES

Sea función $f \in D'(\Omega)$

En la expresión siguiente: $\int_{-\infty}^{\infty} f'(t) \phi(t) dt$, si aplicamos el método por partes, obtenemos:

$$\begin{array}{l} u = \phi(t) \quad \text{---} \quad dv = f'(t) dt \\ du = \phi'(t) dt \quad \leftarrow \quad \text{---} \quad v = f(t) \end{array}$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} f'(t) \phi(t) dt = f(t)\phi(t) \Big|_{-\infty}^{\infty} - \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \phi'(t) dt$$

Se conoce la función de prueba $\phi(t)$ es tal que se anula fuera de algún intervalo, es decir es cero en $t = \pm\infty$.

Se tiene: $\int_{-\infty}^{\infty} f'(t) \phi(t) dt = -\int_{-\infty}^{\infty} f(t) \phi'(t) dt$

Definición:

Sea $f \in D'(\Omega)$ una distribución, se define la derivada de f respecto a t , en el sentido de las distribuciones $\frac{df}{dx}$, como la siguiente distribución:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{\partial f(t)}{\partial t} \phi(t) dt = -\int_{-\infty}^{\infty} f(t) \frac{\partial \phi(t)}{\partial t} dt$$

$\forall \phi(t)$ función de prueba. Denotaremos: $f'(t) = \frac{\partial f(t)}{\partial t}$

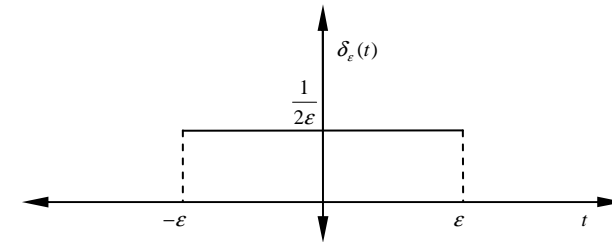
FUNCION IMPULSO UNITARIO (DELTA DE DIRAC)

La función impulso unitario $\delta(t)$, conocido también como función Delta de Dirac, puede definirse de varias maneras, generalmente se expresa mediante la relación.

$$\delta_\epsilon(t) = \begin{cases} \frac{1}{2\epsilon} & , \text{ si } |t| < \epsilon \\ 0 & , \text{ si } |t| \geq \epsilon \end{cases}$$

Y la función $\delta(t)$ queda expresada por: $\delta(t) = \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \delta_\epsilon(t)$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta_\epsilon(t) dt = \int_{-\infty}^{-\epsilon} \underbrace{\delta_\epsilon(t)}_{=0} dt + \int_{-\epsilon}^{\epsilon} \underbrace{\delta_\epsilon(t)}_{=\frac{1}{2\epsilon}} dt + \int_{\epsilon}^{\infty} \underbrace{\delta_\epsilon(t)}_{=0} dt = \frac{1}{2\epsilon} t \Big|_{-\epsilon}^{\epsilon} = \frac{1}{2\epsilon} (\epsilon - (-\epsilon)) = 1$$



Luego la función $\delta(t)$ se definirá por la relación: $\delta(t) = \begin{cases} 0, & \text{ si } t \neq 0 \\ \infty, & \text{ si } t = 0 \end{cases}$

Además: $\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) dt = \int_{-\epsilon}^{\epsilon} \delta(t) dt = 1$ $\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) \phi(t) dt = \phi(0)$

PROPIEDADES:

1) $\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t-t_0) \phi(t) dt = \phi(t_0)$ ϕ es una función de prueba

2) $\int_{-\infty}^{\infty} \delta(at) \phi(t) dt = \frac{1}{|a|} \phi(0)$ $\forall a \in \mathbb{R}, a \neq 0$

3) Si $g(t)$ es continua en $\langle a, b \rangle$, entonces:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t-t_0) g(t) dt = \begin{cases} g(t_0), & t_0 \in \langle a, b \rangle \\ 0, & t_0 \notin \langle a, b \rangle \end{cases}$$

4) Si $a < b$, demostrar que: $\int_a^b \delta(t-t_0) dt = \begin{cases} 1, & t_0 \in \langle a, b \rangle \\ 0, & t_0 \notin \langle a, b \rangle \end{cases}$

5) Para todo $\phi(t)$ es una función de prueba, si $g(t)$ y $h(t)$ son continuas en $\forall t \in \mathbb{R}$.

$$g(t) = h(t) \text{ en casi todo punto } t \in \mathbb{R} \Leftrightarrow \int_{-\infty}^{\infty} g(t)\phi(t) dt = \int_{-\infty}^{\infty} h(t)\phi(t) dt$$

6) Demostrar que:

a) Si $f(t)$ es una función continua en $t = 0$

$$\Rightarrow f(t) \delta(t) = f(0) \delta(t) \quad \forall t \in \langle a, b \rangle$$

b) $t \delta(t) = 0 \quad \forall t \in \langle a, b \rangle$

c) $\delta(at) = \frac{1}{|a|} \delta(t) \quad \forall t \in \langle a, b \rangle$

d) $\delta(-t) = \delta(t) \quad \forall t \in \langle a, b \rangle$ ($\delta(t)$ es una función par)

Demostración:

1) Haciendo el cambio de variable $t-t_0 = z$, tenemos: $t = t_0 + z, dt = dz$

$$t \rightarrow +\infty \Rightarrow z \rightarrow +\infty \quad \text{y} \quad t \rightarrow -\infty \Rightarrow z \rightarrow -\infty$$

