

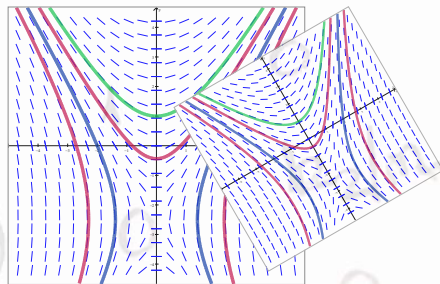


UNIVERSIDAD
NACIONAL DE CUYO



FACULTAD DE INGENIERÍA
en acción continua...

MATEMÁTICAS AVANZADAS



Transformada de Fourier

Anexo

FACULTAD DE INGENIERÍA

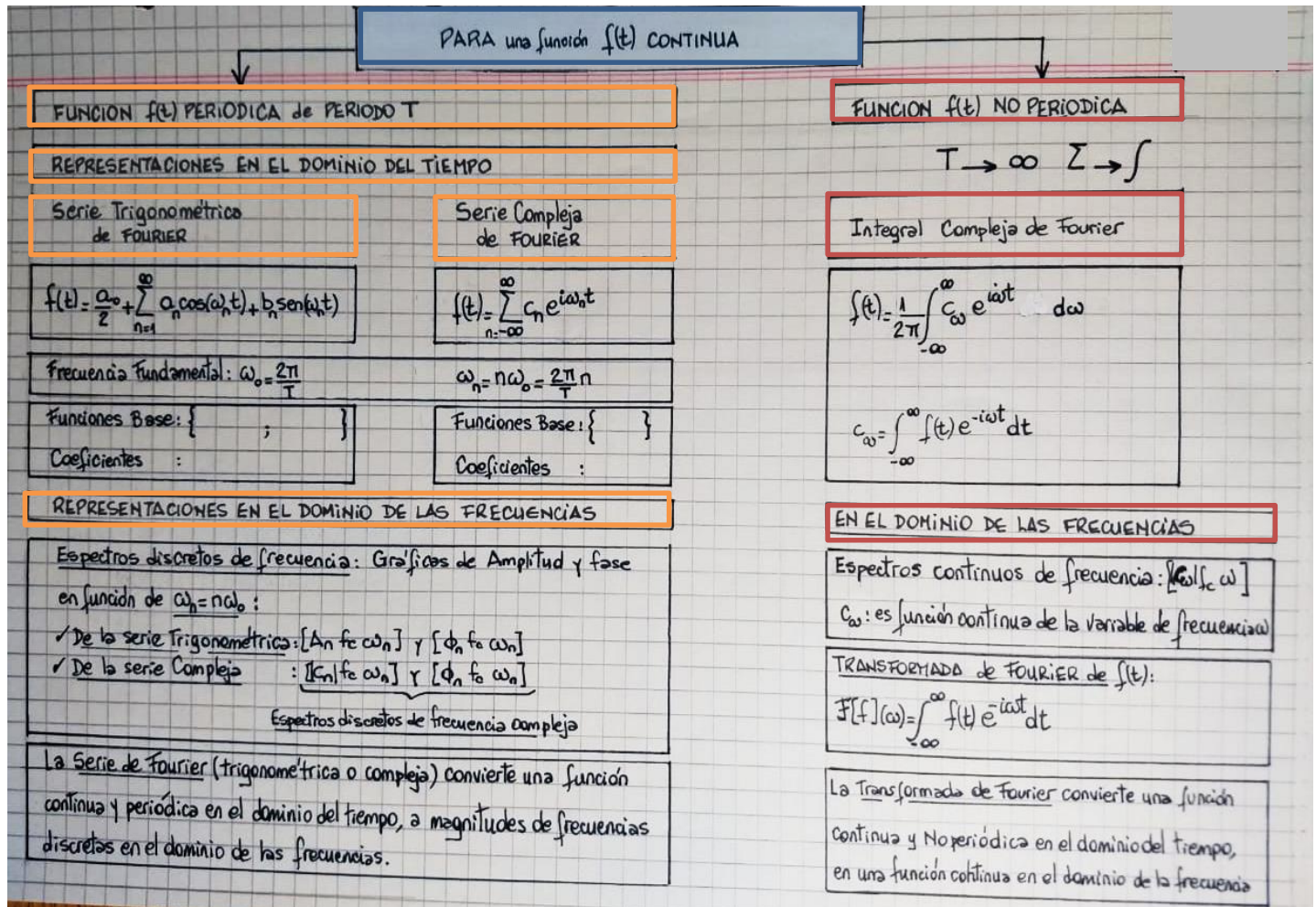
Universidad Nacional de Cuyo

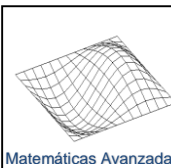
2020



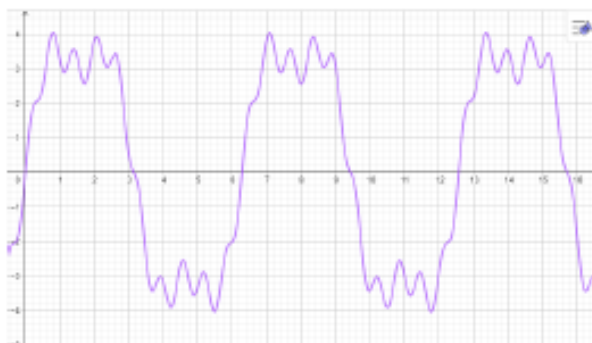
MATEMÁTICAS AVANZADAS 2020

Transformada de Fourier – Anexo





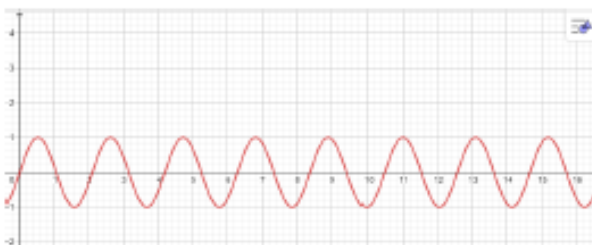
Señal:



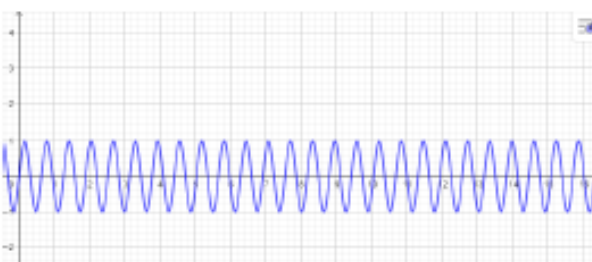
$$f(t) = \text{sen}(t)$$



$$g(t) = \text{sen}(3t)$$

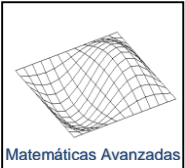
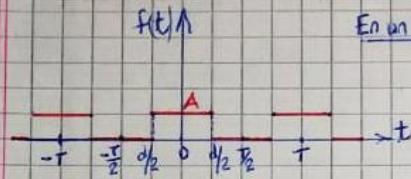


$$h(t) = \text{sen}(10t)$$



$$p(t) = 4 \text{ sen}(t) + 1 \text{ sen}(3t) + 0,5 \text{ sen}(10t)$$



EJEMPLO: Tren de pulsos rectangulares

En un período:

$$f(t) = \begin{cases} A & \text{para } -\frac{d}{2} < t < \frac{d}{2} \\ 0 & \text{para } -\frac{T}{2} < t < -\frac{d}{2} \\ 0 & \text{para } \frac{d}{2} < t < \frac{T}{2} \end{cases}$$

$$f(t+T) = f(t)$$

I) SERIE COMPLEJA DE FOURIER:

$$f(t) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n e^{in\omega_0 t}; \quad c_n = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) e^{-in\omega_0 t} dt, \quad n=0, \pm 1, \pm 2, \dots; \quad \omega_0 = \frac{2\pi}{T}$$

