Transformada de Fourier

V.C.Parro Março - 2020



Transformada de Fourier

A Equação 1 permite a realização de uma análise de Fourier para sinais periódicos e a Equação 2 permite uma análise de sinais aperiódicos.

$$D_n = \frac{1}{T_o} \int_{T_o} g(t) e^{-jn\omega_o t} dt \tag{1}$$

$$G(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} g(t)e^{-j\omega t}dt$$
 (2)

onde:

$$D_n = \frac{G(n\omega_o)}{T_o} \tag{3}$$

Anti-transformada de Fourier

A Equação 4 permite a síntese de um sinal.

$$g(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} G(\omega) e^{j\omega t} dt$$
 (4)

Deslocando um sinal no tempo

- 1. Supondo que, para um determinado sinal g(t) nós conhecemos a sua transformada $G(\omega)$.
- 2. Se deslocarmos no tempo o sinal de t_0 podemos reescreve-lo como sendo $g_1(t) = g(t t_0)$.
- 3. Como aproveitar o conhecimento que temos de $G(\omega)$ para determinarmos $G_1(\omega)$?

Deslocando um sinal no tempo

Sabemos que:

$$G_{1}(\omega) \Longrightarrow \int_{-\infty}^{\infty} g_{1}(t)e^{-j\omega t}dt$$

$$G_{1}(\omega) \Longrightarrow \int_{-\infty}^{\infty} g(t-t_{0})e^{-j\omega t}dt$$

$$x = (t-t_{0}) \Longrightarrow \int_{-\infty}^{\infty} g(x)e^{-j\omega(x+t_{0})}dx$$

$$G_{1}(\omega) \Longrightarrow e^{-j\omega t_{0}}\underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} g(x)e^{-j\omega x}dx}_{G(\omega)}$$

Conclusão

$$G_{1}(\omega) \Longrightarrow e^{-j\omega t_{0}} \underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} g(x) e^{-j\omega x} dx}_{G(\omega)}$$

$$G_{1}(\omega) \Longrightarrow e^{-j\omega t_{0}} G(\omega)$$

Se $g_1(t)_{T0}$ é periódico: T_0

Podemos utilizar a Equação 3

$$D_n = \frac{G(n\omega_o)}{T_o} \tag{5}$$

$$D_{n} \Longrightarrow \frac{G(n\omega_{o})}{T_{o}}$$

$$G_{1}(\omega) \Longrightarrow e^{-j\omega t_{0}} G(\omega)$$

$$G_{1}(n\omega_{0}) \Longrightarrow \frac{e^{-jn\omega_{0}t_{0}} G(n\omega_{0})}{T_{0}}$$

7