Entonces:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t-t_0) \phi(t) dt = \int_{-\infty}^{\infty} \delta(z) \phi(t_0 + z) dz = \phi(t_0 + z)|_{z=0} = \phi(t_0)$$

2) Haciendo el cambio de variable $at = z$, tenemos $dt = \frac{dz}{a}$,

$$\text{Si } (a > 0) \text{ y } -\infty < t < +\infty \Rightarrow -\infty < at < +\infty \Rightarrow -\infty < z < +\infty$$

Entonces:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta(at) \phi(t) dt = \int_{-\infty}^{\infty} \delta(z) \phi\left(\frac{z}{a}\right) \frac{dz}{a} = \frac{1}{a} \int_{-\infty}^{\infty} \delta(z) \phi\left(\frac{z}{a}\right) dz = \frac{1}{a} \phi\left(\frac{z}{a}\right)\Bigg|_{z=0} = \frac{1}{a} \phi(0)$$

$$\text{Si } (a < 0) \text{ y } -\infty < t < +\infty \Rightarrow +\infty < at < -\infty \Rightarrow +\infty < z < -\infty$$

Entonces:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta(at) \phi(t) dt = \int_{+\infty}^{-\infty} \delta(z) \phi\left(\frac{z}{a}\right) \frac{dz}{a} = -\frac{1}{a} \int_{-\infty}^{\infty} \delta(z) \phi\left(\frac{z}{a}\right) dz = -\frac{1}{a} \phi\left(\frac{z}{a}\right)\Bigg|_{z=0} = -\frac{1}{a} \phi(0)$$

En consecuencia:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta(at) \phi(t) dt = \frac{1}{|a|} \phi(0)$$

3) Haciendo $\phi(t) = \begin{cases} g(t) & t \in \langle a, b \rangle \\ 0 & t \notin \langle a, b \rangle \end{cases}$ y utilizando la parte 1), se verifica:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t-t_0) g(t) dt = \phi(t_0) = \begin{cases} g(t_0), & t_0 \in \langle a, b \rangle \\ 0, & t_0 \notin \langle a, b \rangle \end{cases}$$

4) Haciendo $\phi(t) = \begin{cases} 1 & t \in \langle a, b \rangle \\ 0 & t \notin \langle a, b \rangle \end{cases}$ y utilizando la parte 1), tenemos:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t-t_0) g(t) dt = \phi(t_0) = \begin{cases} 1, & t_0 \in \langle a, b \rangle \\ 0, & t_0 \notin \langle a, b \rangle \end{cases}$$

5) Sea $\phi(t)$ una función de prueba, hacemos $f(t) = g(t) - h(t)$ es continua $\forall t \in \mathbb{R}$

$g(t) = h(t)$ en casi todo punto $t \in \mathbb{R} \Leftrightarrow$ Llamando $f(t) = g(t) - h(t) \quad \forall t \in \langle a, b \rangle$

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(t) \phi(t) dt = \int_{-\infty}^{\infty} [g(t) - h(t)] \phi(t) dt = 0 \Leftrightarrow \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \phi(t) dt = \int_{-\infty}^{\infty} h(t) \phi(t) dt$$

6) Sea $\phi(t)$ una función de prueba, y $f(t)$ es continua, se tiene $f(t)\phi(t)$ es una función de prueba

a) $\int_{-\infty}^{\infty} [f(t)\delta(t)]\phi(t) dt = \int_{-\infty}^{\infty} \delta(t)[f(t)\phi(t)] dt = f(0)\phi(0)$ Por la parte 1)

$$= f(0) \int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) \phi(t) dt = \int_{-\infty}^{\infty} [f(0)\delta(t)] \phi(t) dt$$

Luego: $f(t)\delta(t) = f(0)\delta(t) \quad \forall t \in \langle a, b \rangle$

b) Tomando $f(t) = t, \Rightarrow t \delta(t) = 0 \cdot \delta(t) = 0$

c) $\int_{-\infty}^{\infty} \delta(at) \phi(t) dt = \frac{1}{|a|} \phi(0) = \frac{1}{|a|} \int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) \phi(t) dt = \int_{-\infty}^{\infty} \left(\frac{1}{|a|} \delta(t) \right) \phi(t) dt$

Luego: $\delta(at) = \frac{1}{|a|} \delta(t) \quad \forall t \in \langle a, b \rangle$

d) De la parte anterior $\delta(at) = \frac{1}{|a|} \delta(t)$ si tomamos $a = -1$, se verifica:

$$\delta(-t) = \frac{1}{|-1|} \delta(t) \Rightarrow \delta(-t) = \delta(t) \quad \forall t \in \langle a, b \rangle$$

DERIVADAS DE LAS FUNCIÓN δ

En particular, podemos decir:

$$\text{La derivada de la función } \delta(t) \Leftrightarrow \int_{-\infty}^{\infty} \delta'(t) \phi(t) dt = -\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) \phi'(t) dt = -\phi'(0)$$

Notación: $\delta'(t) = \frac{d\delta(t)}{dt}$, además: $\phi'(0) = \left. \frac{d\phi}{dt} \right|_{t=0}$