1º) Evaluamos c_n :

$$\begin{aligned} c_n &= \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) e^{-in\omega_0 t} dt = \frac{A}{T} \int_{-d/2}^{d/2} e^{-in\omega_0 t} dt = \frac{A}{T} \frac{1}{(-in\omega_0)} e^{-in\omega_0 t} \Big|_{-d/2}^{d/2} = \\ &= \frac{A}{T} \frac{1}{in\omega_0} \left[e^{in\omega_0 \frac{d}{2}} - e^{-in\omega_0 \frac{d}{2}} \right] \end{aligned}$$

Considerando que $e^{i\theta} = \cos\theta + i\sin\theta$, verificar que la expresión anterior puede escribirse como:

$$c_n = \frac{A}{T} \frac{1}{in\omega_0} \left[e^{in\omega_0 \frac{d}{2}} - e^{-in\omega_0 \frac{d}{2}} \right] = \frac{A}{T} \frac{1}{n\omega_0} 2\sin(n\omega_0 \frac{d}{2})$$

Luego, multiplicamos y dividimos por 'd' para que aparezca el argumento de la función $\sin(n\omega_0 \frac{d}{2})$. Es decir,

$$c_n = \frac{A}{T} \frac{d}{(n\omega_0 \frac{d}{2})} \sin(n\omega_0 \frac{d}{2})$$

Siendo $\omega_0 = \frac{2\pi}{T}$, podemos sustituir y queda: $n\omega_0 \frac{d}{2} = \frac{n\pi d}{T}$

Por lo tanto:

$$c_n = \frac{Ad}{T} \frac{\sin(\frac{n\pi d}{T})}{(\frac{n\pi d}{T})}, \quad \text{para } n \neq 0$$

Para $n=0$, la expresión para c_n resulta:

$$c_0 = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) dt = \frac{A}{T} \int_{-d/2}^{d/2} dt = \frac{Ad}{T}$$



2º) Escribimos la serie compleja de Fourier:

$$f(t) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n e^{in\omega_0 t} \Rightarrow f(t) = \frac{Ad}{T} + \frac{Ad}{T} \sum_{\substack{n=-\infty \\ n \neq 0}}^{+\infty} \frac{\sin\left(\frac{n\pi d}{T}\right)}{\left(\frac{n\pi d}{T}\right)} e^{in\omega_0 t}$$

II) ESPECTRO DE FRECUENCIA COMPLEJA:

Observamos que, siendo c_n un número real, el espectro de fase es nulo. Esto también podría haberse anticipado, ya que $f(t)$ es función periódica par y por lo tanto su desarrollo en Serie de Fourier tiene solo términos en cosenos [$b_n=0$; $\tan \phi_n = \frac{b_n}{a_n} = 0$].

¿Cómo obtenemos el espectro de amplitud?

El espectro de amplitud lo obtendremos representando c_n en función de la variable discreta $\omega_n = n\omega_0$.

$$\omega_0 = \frac{2\pi}{T} \quad \text{Entonces: } \omega_{n=0} = 0; \omega_{n=1} = \frac{2\pi}{T}; \omega_{n=2} = \frac{4\pi}{T}; \omega_{n=-1} = -\frac{2\pi}{T}; \omega_{n=-2} = -\frac{4\pi}{T}; \dots$$

Representaremos el espectro de frecuencia compleja de un tren de pulsos rectangulares para dos casos:

$$\text{caso (a): } d = 1/20; T = 1/4 \text{ seg}$$

$$\text{caso (b): } d = 1/20; T = 1/2 \text{ seg}$$

Caso (a) representaremos c_n en función de la variable discreta $\omega_n = n\omega_0$.

Siendo $\omega_0 = \frac{2\pi}{T} = 8\pi$, tenemos los siguientes valores posibles para ω_n :

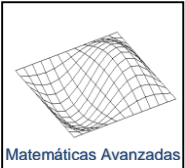
$$0; \pm 8\pi; \pm 16\pi; \pm 24\pi; \pm 32\pi; \pm 40\pi; \pm 48\pi; \dots$$

$$\text{Siendo } c_0 = \frac{Ad}{T}, \text{ para el caso (a) resulta: } c_0 = \frac{A}{5}$$

$$\text{Y } c_n = \frac{Ad}{T} \frac{\sin\left(\frac{n\pi d}{T}\right)}{\left(\frac{n\pi d}{T}\right)} \text{ queda: } c_n = \frac{A}{5} \frac{\sin\left(\frac{n\pi}{5}\right)}{\left(\frac{n\pi}{5}\right)}$$

