

Capítulo 7

La transformada de Fourier

7.1. Definiciones

Definición 7.1 Sea $f : (-\infty, \infty) \rightarrow \mathbb{C}$; definimos la transformada de Fourier de $f(t)$ en $\omega \in \mathbb{R}$, a

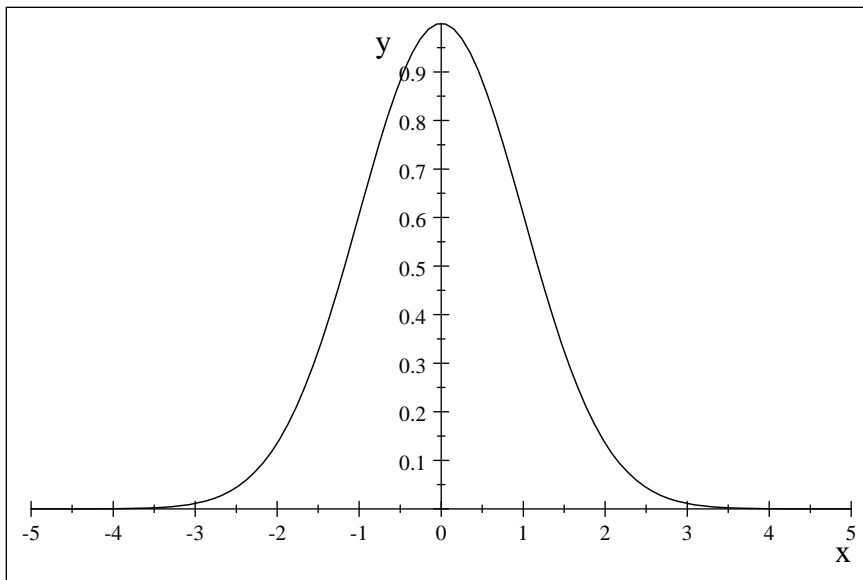
$$\mathcal{F}[f(t)](\omega) = \mathcal{F}[f](\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt$$

donde esa integral tenga sentido, es decir, exista y sea finita.

La convergencia de la integral implica que

$$\lim_{t \rightarrow \pm\infty} |f(t) e^{-i\omega t}| = \lim_{t \rightarrow \pm\infty} |f(t)| = 0$$

Por tanto las gráficas de $|f(t)|$ son de la forma



En general se deben cumplir las condiciones de Dirichlet que se indican en el siguiente teorema:

Teorema 7.1 (Condiciones de Dirichlet) Si $f : (-\infty, \infty) \rightarrow \mathbb{C}$ es absolutamente convergente en \mathbb{R} , es decir, la integral

$$\int_a^b |f(t)| dt$$

existe y es finita, y en cada subintervalo cerrado y acotado de la forma $[a, b]$ ocurre:

1. $f(t)$ es continua en $[a, b]$ salvo una cantidad finita de discontinuidades y todas ellas de salto infinito.
2. $f(t)$ tienen en cada $[a, b]$ una cantidad finita de máximos y mínimos.

entonces existe $\mathcal{F}[f(t)](\omega)$.

Ejemplo 7.1 Las siguientes funciones incumplen alguna de las condiciones de Dirichlet para la existencia de transformada de Fourier.

$$\begin{aligned} x(t) &= \frac{1}{t-k} \quad k < t \leq k+1 \\ x(t) &= \operatorname{sen} \frac{1}{x} \\ x(t) &= E[x] \quad (\text{Función parte entera}) \end{aligned}$$

Ejemplo 7.2 Vamos a calcular mediante la definición la transformada de Fourier de las siguientes funciones:

$$a) f(t) = \alpha, \quad \alpha \in \mathbb{C} \qquad b) g(t) = h_0(t) e^{-at}; \quad a > 0$$

$$c) h(t) = \begin{cases} A & \text{si } |t| \leq T \\ 0 & \text{si } |t| > T \end{cases} \quad T > 0 \qquad d) k(t) = e^{-|t|}$$

donde $h_0(t)$ es la función de Heaviside.