Calculando las derivadas de orden superior:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta''(t) \phi(t) dt = -\int_{-\infty}^{\infty} \delta'(t) \phi'(t) dt = \int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) \phi''(t) dt = \phi''(0)$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta'''(t) \phi(t) dt = -\int_{-\infty}^{\infty} \delta''(t) \phi'(t) dt = \int_{-\infty}^{\infty} \delta'(t) \phi''(t) dt = -\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) \phi'''(t) dt = -\phi'''(0)$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta^{(4)}(t) \phi(t) dt = -\int_{-\infty}^{\infty} \delta^{(3)}(t) \phi'(t) dt = \phi^{(4)}(0)$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta^{(5)}(t) \phi(t) dt = -\int_{-\infty}^{\infty} \delta^{(4)}(t) \phi'(t) dt = -\phi^{(5)}(0)$$

Definición: La derivada de orden superior de la función delta de Dirac $\delta(t)$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta^{(n)}(t) \phi(t) dt = (-1)^n \phi^{(n)}(0)$$

PROPIEDADES DE LAS DERIVADAS DE LA FUNCIÓN δ

a) Si $f(t)$ es una función continua y diferenciable, $(f(t)\delta(t))' = f(t)\delta'(t) + f'(t)\delta(t)$

b) Demostrar que: $f(t)\delta'(t) = f(0)\delta'(t) - f'(0)\delta(t)$

c) Demostrar que: $\mu'(t) = \delta(t)$ (δ es la derivada de la función escalón unitario $\mu(t)$)

Además: $\int_{-\infty}^{\infty} \mu(t) \phi'(t) dt = \int_0^{\infty} \phi'(t) dt$

Prueba:

a) $\int_{-\infty}^{\infty} [\delta(t) \cdot f(t)]' \phi(t) dt = -\int_{-\infty}^{\infty} [\delta(t) \cdot f(t)] \phi'(t) dt = -\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) [f(t) \cdot \phi'(t)] dt$

Como: $f(t) \phi'(t) = [f(t) \phi(t)]' - f'(t) \phi(t)$

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{\infty} [\delta(t) \cdot f(t)]' \phi(t) dt &= -\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) \cdot ([f(t) \phi(t)]' - f'(t) \phi(t)) dt \\ &= -\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) \cdot [f(t) \phi(t)]' dt + \int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) \cdot [f'(t) \phi(t)] dt \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \delta'(t) \cdot [f(t) \phi(t)] dt + \int_{-\infty}^{\infty} [\delta(t) f'(t)] \cdot \phi(t) dt \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} [\delta'(t) f(t)] \cdot \phi(t) dt + \int_{-\infty}^{\infty} [\delta(t) f'(t)] \cdot \phi(t) dt \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} [\delta'(t) f(t) + \delta(t) f'(t)] \cdot \phi(t) dt \end{aligned}$$

Por lo tanto: $[\delta(t) \cdot f(t)]' = \delta'(t) f(t) + \delta(t) f'(t)$

b) De la demostración anterior: $f(t)\delta'(t) = [f(t)\delta(t)]' - f'(t)\delta(t)$

Se ha probado: $f(t)\delta(t) = f(0)\delta(t)$ en casi todo punto $t \in \mathbb{R}$, aplicando

- $f'(t)\delta(t) = f'(0)\delta(t)$
- $[f(t)\delta(t)]' = [f(0)\delta(t)]' = f'(0)\delta'(t)$

Reemplazando, tenemos: $f(t)\delta'(t) = f(0)\delta'(t) - f'(0)\delta(t)$

c) De la definición de derivable:

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{\infty} \mu'(t) \phi(t) dt &= -\int_{-\infty}^{\infty} \mu(t) \phi'(t) dt \\ &= -\int_0^{\infty} \phi'(t) dt \quad \text{definición de escalón unitario} \\ &= -[\phi(\infty) - \phi(0)] \quad \text{pues } \phi(\infty) = 0 \\ &= \phi(0) \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) \phi(t) dt \end{aligned}$$

Tomando los extremos: $\int_{-\infty}^{\infty} \mu'(t) \phi(t) dt = \int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) \phi(t) dt$

Por lo tanto: $\mu'(t) = \delta(t)$, lo que es lo mismo $\mu'(t) = \frac{d(\mu(t))}{dx} = \delta(t)$

Además:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \mu(t) \phi'(t) dt = \int_0^{\infty} \phi'(t) dt$$

EJERCICIO

Evaluar :

- $\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t-2) e^t \cos\left(\frac{n\pi}{2}t\right) dt$
- $\int_1^3 \delta(t-5) e^{-t} dt$
- $\int_1^3 \delta(t-2) e^{-t} dt$
- $\int_{-\infty}^{\infty} \delta^{(n)}(t) \left(\frac{1}{a^2t^2 - b^2}\right) dt$

Solución:

a) Por propiedad de delta de Dirac:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t-2) e^t \cos\left(\frac{n\pi}{2}t\right) dt = \phi(2) \quad \text{donde: } \phi(t) = e^t \cos\left(\frac{n\pi}{2}t\right)$$

Por lo tanto: $\phi(2) = e^2 \cos\left(\frac{n\pi}{2} \cdot 2\right) = e^2 \cos(n\pi) = e^2 (-1)^n$

$$\Rightarrow \int_{-\infty}^{\infty} \delta(t-2) e^t \cos\left(\frac{n\pi}{2}t\right) dt = e^2 (-1)^n$$

b) Es evidente que: $\int_1^3 \delta(t-5) e^{-t} dt = 0$ pues, $t_0 = 5 \notin \langle 1, 3 \rangle$

c) Por propiedad del delta de Dirac:

$$\int_1^3 \delta(t-2) e^{-t} dt = \phi(2) \quad \text{donde: } \phi(t) = e^{-t}$$

