

ANÁLISIS DE FOURIER II — TRANSFORMADA DE FOURIER

Def: Sea f una función -real o compleja-. Se llama INTEGRAL DE FOURIER o TRANSFORMADA DE FOURIER de la función f , a la función F , definida así:

$$F(\omega) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) \cdot e^{-j\omega t} dt = \mathcal{F}[f(t)]$$

Def: Se llama TRANSFORMADA INVERSA DE FOURIER de la función F a la función f , definida así:

$$f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} F(\omega) \cdot e^{j\omega t} d\omega = \mathcal{F}^{-1}[F(\omega)]$$

OBSERVACIÓN: Es condición SUFICIENTE para que exista la $\mathcal{F}[f]$ el que $\int_{-\infty}^{+\infty} |f(t)| dt < +\infty$. Esto se puede expresar diciendo que $f \in L^1(\mathbb{R})$.

Propiedad: (Identidad de Fourier) Se verifica:

$$f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \left[\int_{-\infty}^{+\infty} f(s) \cdot e^{-j\omega s} ds \right] \cdot e^{j\omega t} d\omega = \mathcal{F}^{-1}[\mathcal{F}(f)]$$

es decir,

$$f(t) = \mathcal{F}^{-1}[\mathcal{F}(f(t))]$$

Teorema integral de Fourier: Si f es una función real, entonces:

$$f(t) = \frac{1}{\pi} \int_0^{+\infty} \left[\int_{-\infty}^{+\infty} f(s) \cdot \cos \omega(t-s) ds \right] d\omega$$

Demostración:

Por la identidad de Fourier se tiene

$$f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f(s) \cdot e^{j\omega(t-s)} ds \cdot d\omega, \text{ pero si } f \text{ es una función real, entonces:}$$

$$f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f(s) \cdot \cos \omega(t-s) ds \cdot d\omega, \text{ pero puesto que } \cos \omega(t-s) \text{ es par respecto de } \omega:$$

$$f(t) = \frac{2}{2\pi} \int_0^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f(s) \cdot \cos \omega(t-s) ds \cdot d\omega. \quad \blacksquare$$

OBSERVACIÓN: La demostración anterior supone que la función f es una función continua. En el supuesto de ser f una función continua a trozos, con derivada continua a trozos y *absolutamente integrable*, tendríamos la igualdad siguiente:

$$\frac{f(t+0) - f(t-0)}{2} = \frac{1}{\pi} \int_0^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f(s) \cdot \cos \omega(t-s) ds \cdot d\omega$$

donde $f(t+0) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} f(t+\varepsilon)$ y $f(t-0) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} f(t-\varepsilon)$.

Propiedades:

- ① f una función real si y sólo si $F(-\omega) = \overline{F(\omega)}$.
- ② Si f es una función real, probar que su espectro de magnitud es una función par y su espectro de fase es impar.
- ③ Si f es una función real y $F(\omega) = \mathcal{F}[f(t)]$ entonces:
 - a) Si $F(\omega)$ es real, entonces $f(t)$ es una función par.
 - b) Si $F(\omega)$ es imaginaria pura, entonces $f(t)$ es una función impar.
- ④ Si f es una función real y $\mathcal{F}[f] = R(\omega) + jIm(\omega)$ entonces: $\mathcal{F}[f_p] = R(\omega)$ y $\mathcal{F}[f_i] = jIm(\omega)$,

siendo $f_p(t) = \frac{f(t) + f(-t)}{2}$ y $f_i(t) = \frac{f(t) - f(-t)}{2}$.