Solución: Utilizando la definición

a)

$$\begin{aligned} \mathcal{F}[f(t)](\omega) &= \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt = \int_{-\infty}^{\infty} \alpha e^{-i\omega t} dt = -\frac{\alpha e^{-i\omega t}}{i\omega} \Big|_{t=-\infty}^{t=\infty} \\ &= \lim_{t \rightarrow \infty} -\frac{\alpha e^{-i\omega t}}{i\omega} - \lim_{t \rightarrow -\infty} -\frac{\alpha e^{-i\omega t}}{i\omega} = \frac{\alpha}{i\omega} \left(\lim_{t \rightarrow -\infty} e^{-i\omega t} - \lim_{t \rightarrow \infty} e^{-i\omega t} \right) \end{aligned}$$

y ninguno de los dos límites existe puesto que, por ejemplo, utilizando la definición de la exponencial compleja

$$\lim_{t \rightarrow \infty} e^{-i\omega t} = \lim_{t \rightarrow \infty} (\cos \omega t - i \operatorname{sen} \omega t) = \lim_{t \rightarrow \infty} \cos \omega t - i \lim_{t \rightarrow \infty} \operatorname{sen} \omega t$$

y ninguna de los dos límites, parte real o imaginaria, existen puesto que las funciones son periódicas. Por tanto, no existe en ningún punto la transformada de Fourier de una constante.

b)

$$\mathcal{F}[g(t)](\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} g(t) e^{-i\omega t} dt = \int_{-\infty}^{\infty} h_0(t) e^{-at} e^{-i\omega t} dt$$

Por la definición de $h_0(t)$, que es nula para valores de $t < 0$, y vale 1 para el resto, la integral queda como

$$\mathcal{F}[g(t)](\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} h_0(t) e^{-t(a+i\omega)} dt = \int_0^{\infty} 1 \cdot e^{-t(a+i\omega)} dt = -\frac{e^{-t(a+i\omega)}}{a+i\omega} \Big|_{t=0}^{t=\infty} = \frac{1}{a+i\omega} \left(1 - \lim_{t \rightarrow \infty} e^{-t(a+i\omega)}\right)$$

Calculamos el valor del límite, utilizando para ello la definición de exponencial compleja

$$\lim_{t \rightarrow \infty} e^{-t(a+i\omega)} = \lim_{t \rightarrow \infty} e^{-at} (\cos \omega t - i \sin \omega t)$$

Como $a > 0$ entonces

$$\lim_{t \rightarrow \infty} e^{-at} = 0$$

y puesto que las funciones $\cos \omega t$ y $\sin \omega t$ están acotadas

$$\lim_{t \rightarrow \infty} e^{-at} (\cos \omega t - i \sin \omega t) = 0$$

y la transformada de Fourier buscada es

$$\mathcal{F}[g(t)](\omega) = \frac{1}{a+i\omega} \quad a > 0$$

c) Teniendo en cuenta que $h(t)$ es de soporte compacto, es decir, es nula fuera del intervalo $[-T, T]$, al utilizar la definición de Transformada de Fourier

$$\mathcal{F}[h(t)](\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} h(t) e^{-i\omega t} dt = \int_{-T}^T A e^{-i\omega t} dt$$

Supongamos en primer lugar que $\omega \neq 0$, entonces

$$\int_{-T}^T A e^{-i\omega t} dt = -\frac{A}{i\omega} e^{-i\omega t} \Big|_{t=-T}^{t=T} = -\frac{A}{i\omega} (e^{-i\omega T} - e^{i\omega T}) = \frac{A}{\omega} \left(\frac{e^{i\omega T} - e^{-i\omega T}}{i} \right) = \frac{2A}{\omega} \sin(\omega T)$$

Si ahora $\omega = 0$

$$\mathcal{F}[h(t)](\omega) = \int_{-T}^T A e^{-i \cdot 0 \cdot t} dt = \int_{-T}^T A dt = 2AT$$

Por tanto

$$\mathcal{F}[h(t)](\omega) = \begin{cases} 2AT & \text{si } \omega = 0 \\ \frac{2A}{\omega} \sin(\omega T) & \text{si } \omega \neq 0 \end{cases}$$

Notar que la función es continua en $\omega = 0$, puesto que

$$\lim_{\omega \rightarrow 0} \mathcal{F}[h(t)](\omega) = \lim_{\omega \rightarrow 0} \frac{2A}{\omega} \operatorname{sen}(\omega T) = 2AT$$

donde para el cálculo del límite se ha utilizado la regla de L'Hôpital. En realidad la función anterior es la función *seno cardinal* o $\operatorname{senc}(\omega T)$ multiplicada por la constante $2AT$ con

$$\operatorname{senc}(t) = \begin{cases} 1 & \text{si } t = 0 \\ \frac{\operatorname{sen}(t)}{t} & \text{si } t \neq 0 \end{cases}$$

d)

$$\mathcal{F}[k(t)](\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} k(t) e^{-i\omega t} dt = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-|t|} e^{-i\omega t} dt$$