$$\Rightarrow \int_1^3 \delta(t-2) e^{-t} dt = e^{-2}$$

d) Tomando a $\phi(t) = \frac{1}{a^2 t^2 - b^2}$

Entonces, expresando en funciones parciales

$$\phi(t) = \frac{1}{a^2 t^2 - b^2} = \frac{1}{(at)^2 - b^2} = \frac{1}{(at+b)(at-b)} = \frac{A}{at-b} + \frac{B}{at+b}$$

$$A = \lim_{t \rightarrow \frac{b}{a}} \frac{1}{at+b} = \frac{1}{2b} \quad \text{y} \quad B = \lim_{t \rightarrow -\frac{b}{a}} \frac{1}{at-b} = -\frac{1}{2b}$$

$$\phi(t) = \frac{1}{2b} \left(\frac{1}{at-b} - \frac{1}{at+b} \right)$$

Derivando, consecutivamente, tenemos:

$$\phi'(t) = \frac{1}{2b} \left(\frac{-a}{(at-b)^2} - \frac{-a}{(at+b)^2} \right)$$

$$\phi''(t) = \frac{1}{2b} \left(\frac{1 \cdot 2 \cdot a^2}{(at-b)^3} - \frac{1 \cdot 2 \cdot a^2}{(at+b)^3} \right)$$

$$\phi'''(t) = \frac{1}{2b} \left(\frac{-1 \cdot 2 \cdot 3 \cdot a^3}{(at-b)^4} - \frac{-1 \cdot 2 \cdot 3 \cdot a^3}{(at+b)^4} \right)$$

$$\phi^{(iv)}(t) = \frac{1}{2b} \left(\frac{1 \cdot 2 \cdot 3 \cdot 4 \cdot a^4}{(at-b)^5} - \frac{1 \cdot 2 \cdot 3 \cdot 4 \cdot a^4}{(at+b)^5} \right)$$

Así, sucesivamente: $\phi^{(n)}(t) = \frac{1}{2b} \left(\frac{(-1)^n 1 \cdot 2 \cdot 3 \cdots n \cdot a^n}{(at-b)^{n+1}} - \frac{(-1)^n 1 \cdot 2 \cdot 3 \cdots n \cdot a^n}{(at+b)^{n+1}} \right)$

$$\Rightarrow \boxed{\phi^{(n)}(t) = \frac{1}{2b} \left(\frac{(-1)^n n! a^n}{(at-b)^{n+1}} - \frac{(-1)^n n! a^n}{(at+b)^{n+1}} \right)}$$

$$\phi^{(n)}(0) = \frac{1}{2b} \left(\frac{(-1)^n n! a^n}{(-b)^{n+1}} - \frac{(-1)^n n! a^n}{(b)^{n+1}} \right) = \frac{1}{2b} \left(-\frac{n! a^n}{b^{n+1}} - \frac{(-1)^n n! a^n}{b^{n+1}} \right) = \frac{n! a^n}{2b^{n+2}} (-1 - (-1)^n)$$

$$\Rightarrow \phi^{(n)}(0) = \frac{n! a^n}{2b^{n+2}} ((-1)^{n+1} - 1)$$

Por lo tanto:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta^{(n)}(t) \left(\frac{1}{a^2 t^2 - b^2} \right) dt = \frac{n! a^n}{2b^{n+2}} ((-1)^{n+1} - 1)$$

FUNCIÓN ESCALONADA UNITARIA

Recordando:

La función generalizada (o función simbólica) $\mu(t)$ se conoce como la función unitaria de Heaveside o función escalonada, definida por:

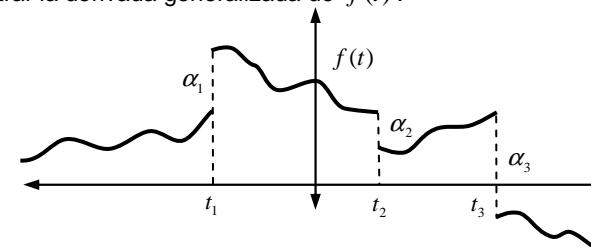
$$\mu(t) = \begin{cases} 0, & \text{para } t < 0 \\ 1, & \text{para } t > 0 \end{cases}$$

NOTA: La función $\mu(t)$ no está definida para $t = 0$.

La derivada $\mu(t)$ vale cero en valores $t > 0$ y $t < 0$.

PROBLEMA

Si $f(t)$ es una función continua por tramos con discontinuidad súbitas $\alpha_1, \alpha_2, \alpha_3$ en t_1, t_2, t_3 , como se muestra en la figura y la función $f'(t)$ está definida en todas partes excepto estas discontinuidades de número finito encontrar la derivada generalizada de $f(t)$.



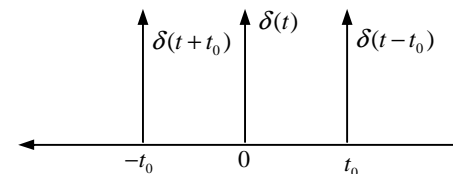
Solución:

Se tiene:
$$\alpha_i = f(t_i^+) - f(t_i^-) = \lim_{t \rightarrow t_i^+} f(t) - \lim_{t \rightarrow t_i^-} f(t)$$

Cuando:

$\alpha_i > 0$, entonces los impulsos son hacia arriba.

$\alpha_i < 0$, entonces los impulsos son hacia abajo.



