

Transformadas de Fourier Discretas

Luis A. Núñez

*Escuela de Física, Facultad de Ciencias,
Universidad Industrial de Santander, Santander, Colombia*



24 de mayo de 2021

1 De integrales a sumatorias

2 Series discretas complejas

Si el período es T genérico, definimos una serie de Fourier como

$$f(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left[a_n \cos\left(\frac{2\pi nt}{T}\right) + b_n \sin\left(\frac{2\pi nt}{T}\right) \right] \quad \text{con} \quad \begin{cases} a_0 = \frac{2}{T} \int_{t_0}^{t_0+T} dt f(t) \\ a_n = \frac{2}{T} \int_{t_0}^{t_0+T} dx f(t) \cos\left(\frac{2\pi nx}{T}\right) \\ b_n = \frac{2}{T} \int_{t_0}^{t_0+T} dt f(t) \sin\left(\frac{2\pi nt}{T}\right) \end{cases}$$

Las integrales no se pueden resolver analíticamente entonces convertimos integrales en sumatorias. Pero primero

- Dividimos el intervalo $T = Nh$ en $N + 1$ segmentos de ancho $h = t_{i+1} - t_i$, entonces $(t_0, \dots, t_0 + T) \underbrace{\rightarrow (t_0, \dots, t_N)}_{N+1}$

Si el período es T genérico, definimos una serie de Fourier como

$$f(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left[a_n \cos\left(\frac{2\pi nt}{T}\right) + b_n \sin\left(\frac{2\pi nt}{T}\right) \right] \quad \text{con} \quad \begin{cases} a_0 = \frac{2}{T} \int_{t_0}^{t_0+T} dt f(t) \\ a_n = \frac{2}{T} \int_{t_0}^{t_0+T} dx f(t) \cos\left(\frac{2\pi nx}{T}\right) \\ b_n = \frac{2}{T} \int_{t_0}^{t_0+T} dt f(t) \sin\left(\frac{2\pi nt}{T}\right) \end{cases}$$

Las integrales no se pueden resolver analíticamente entonces convertimos integrales en sumatorias. Pero primero

- Dividimos el intervalo $T = Nh$ en $N + 1$ segmentos de ancho $h = t_{i+1} - t_i$, entonces $(t_0, \dots, t_0 + T) \xrightarrow[N+1]{} (t_0, \dots, t_N)$
- Supondremos $f(t)$ periódica $f(t_0) = f(t_{t_0+T}) \equiv f(t_N) = f_i$ con $i = 0, \dots, N$

Con lo cual como $T = Nh$

$$a_0 = \frac{2}{T} \int_{t_0}^{t_0+T} dt f(t) \Rightarrow a_0 \approx \frac{2h}{T} \sum_{i=1}^N f_i = \frac{2}{N} \sum_{i=1}^N f_i$$

$$a_n = \frac{2}{T} \int_{t_0}^{t_0+T} dx f(t) \cos\left(\frac{2\pi nt}{T}\right) \Rightarrow a_n \approx \frac{2}{N} \sum_{i=1}^N f_i \cos\left(\frac{2\pi nt_i}{Nh}\right)$$

$$b_n = \frac{2}{T} \int_{t_0}^{t_0+T} dt f(t) \sin\left(\frac{2\pi nt}{T}\right) \Rightarrow b_n \approx \frac{2}{N} \sum_{i=1}^N f_i \sin\left(\frac{2\pi nt_i}{Nh}\right)$$

Entonces

$$f(t) = \frac{\frac{2}{N} \sum_{i=1}^N f_i}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left[\left\{ \frac{2}{N} \sum_{i=1}^N f_i \cos\left(\frac{2\pi nt_i}{Nh}\right) \right\} \cos\left(\frac{2\pi nt}{Nh}\right) + \left\{ \frac{2}{N} \sum_{i=1}^N f_i \sin\left(\frac{2\pi nt_i}{Nh}\right) \right\} \sin\left(\frac{2\pi nt}{Nh}\right) \right]$$

Finalmente

$$f_m = \frac{\frac{2}{N} \sum_{i=1}^N f_i}{2} + \sum_{n=1}^N \left[\left\{ \frac{2}{N} \sum_{i=1}^N f_i \cos\left(\frac{2\pi nt_i}{Nh}\right) \right\} \cos\left(\frac{2\pi nt_m}{Nh}\right) + \left\{ \frac{2}{N} \sum_{i=1}^N f_i \sin\left(\frac{2\pi nt_i}{Nh}\right) \right\} \sin\left(\frac{2\pi nt_m}{Nh}\right) \right]$$