Veamos para qué valores de ω_n se anula c_n :

$$c_n \text{ se anula para: } \frac{n\pi}{5} = m\pi \quad \text{con } m = \pm 1, \pm 2, \dots (n \neq 0, m \neq 0)$$



Pero lo queremos expresar en función de $\omega_n = n\omega_0 = nB\pi$

Entonces en la expresión anterior multiplicamos y dividimos por B en el primer miembro:

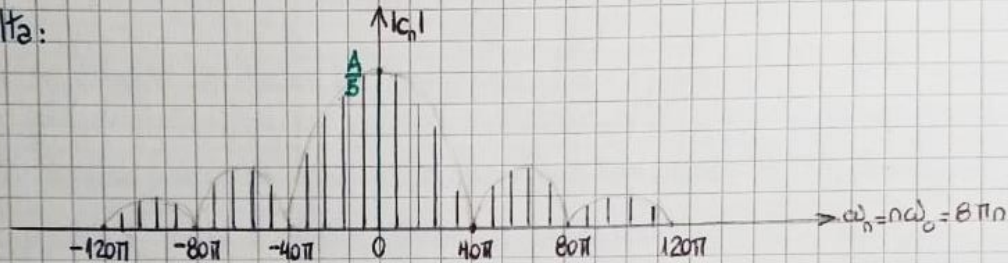
$$\frac{n\pi \cdot 8}{5.8} = \frac{n\omega_0}{40} \quad \text{Luego: } \boxed{\frac{n\omega_0}{40} = m\pi}$$

Si $m = \pm 1$: $n\omega_0 = \pm 40\pi$

Si $m = \pm 2$: $n\omega_0 = \pm 80\pi$

Si $m = \pm 3$: $n\omega_0 = \pm 120\pi$

Por lo tanto, la representación del espectro de frecuencia compleja para el caso (a) resulta:



Caso (b) $d = 1/20$; $T = 1/2$ seg ; $\omega_0 = 4\pi$; $C_0 = \frac{A}{10}$; $C_n = \frac{A}{10} \frac{\sin(\frac{n\pi}{10})}{(\frac{n\pi}{10})}$

Gráfico:



En el ejemplo hemos dejado fijo el valor de 'd'. Al aumentar el período (caso (b)) ¿qué cambios hubo en el espectro de frecuencia?

- ✓ Los valores de amplitud disminuyen.
- ✓ La cantidad de datos discretos aumenta.

**Observaciones:**

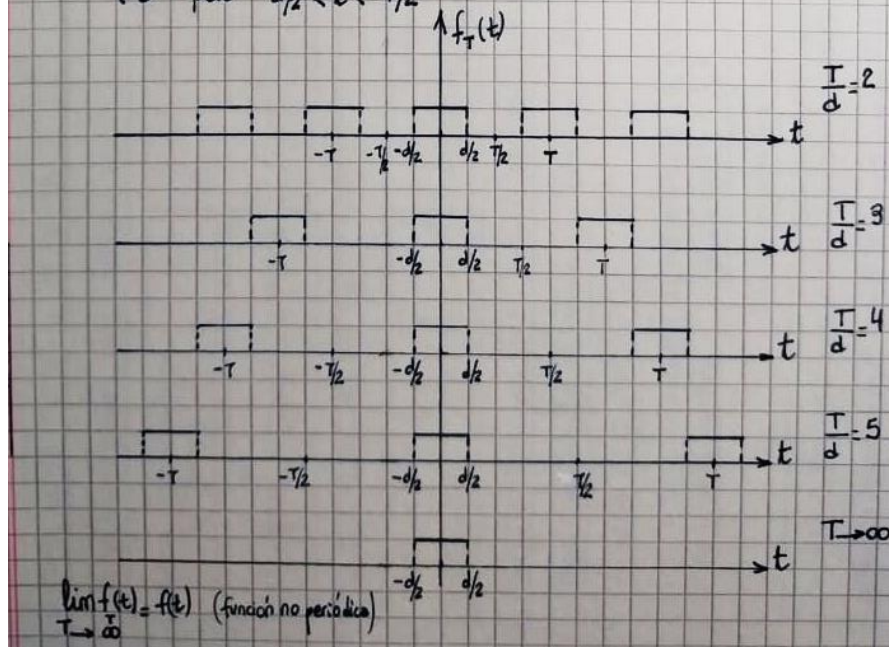
✓ Cuando el espectro discreto de una función periódica con período T se dibuja en función de la frecuencia discreta $\omega_n = n\omega_0$, la distancia entre armónicos adyacentes es la frecuencia fundamental $\omega_0 = \frac{2\pi}{T}$. Por lo tanto, a medida que el período T aumenta, ω_0 disminuye y las líneas en el espectro de frecuencia se acercan. Es decir, si el período T aumenta, el número de líneas en una banda de frecuencias aumenta.