PROPIEDADES DE LA TRANSFORMADA DE FOURIER:

- ① LINEALIDAD O PRINCIPIO DE SUPERPOSICIÓN:

$$\mathcal{F}[a_1 x_1(t) + a_2 x_2(t)] = a_1 X_1(\omega) + a_2 X_2(\omega).$$

- ② ESCALAMIENTO EN EL TIEMPO:

$$\mathcal{F}[x(at)] = \frac{1}{|a|} X\left(\frac{\omega}{a}\right).$$

- ③ DUALIDAD:

$$\mathcal{F}[x(-t)] = X(-\omega).$$

- ④ DESPLAZAMIENTO EN EL TIEMPO:

$$\mathcal{F}[x(t-t_0)] = X(\omega) \cdot e^{-j\omega t_0}.$$

- ④ DESPLAZAMIENTO EN LA FRECUENCIA:

$$\mathcal{F}[x(t) \cdot e^{j\omega_0 t}] = X(\omega - \omega_0).$$

- ⑤ SIMETRÍA:

$$\mathcal{F}[X(t)] = 2\pi \cdot x(-\omega).$$

TRANSFORMADAS SENO Y COSENO DE FOURIER

Def: Sea f una función -real o compleja-. Se llama TRANSFORMADA COSENO DE FOURIER de la función f , a la función:

$$F_c(\omega) = \mathcal{J}_c[f(t)] = \int_0^{+\infty} f(t) \cdot \cos \omega t dt$$

Teorema de Inversión: Se verifica: $f(t) = \mathcal{J}_c^{-1}[F_c] = \frac{2}{\pi} \int_0^{+\infty} F_c(\omega) \cdot \cos \omega t d\omega$.

Demostración:

Supongamos f una función real y definida para $t > 0$. Entonces se puede extender de forma PAR a toda la recta real considerando:

$$f_+(t) = \begin{cases} f(-t) & \text{si } t < 0 \\ f(t) & \text{si } t > 0 \end{cases}$$

$$\text{Entonces: } F(\omega) = \mathcal{J}[f_+(t)] = \int_{-\infty}^{+\infty} f_+(t) \cdot e^{-j\omega t} dt = \int_{-\infty}^0 f(-t) \cdot e^{-j\omega t} dt + \int_0^{+\infty} f(t) \cdot e^{-j\omega t} dt =$$

$$= \int_0^{+\infty} f(t) \cdot e^{j\omega t} + f(t) \cdot e^{-j\omega t} dt = 2 \int_0^{+\infty} f(t) \cdot \cos \omega t dt. \text{ Ahora utilizando la identidad de Fourier:}$$

$$f(t) = f_+(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f(s) \cdot e^{-j\omega s} ds \cdot e^{j\omega t} d\omega = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \left[2 \int_0^{+\infty} f(s) \cdot \cos \omega s ds \right] \cdot e^{j\omega t} d\omega =$$

e igual que antes se obtiene:

$$f(t) = \frac{2}{\pi} \int_0^{+\infty} \left[\int_0^{+\infty} f(s) \cdot \cos \omega s ds \right] \cdot \cos \omega t d\omega. \quad \blacksquare$$

Def: Sea f una función -real o compleja-. Se llama TRANSFORMADA SENO DE FOURIER de la función f , a la función:

$$F_s(\omega) = \mathcal{J}_s[f(t)] = \int_0^{+\infty} f(t) \cdot \sen \omega t dt$$

Se verifica: $f(t) = \mathcal{J}_s^{-1}[F_s] = \frac{2}{\pi} \int_0^{+\infty} F_s(\omega) \cdot \sen \omega t d\omega$. (Teorema de Inversión).

Propiedad: Sea $f \in \mathcal{C}^2[0, +\infty)$ es decir con 2ª derivada continua, y supongamos f y f'

absolutamente integrables, entonces: $\mathcal{F}_c[f'(t)] = -f(0) + \omega \mathcal{F}_s[f]$.