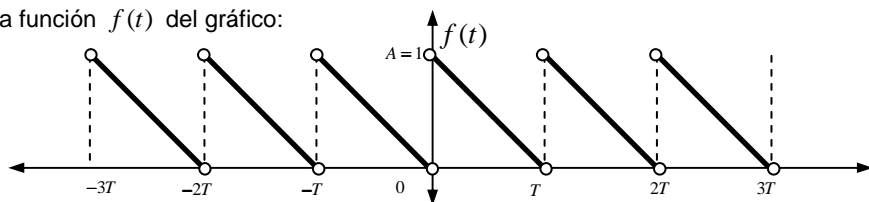
Consideremos la función $g(t) = f(t) - \sum_k \alpha_k \mu(t-t_k)$ donde: $\mu(t-t_k) = \begin{cases} 0, & \text{para } t < t_k \\ 1, & \text{para } t > t_k \end{cases}$

Se tiene $g(t)$ es continua en todas partes y su derivada es igual a $f'(t)$ excepto en un número finito de puntos, donde:

$$g'(t) = f'(t) - \sum_k \alpha_k \mu'(t-t_k) \quad \Rightarrow \quad \boxed{g'(t) = f'(t) - \sum_k \alpha_k \delta(t-t_k)}$$

Ejemplo:

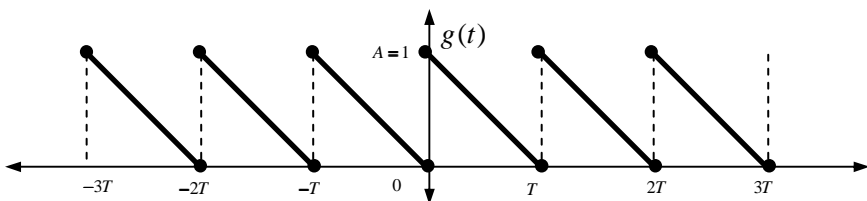
Sea la función $f(t)$ del gráfico:



La serie de Fourier es: $f(t) = \frac{1}{2} + \frac{1}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} \text{sen}(n\omega_0 t)$

$$f'(t) = \frac{1}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \omega_0 \cos(n\omega_0 t) \Rightarrow f'(t) = \frac{\omega_0}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \cos(n\omega_0 t)$$

$$\Rightarrow \boxed{f'(t) = \frac{2}{T} \sum_{n=1}^{\infty} \cos(n\omega_0 t)} \dots(\alpha)$$



Consideramos $g(t) = -\frac{1}{T}(t-T)$ se tiene: $g'(t) = -\frac{1}{T}$

También se puede escribir: $g(t) = f(t) - \sum_k \alpha_k \mu(t-t_k)$

Además: $\alpha_k = A = 1$, $t_k = kT$, reemplazando $g(t) = f(t) - \sum_{k=-\infty}^{\infty} A \mu(t-kT)$

Tomando la derivada: $g'(t) = f'(t) - \sum_{k=-\infty}^{\infty} \mu'(t-kT)$

$$g'(t) = f'(t) - \sum_{k=-\infty}^{\infty} \delta(t-kT) \quad \text{Pues } \mu'(t) = \delta(t).$$

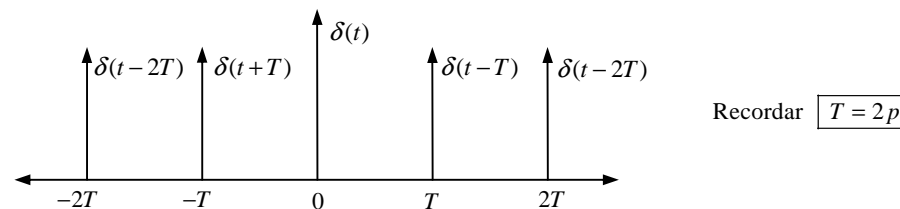
$$f'(t) = g'(t) + \sum_{k=-\infty}^{\infty} \delta(t-kT) \Rightarrow \boxed{f'(t) = -\frac{1}{T} + \sum_{k=-\infty}^{\infty} \delta(t-kT)} \dots(\beta)$$

De (α) y (β) igualando se tiene:

$$-\frac{1}{T} + \sum_{k=-\infty}^{\infty} \delta(t-kT) = \frac{2}{T} \sum_{n=1}^{\infty} \cos(n\omega_0 t) \Rightarrow \sum_{k=-\infty}^{\infty} \delta(t-kT) = \frac{1}{T} + \frac{2}{T} \sum_{n=1}^{\infty} \cos(n\omega_0 t)$$

El sumando de la derecha es la Serie Trigonométrica de Fourier (S.T.F.)

A la función lo denotaremos por: $\delta_T(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} \delta(t-kT)$ se le denomina el "Tren Periódico de Impulso Unitario".



OBSERVACIÓN

Deducir la serie de Fourier de $\delta_T(t)$ que es una función periódica, de periodo $T = 2p$

$$\text{Sea: } \delta_T(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} [a_n \cos(n\omega_0 t) + b_n \text{sen}(n\omega_0 t)]$$

$$\text{Donde: } a_0 = \frac{1}{p} \int_{-p}^p \delta_T(t) dt = \frac{1}{p} \Rightarrow \boxed{a_0 = \frac{1}{p}}$$

$$a_n = \frac{1}{p} \int_{-p}^p \delta_T(t) \cos(n\omega_0 t) dt = \frac{1}{p} \int_{-p}^p \delta(t) \cos(n\omega_0 t) dt = \frac{1}{p} \cos(n\omega_0 t) \Big|_{t=0} = \frac{1}{p}$$

$$b_n = \frac{1}{p} \int_{-p}^p \delta_T(t) \text{sen}(n\omega_0 t) dt = \frac{1}{p} \int_{-p}^p \delta(t) \text{sen}(n\omega_0 t) dt = \frac{1}{p} \text{sen}(n\omega_0 t) \Big|_{t=0} = 0$$

$$\text{Por lo tanto: } \delta_T(t) = \frac{\left(\frac{1}{p}\right)}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left(\frac{1}{p}\right) \cos(n\omega_0 t) \Rightarrow$$

$$\boxed{\delta_T(t) = \frac{1}{2p} + \frac{1}{p} \sum_{n=1}^{\infty} \cos(n\omega_0 t)}$$