Como

$$|t| = \begin{cases} t & \text{si } t > 0 \\ -t & \text{si } t < 0 \end{cases}$$

y por las propiedades aditivas de la integral

$$\mathcal{F}[k(t)](\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-|t|} e^{-i\omega t} dt = \int_{-\infty}^0 e^t e^{-i\omega t} dt + \int_0^{\infty} e^{-t} e^{-i\omega t} dt = \int_{-\infty}^0 e^{t(1-i\omega)} dt + \int_0^{\infty} e^{-t(1+i\omega)} dt$$

e integrando cada término

$$\begin{aligned} \mathcal{F}[k(t)](\omega) &= \int_{-\infty}^0 e^{t(1-i\omega)} dt + \int_0^{\infty} e^{-t(1+i\omega)} dt = \frac{1}{1-i\omega} e^{t(1-i\omega)} \Big|_{t=-\infty}^{t=0} + \frac{-1}{1+i\omega} e^{-t(1+i\omega)} \Big|_{t=0}^{t=\infty} = \\ &= \frac{1}{1-i\omega} \left(1 - \lim_{t \rightarrow -\infty} e^{t(1-i\omega)} \right) + \frac{1}{1+i\omega} \left(1 - \lim_{t \rightarrow \infty} e^{-t(1+i\omega)} \right) \end{aligned}$$

El cálculo de límites nos da, teniendo en cuenta que $\cos \omega t$ y $\operatorname{sen} \omega t$ están acotados

$$\lim_{t \rightarrow -\infty} e^{t(1-i\omega)} = \lim_{t \rightarrow -\infty} e^t (\cos \omega t - i \operatorname{sen} \omega t) = 0$$

$$\lim_{t \rightarrow \infty} e^{-t(1+i\omega)} = \lim_{t \rightarrow \infty} e^{-t} (\cos \omega t - i \operatorname{sen} \omega t) = 0$$

y

$$\mathcal{F}[k(t)](\omega) = \frac{1}{1-i\omega} + \frac{1}{1+i\omega} = \frac{2}{1+\omega^2}$$

Como $\mathcal{F}[f(t)](\omega) \in \mathbb{C}$, no es posible realizar su representación gráfica, sin embargo, como entonces tendrá un módulo y un argumento principal podemos realizar dichas representaciones que toman nombres particulares

$$\text{Espectro de amplitud} : |\mathcal{F}[k(t)](\omega)|$$

$$\text{Espectro de fase} : \operatorname{Arg}(\mathcal{F}[k(t)](\omega))$$

Si para cada $\omega \in \mathbb{R}$, donde $\mathcal{F}[f(t)](\omega)$ está definida se cumple que $\mathcal{F}[f(t)](\omega) \in \mathbb{R}$, entonces la representación gráfica de esta función es posible y se denomina *espectro de potencias*.

Obviamente $\mathcal{F}[f(t)](\omega)$ sólo estará definida si la integral impropia existe y es finita. Una condición de existencia viene dada por la llamada condición de Dirichlet.

7.2. Propiedades de la transformada de Fourier

■ Linealidad:

Dadas dos funciones

$$f, g : (-\infty, \infty) \longrightarrow \mathbb{C}$$

y sean $\forall \alpha, \beta \in \mathbb{C}$. Supongamos que

$$\left. \begin{array}{l} \exists \mathcal{F}[f](\omega) \text{ para } \omega \in D_1 \subseteq \mathbb{R} \\ \exists \mathcal{F}[g](\omega) \text{ para } \omega \in D_2 \subseteq \mathbb{R} \end{array} \right\} \Rightarrow \exists \mathcal{F}[\alpha f + \beta g](\omega) = \alpha \mathcal{F}[f](\omega) + \beta \mathcal{F}[g](\omega) \text{ para } \omega \in D_1 \cap D_2$$

■ Simetría:

Si $f(t) \in \mathbb{R} \forall t \Rightarrow \mathcal{F}[f](\omega) = \overline{\mathcal{F}[f](-\omega)} \quad \forall \omega \in \mathbb{R}$

Demostración:

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

Como $f(t)$ es real

$$\overline{f(t)} = f(t)$$

por tanto

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

En particular

$$|\mathcal{F}[f](\omega)| = |\mathcal{F}[f](-\omega)|$$

es decir, el espectro de amplitud es par (simétrica respecto al eje OY).