Demostración: (integrando por partes)

$$\mathcal{F}_c[f'(t)] = \int_0^{+\infty} f'(t) \cdot \cos \omega t \, dt = [f(t) \cdot \cos \omega t]_0^{+\infty} + \int_0^{+\infty} f(t) \cdot \omega \cdot \text{sen} \omega t \, dt = -f(0) + \omega \mathcal{F}_s[f] \quad \blacksquare$$

La transformada de Fourier y la derivada:

Sea f continua en R , ¿se pueden relacionar la transformada de Fourier de f con la de su derivada?

$$\mathcal{F}[f'(t)] = \int_{-\infty}^{+\infty} f'(t) \cdot e^{-j\omega t} \, dt = [f(t) \cdot e^{-j\omega t}]_{-\infty}^{+\infty} + j\omega \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) \cdot e^{-j\omega t} \, dt$$

donde para que exista la última integral imponemos que f sea absolutamente integrable:

$\int_{-\infty}^{+\infty} |f(t)| \, dt < +\infty$, lo cual implica que $\lim_{|t| \rightarrow \infty} f(t) = 0$. Por tanto, en ese caso:

$$\mathcal{F}[f'(t)] = j\omega \cdot \mathcal{F}[f(t)].$$

Es decir la transformada transforma la derivada en el producto por $j\omega$.

En general, bajo suficientes condiciones de diferenciabilidad se tiene la expresión:

$$\mathcal{F}[f^{(n)}(t)] = (j\omega)^n \cdot \mathcal{F}[f(t)].$$

CONVOLUCIÓN

Def: Sean f_1 y f_2 dos funciones. La convolución de f_1 y f_2 es otra función definida por la expresión:

$$f_1 * f_2(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} f_1(s) \cdot f_2(t-s) \, ds$$

Se comprueba que la convolución tiene las propiedades formales de un producto ordinario.

PROPIEDADES DE LA CONVOLUCIÓN:

- ① SIMÉTRICA: $f_1 * f_2 = f_2 * f_1$.
- ② $f_1 * (\alpha f_2) = \alpha(f_1 * f_2)$.
- ③ ASOCIATIVA: $f * (g * h) = (f * g) * h$.

Teorema de Convolución en el tiempo:

Si $X_1(\omega) = \mathcal{F}[x_1(t)]$ y $X_2(\omega) = \mathcal{F}[x_2(t)]$, entonces: $\mathcal{F}[x_1(t) * x_2(t)] = X_1(\omega) \cdot X_2(\omega)$.

Así mediante la transformada de Fourier, un producto de convolución en el tiempo se convierte en un producto ordinario en la frecuencia.

Teorema de Convolución en la frecuencia:

Si $x_1(t) = \mathcal{F}^{-1}[X_1(\omega)]$ y $x_2(t) = \mathcal{F}^{-1}[X_2(\omega)]$, entonces: $\mathcal{F}^{-1}[X_1(\omega) * X_2(\omega)] = 2\pi \cdot x_1(t) \cdot x_2(t)$.

Teorema de Parseval y Espectro de energía:

Si $X(\omega) = \mathcal{F}[x(t)]$ entonces:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |x(t)|^2 dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} |X(\omega)|^2 d\omega.$$

Si se define el contenido de energía, E , de una señal $x(t)$ como la primera integral en la ecuación anterior, entonces, si $x(t)$ representa el voltaje de una fuente conectada a través de una resistencia de 1Ω , entonces la cantidad E es igual a la energía total entregada por la fuente. Por el teorema de Parseval,

$$E = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} |X(\omega)|^2 d\omega \text{ y a la función } |X(\omega)|^2 \text{ se le llama } \textit{espectro de energía} \text{ ó función de densidad}$$

de energía espectral de $x(t)$.

FUNCIONES DE CORRELACIÓN:

Def: Sean x_1 y x_2 dos funciones. La función de correlación de f_1 y f_2 se define por:

$$R_{12}(\tau) = \int_{-\infty}^{+\infty} x_1(t) \cdot x_2(t - \tau) dt = \int_{-\infty}^{+\infty} x_1(t + \tau) \cdot x_2(t) dt$$

Análogamente:

$$R_{21}(\tau) = \int_{-\infty}^{+\infty} x_2(t) \cdot x_1(t - \tau) dt = \int_{-\infty}^{+\infty} x_2(t + \tau) \cdot x_1(t) dt.$$

La función

$$R_{11}(\tau) = \int_{-\infty}^{+\infty} x_1(t) \cdot x_1(t - \tau) dt = \int_{-\infty}^{+\infty} x_1(t + \tau) \cdot x_1(t) dt \text{ se llama función de autocorrelación.}$$