EVALUACIÓN DE LOS COEFICIENTES DE FOURIER POR DIFERENCIACIÓN

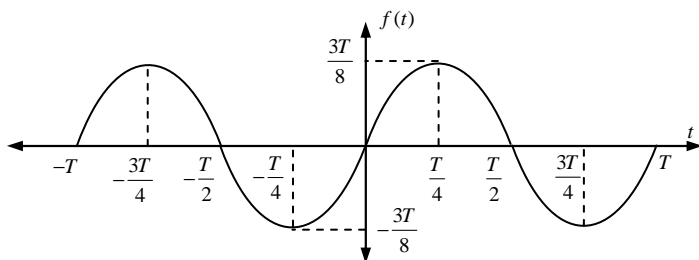
Para facilitar el cálculo de los coeficientes de la Serie de Fourier para ciertas funciones, se usa la función δ junto con la diferenciación.

Ejemplo 01:

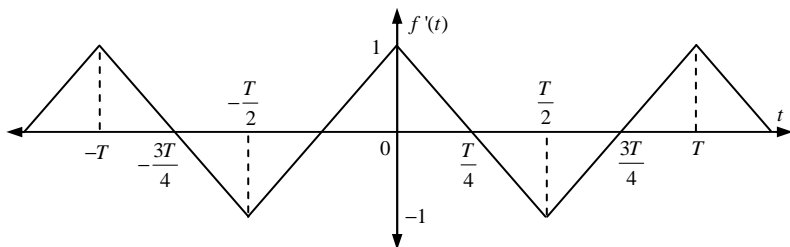
Utilizando la serie de Fourier del tren periódico de impulsos unitarios, hallar la serie de Fourier para la función

$$f(t) = \begin{cases} t + \frac{2}{T}t^2, & \text{si } -\frac{2}{T} < t \leq 0 \\ t - \frac{2}{T}t^2, & \text{si } 0 < t < \frac{2}{T} \end{cases}$$

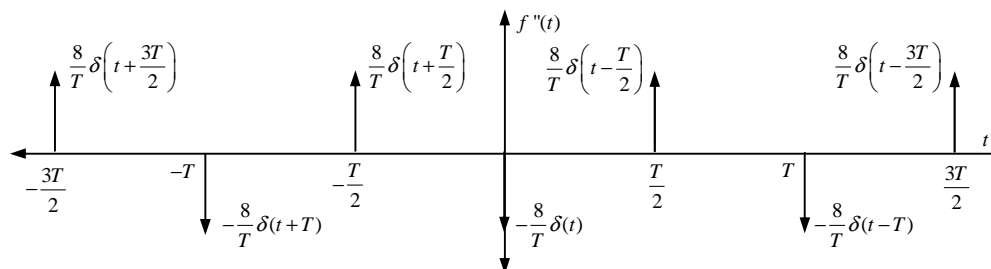
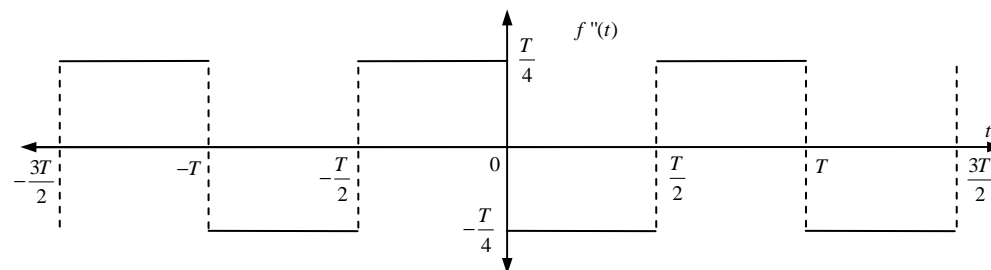
Solución:



$$f'(t) = \begin{cases} t + \frac{4}{T}t, & \text{si } -\frac{2}{T} < t \leq 0 \\ t - \frac{4}{T}t, & \text{si } 0 < t < \frac{2}{T} \end{cases}$$



$$f''(t) = \begin{cases} \frac{4}{T}, & \text{si } -\frac{2}{T} < t \leq 0 \\ -\frac{4}{T}, & \text{si } 0 < t < \frac{2}{T} \end{cases}$$