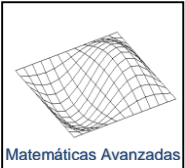
✓ Por otra parte, siendo $C_n = \frac{A_d}{T} \frac{\sin\left(\frac{n\pi d}{T}\right)}{\left(\frac{n\pi d}{T}\right)}$, si el período T aumenta, las amplitudes de todos los armónicos disminuyen.

A partir de una función periódica de período T que llamaremos $f_T(t)$. Si hacemos que el período T tienda a infinito, entonces, la función resultante $f(t) = \lim_{T \rightarrow \infty} f_T(t)$ deja de ser periódica.

Podemos ilustrar este concepto a partir de un tren de pulsos rectangulares:

$$f_T(t) = \begin{cases} 0 & \text{para } -T/2 < t < -d/2 \\ 1 & \text{para } -d/2 < t < d/2 \\ 0 & \text{para } d/2 < t < T/2 \end{cases} \quad f_T(t+T) = f_T(t), \quad T > d$$

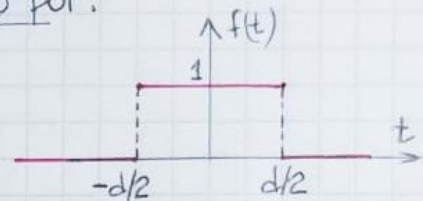




EJEMPLO de TRANSFORMADA de FOURIER:

Transformada de Fourier del pulso rectangular definido por:

$$f(t) = \begin{cases} 1 & \text{para } |t| < d/2 \\ 0 & \text{para } |t| > d/2 \end{cases}$$



$$\underline{F[f](\omega)} = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt =$$

$$= \int_{-d/2}^{d/2} e^{-i\omega t} dt = \frac{1}{(-i\omega)} e^{-i\omega t} \Big|_{-d/2}^{d/2} = \frac{1}{i\omega} \left[e^{i\omega d/2} - e^{-i\omega d/2} \right] =$$

$$= \frac{1}{(i\omega)} \left[\cos\left(\frac{\omega d}{2}\right) + i \sin\left(\frac{\omega d}{2}\right) - \cos\left(\frac{\omega d}{2}\right) + i \sin\left(\frac{\omega d}{2}\right) \right] = \frac{2i \sin\left(\frac{\omega d}{2}\right)}{i\omega} =$$

$$= \frac{2d \sin\left(\frac{\omega d}{2}\right)}{\omega d} = d \frac{\sin(\omega d/2)}{(\omega d/2)}, \quad \omega \neq 0$$

Para $\omega = 0$ en (1): $\underline{F[f](\omega)} = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) dt = \int_{-d/2}^{d/2} 1 dt = d$

Graficamos $\underline{F[f](\omega)}$: La T.F. de $f(t)$ se anula para $\frac{\omega d}{2} = m\pi$, $m = \pm 1, \pm 2, \dots$

Es decir, se anula para $\omega: \pm \frac{2\pi}{d}, \pm \frac{4\pi}{d}, \pm \frac{6\pi}{d}, \dots$