OBSERVACIÓN: Las igualdades anteriores se comprueban haciendo un cambio de variable. Las funciones de correlación dan idea de la interdependencia entre las funciones x_1 y x_2 . Si $R_{21}(\tau) = 0$ se

dice que x_1 y x_2 no están correlacionadas. Se comprueba que $R_{12}(\tau) = R_{21}(-\tau)$ y que

$$R_{11}(\tau) = R_{11}(-\tau).$$

Teorema de Wiener-Kintchine:

Dada una función real, la transformada de Fourier de su función de autocorrelación coincide con su espectro de energía.

PROBLEMAS:

① Si $F(\omega) = \mathcal{F}[f(t)]$, hallar que la transformada de Fourier de $f(t) \cdot \cos \omega_0 t$ es

$$\frac{1}{2}F(\omega - \omega_0) + \frac{1}{2}F(\omega + \omega_0). \text{ Encontrar también la transformada de } f(t) \cdot \text{sen} \omega_0 t$$

② Hallar la transformada de Fourier de la función seno de duración finita d . Hacer lo mismo para la función coseno de duración finita d .

③ Sabiendo que la transformada de Fourier de $f(t) = e^{-a|t|}$ es la función $F(\omega) = \frac{2a}{a^2 + \omega^2}$, hallar la

$$\text{transformada de Fourier de } f(t) = \frac{1}{a^2 + t^2}.$$

④ Si f es una función real y $\mathcal{F}[f] = R(\omega) + jIm(\omega)$ entonces: $\mathcal{F}[f_p] = R(\omega)$ y $\mathcal{F}[f_i] = jIm(\omega)$,

$$\text{siendo } f_p(t) = \frac{f(t) + f(-t)}{2} \text{ y } f_i(t) = \frac{f(t) - f(-t)}{2}.$$

⑤ Probar el teorema de inversión de la transformada seno de Fourier. (Indicación: considérese la extensión impar de f).

⑥ Comprobar que si $f \in \mathcal{C}^2[0, +\infty)$, es decir con 2ª derivada continua, y si f y f' son absolutamente integrables, entonces: $\mathcal{F}_s[f'(t)] = -\omega \mathcal{F}_c[f]$.

⑦ Comprobar que si f es suficientemente regular y hasta la 2ª derivada absolutamente integrable, entonces: $\mathcal{F}_c[f''(t)] = -f'(0) - \omega^2 \mathcal{F}_c[f]$; $\mathcal{F}_s[f''(t)] = \omega \cdot f(0) - \omega^2 \mathcal{F}_s[f]$.

⑧ Comprobar el teorema de convolución en la frecuencia utilizando la propiedad de simetría de la transformada de Fourier.

⑨ Hallar la función de autocorrelación del pulso rectangular. Hallar la función densidad espectral de energía, directamente y a partir de la función de autocorrelación.

⑩ Si $F(\omega) = \mathcal{F}[f(t)]$, demuéstrese:

$$\text{a) } |F(\omega)| \leq \int_{-\infty}^{+\infty} |f(t)| dt; \text{ b) } |F(\omega)| \leq \frac{1}{|\omega|} \int_{-\infty}^{+\infty} |f'(t)| dt; \text{ c) } |F(\omega)| \leq \frac{1}{\omega^2} \int_{-\infty}^{+\infty} |f''(t)| dt.$$

⑪ Si $F(\omega) = \mathcal{F}[f(t)]$ y $G(\omega) = \mathcal{F}[g(t)]$, demuéstrese:

$$\text{a) } \int_{-\infty}^{+\infty} f(s)g(t-s)ds = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} F(\omega)G(\omega)e^{j\omega t} d\omega;$$

$$\text{b) } \int_{-\infty}^{+\infty} f(s)g(-s)ds = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} F(\omega)G(\omega)d\omega; \text{ c) } \int_{-\infty}^{+\infty} f(s)\overline{g(s)}ds = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} F(\omega)\overline{G(\omega)}d\omega.$$