$$\begin{aligned} f'''(t) &= \frac{8}{T} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \delta\left(t - (2n-1)\frac{T}{2}\right) - \frac{8}{T} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \delta(t - nT) \\ &= \frac{8}{T} \left[\sum_{n=-\infty}^{\infty} \delta\left(\left[t + \frac{T}{2}\right] - nT\right) - \sum_{n=-\infty}^{\infty} \delta(t - nT) \right] \\ &= \frac{8}{T} \left[\frac{1}{T} + \sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{2}{T} \cos\left(n\omega_0\left(t + \frac{T}{2}\right)\right) - \left[\frac{1}{T} + \sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{2}{T} \cos(n\omega_0 t) \right] \right] \\ &= \frac{16}{T^2} \left[\sum_{n=-\infty}^{\infty} \cos\left(\frac{2n\pi}{T}\left(t + \frac{T}{2}\right)\right) - \sum_{n=-\infty}^{\infty} \cos\left(\frac{2n\pi}{T}t\right) \right] \quad \text{pues, } \omega_0 = \frac{2\pi}{T} \\ &= \frac{16}{T^2} \left[\sum_{n=-\infty}^{\infty} \cos(n\omega_0 t + n\pi) - \sum_{n=-\infty}^{\infty} \cos(n\omega_0 t) \right] \quad \text{pues, } \cos(u + n\pi) = (-1)^n \cos(u) \\ &= \frac{16}{T^2} \left(\sum_{n=-\infty}^{\infty} [(-1)^n - 1] \cos(n\omega_0 t) \right) \\ &\Rightarrow \boxed{f'''(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{16}{T^2} [(-1)^n - 1] \cos(n\omega_0 t)} \dots (*) \end{aligned}$$

Como $f(t)$ es impar $\Rightarrow f(t) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \text{sen}(n\omega_0 t)$

Derivando: $f'(t) = \sum_{n=1}^{\infty} n \omega_0 b_n \text{cos}(n\omega_0 t)$

$$f''(t) = \sum_{n=1}^{\infty} (-n^2 \omega_0^2 b_n) \text{sen}(n\omega_0 t)$$

$$f'''(t) = \sum_{n=1}^{\infty} (-n^3 \omega_0^3 b_n) \text{cos}(n\omega_0 t) \dots (**)$$

Comparando (*) y (**) se tiene:

$$-n^3 \omega_0^3 b_n = \frac{16}{T^2} [(-1)^n - 1] \Rightarrow b_n = \frac{16}{n^3 \omega_0^3 T^2} [1 - (-1)^n] \text{ pues, } \omega_0 = \frac{2\pi}{T}$$

$$\Rightarrow b_n = \frac{2T}{n^3 \pi^3} [1 - (-1)^n]$$

Tenemos:

$$b_{2n} = 0 \quad \text{y} \quad b_{2n-1} = \frac{4T}{(2n-1)^3 \pi^3} \quad \forall n = 1, 2, 3, \dots$$

Es decir: $f(t) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{4T}{(2n-1)^3 \pi^3} \text{sen}(n\omega_0 t)$

Lo podemos escribir, como:

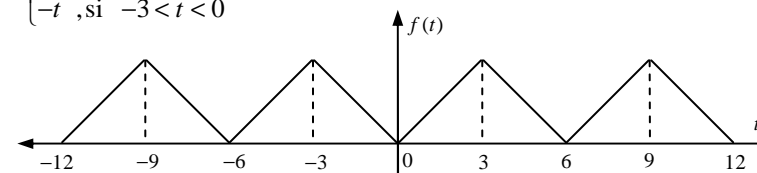
$$f(t) = \frac{4T}{\pi^3} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\text{sen}(n\omega_0 t)}{(2n-1)^3}$$

donde: $\omega_0 = \frac{2\pi}{T}$

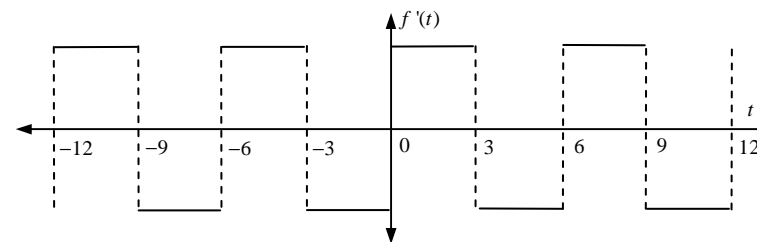
Ejemplo 02:

Hallar la serie de Fourier de la función $f(t) = |t|$, con $-3 < t < 3$ (periódica), usando la serie de Fourier del tren de impulsos unitarios.

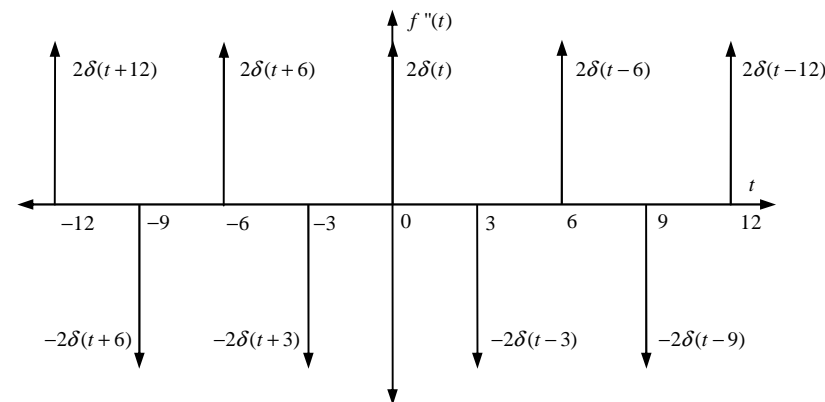
$$f(t) = |t| = \begin{cases} t, & \text{si } 0 \leq t < 3 \\ -t, & \text{si } -3 < t < 0 \end{cases}$$



$$f'(t) = \begin{cases} 1, & \text{si } 0 < t < 3 \\ -1, & \text{si } -3 < t < 0 \end{cases}$$