- Siempre podremos expresar la serie de Fourier compleja como

$$f(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} \tilde{C}_k e^{-ikt} \Leftrightarrow f(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} C_n e^{i\frac{2n\pi}{T}t} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} C_n e^{i\omega_n t},$$

donde $\omega_n = \frac{2n\pi}{T}$ el espectro vendrá dado por $|C_n|^2$

- Siempre podremos expresar la serie de Fourier compleja como

$$f(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} \tilde{C}_k e^{-ikt} \Leftrightarrow f(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} C_n e^{i\frac{2n\pi}{T}t} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} C_n e^{i\omega_n t},$$

donde $\omega_n = \frac{2n\pi}{T}$ el espectro vendrá dado por $|C_n|^2$

- Entonces $f(t_m) \equiv f_m = \sum_{n=0}^N C_n e^{i\omega_n t_m} \Rightarrow$

$$\begin{pmatrix} f_0 \\ f_1 \\ \vdots \\ f_N \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} e^{i\omega_0 t_0} & e^{i\omega_1 t_0} & \dots & e^{i\omega_N t_0} \\ e^{i\omega_0 t_1} & e^{i\omega_1 t_1} & \dots & e^{i\omega_N t_1} \\ \vdots & \ddots & & \vdots \\ e^{i\omega_0 t_N} & e^{i\omega_1 t_N} & \dots & e^{i\omega_N t_N} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} C_0 \\ C_1 \\ \vdots \\ C_N \end{pmatrix}$$

- Siempre podremos expresar la serie de Fourier compleja como

$$f(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} \tilde{C}_k e^{-ikt} \Leftrightarrow f(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} C_n e^{i\frac{2n\pi}{T}t} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} C_n e^{i\omega_n t},$$

donde $\omega_n = \frac{2n\pi}{T}$ el espectro vendrá dado por $|C_n|^2$

- Entonces $f(t_m) \equiv f_m = \sum_{n=0}^N C_n e^{i\omega_n t_m} \Rightarrow$

$$\begin{pmatrix} f_0 \\ f_1 \\ \vdots \\ f_N \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} e^{i\omega_0 t_0} & e^{i\omega_1 t_0} & \dots & e^{i\omega_N t_0} \\ e^{i\omega_0 t_1} & e^{i\omega_1 t_1} & \dots & e^{i\omega_N t_1} \\ \vdots & \ddots & & \vdots \\ e^{i\omega_0 t_N} & e^{i\omega_1 t_N} & \dots & e^{i\omega_N t_N} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} C_0 \\ C_1 \\ \vdots \\ C_N \end{pmatrix}$$

- Es decir, en notación vectorial

$$\mathbf{f} = \mathbf{T}\mathbf{C} \quad \Rightarrow \quad \mathbf{C} = \mathbf{T}^{-1}\mathbf{f}$$

- Siempre podremos expresar la serie de Fourier compleja como

$$f(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} \tilde{C}_k e^{-ikt} \Leftrightarrow f(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} C_n e^{i\frac{2n\pi}{T}t} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} C_n e^{i\omega_n t},$$

donde $\omega_n = \frac{2n\pi}{T}$ el espectro vendrá dado por $|C_n|^2$

- Entonces $f(t_m) \equiv f_m = \sum_{n=0}^N C_n e^{i\omega_n t_m} \Rightarrow$

$$\begin{pmatrix} f_0 \\ f_1 \\ \vdots \\ f_N \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} e^{i\omega_0 t_0} & e^{i\omega_1 t_0} & \dots & e^{i\omega_N t_0} \\ e^{i\omega_0 t_1} & e^{i\omega_1 t_1} & \dots & e^{i\omega_N t_1} \\ \vdots & \ddots & & \vdots \\ e^{i\omega_0 t_N} & e^{i\omega_1 t_N} & \dots & e^{i\omega_N t_N} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} C_0 \\ C_1 \\ \vdots \\ C_N \end{pmatrix}$$

- Es decir, en notación vectorial

$$\mathbf{f} = \mathbf{T}\mathbf{C} \quad \Rightarrow \quad \mathbf{C} = \mathbf{T}^{-1}\mathbf{f}$$

- $T = Nh = 2^\eta h$ tendremos FFT, pasamos de $(N+1)^2$ operaciones a $(N+1)\log_2(N+1)$