$$f''(t) = 0$$



$$\begin{aligned}
 f''(t) &= \delta_6(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} 2\delta(t-3(2n)) + \sum_{n=-\infty}^{\infty} -2\delta(t-3(2n-1)) \\
 &= 2\left(\sum_{n=-\infty}^{\infty} \delta(t-6n) - \sum_{n=-\infty}^{\infty} \delta([t+3]-6n)\right) \\
 &= 2\left[\frac{1}{6} + \frac{2}{6} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \cos\left(\frac{n\pi}{3}t\right) - \left(\frac{1}{6} + \frac{2}{6} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \cos\left(\frac{n\pi}{3}[t+3]\right)\right)\right] \\
 &= \frac{2}{3}\left(\sum_{n=-\infty}^{\infty} \cos\left(\frac{n\pi}{3}t\right) - \sum_{n=-\infty}^{\infty} \cos\left(\frac{n\pi}{3}t + n\pi\right)\right) \\
 &= \frac{2}{3}\left(\sum_{n=-\infty}^{\infty} \cos\left(\frac{n\pi}{3}t\right) - \sum_{n=-\infty}^{\infty} (-1)^n \cos\left(\frac{n\pi}{3}t\right)\right) \quad , \text{ pues } \cos(u+n\pi) = (-1)^n \cos(u) \\
 &= \frac{2}{3} \sum_{n=-\infty}^{\infty} [1 - (-1)^n] \cos\left(\frac{n\pi}{3}t\right) \\
 \Rightarrow \quad &\boxed{f''(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{2}{3} [1 - (-1)^n] \cos\left(\frac{n\pi}{3}t\right)} \dots (*)
 \end{aligned}$$

Como la función $f(t) = |t|$ es par, entonces:

$$f(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos\left(\frac{n\pi}{3}t\right), \quad -3 < t < 3$$

$$f'(t) = \sum_{n=1}^{\infty} \left[-\frac{n\pi a_n}{3}\right] \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{3}t\right), \quad -3 < t < 3$$

$$\boxed{f''(t) = \sum_{n=1}^{\infty} \left[-\frac{n^2 \pi^2 a_n}{9}\right] \cos\left(\frac{n\pi}{3}t\right)} \dots (**)$$

Por (*) y (**) tenemos: $\frac{2}{3}[1 - (-1)^n] = -\frac{n^2 \pi^2 a_n}{9}$

Despejando, $a_n = -\frac{6[1 - (-1)^n]}{\pi^2 n^2} \Rightarrow a_{2n} = 0$ y $a_{2n-1} = \frac{12}{\pi^2 (2n-1)^2} \quad \forall n = 1, 2, 3, \dots$

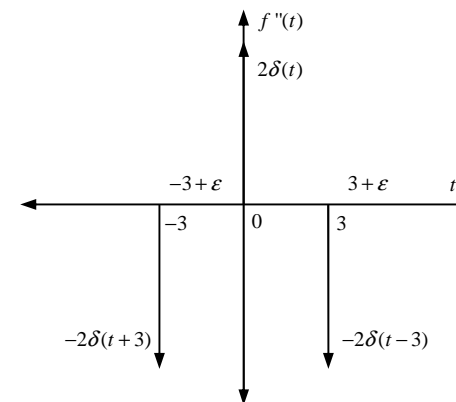
Por otro lado:

$$a_0 = \frac{2}{6} \int_{-3}^3 |t| dt = \frac{4}{6} \int_0^3 t dt = \frac{t^2}{3} \Big|_0^3 = \frac{3^2}{3} \Rightarrow a_0 = 3$$

Luego, la serie de Fourier

$$f(t) = \frac{3}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{12}{\pi^2 (2n-1)^2} \cos\left(\frac{(2n-1)\pi}{3}t\right)$$

Ahora hallamos la serie de Fourier de $f(t) = |t|$, con $-3 < t < 3$, mediante diferenciación o impulsos unitarios.



$$f''(t) = 2\delta(t) - 2\delta(t-3) \quad -3 + \varepsilon < t < 3 + \varepsilon \quad \text{o} \quad -3 < t < 3$$

Pero: $f''(t) = \sum_{n=1}^{\infty} \left[-\frac{n^2 \pi^2 a_n}{9}\right] \cos\left(\frac{n\pi}{3}t\right)$

En consecuencia: $-\frac{n^2 \pi^2 a_n}{9} = \frac{2}{6} \int_{-3}^3 [2\delta(t) - 2\delta(t-3)] \cos\left(\frac{n\pi}{3}t\right) dt$

$$\Rightarrow -\frac{n^2 \pi^2 a_n}{9} = \frac{2}{3} \int_{-3}^3 \delta(t) \cos\left(\frac{n\pi}{3}t\right) dt - \int_{-3}^3 \delta(t-3) \cos\left(\frac{n\pi}{3}t\right) dt$$

$$\Rightarrow -\frac{n^2 \pi^2 a_n}{9} = \frac{2}{3} \left[\cos\left(\frac{n\pi}{3}t\right) \Big|_{t=0} - \cos\left(\frac{n\pi}{3}t\right) \Big|_{t=3} \right]$$

$$\Rightarrow -\frac{n^2 \pi^2 a_n}{9} = \frac{2}{3} [\cos(0) - \cos(n\pi)]$$

$$\Rightarrow -\frac{n^2 \pi^2 a_n}{9} = \frac{2}{3} [1 - (-1)^n]$$

$$\Rightarrow a_{2n} = 0 \quad \text{y} \quad a_{2n-1} = \frac{12}{\pi^2 (2n-1)^2} \quad \forall n = 1, 2, 3, \dots$$