■ Paridad:

Si $f(t)$ es par \Rightarrow

$$\mathcal{F}[f](\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt = \int_{-\infty}^0 f(t) e^{-i\omega t} dt + \int_0^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt$$

hacemos cambio $t = -s$ en la primera integral y como $f(-s) = f(s)$ por ser par, tendremos:

$$\int_{-\infty}^0 f(-s) e^{-i\omega(-s)} (-ds) + \int_0^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt = \int_{\infty}^0 f(s) e^{i\omega s} (-ds) + \int_0^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt$$

Cambiando los extremos de integración

$$\mathcal{F}[f](\omega) = \int_0^{\infty} f(s) e^{i\omega s} ds + \int_0^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt = \int_0^{\infty} f(t) (e^{i\omega t} + e^{-i\omega t}) dt = 2 \int_0^{\infty} f(t) \cos(\omega t) dt$$

siendo esta integral la llamada *integral coseno de Fourier* de la función $f(t)$.

- Si $f(t)$ es impar \Rightarrow

$$\mathcal{F}[f](\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt = \int_{-\infty}^0 f(t) e^{-i\omega t} dt + \int_0^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt$$

hacemos cambio $t = -s$ en la primera integral y como $f(-s) = -f(s)$ por ser par, tendremos:

$$\int_{-\infty}^0 -f(s) e^{-i\omega(-s)} (-ds) + \int_0^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt = - \int_{\infty}^0 f(s) e^{i\omega s} (-ds) + \int_0^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt$$

Cambiando los extremos de integración

$$\mathcal{F}[f](\omega) = - \int_0^{\infty} f(s) e^{i\omega s} ds + \int_0^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt = \int_0^{\infty} f(t) (-e^{i\omega t} + e^{-i\omega t}) dt = -2i \int_0^{\infty} f(t) \sin(\omega t) dt$$

siendo la integral la llamada *integral seno de Fourier* de la función $f(t)$.

- **Traslación en el espacio temporal:**

Dada

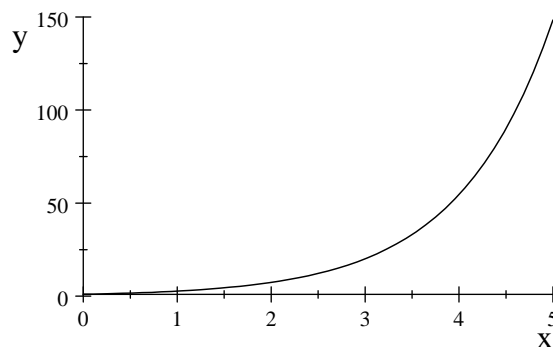
$$f : (-\infty, \infty) \longrightarrow \mathbb{C}$$

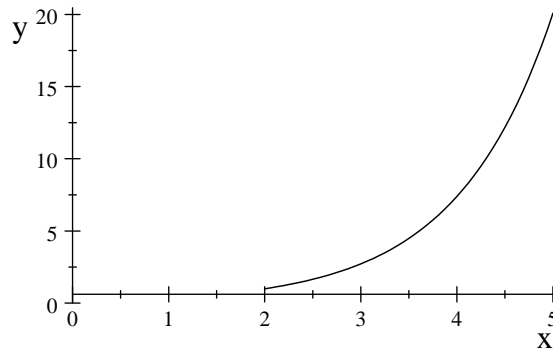
y supongamos que

$$\exists \mathcal{F}[f](\omega) \text{ y está definida sobre } D \subseteq \mathbb{C}$$

entonces si $t_0 \in \mathbb{R}$ y definimos la función $f_0(t)$ como

$$f_0(t) = f(t - t_0)$$





entonces

$$\exists \mathcal{F}[f_0](\omega) = e^{-i\omega t_0} \mathcal{F}[f](z) \text{ y está definida sobre } D$$

Demostración:

$$\mathcal{F}[f_0](\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f_0(t) e^{-i\omega t} dt = \int_{-\infty}^{\infty} f(t - t_0) e^{-i\omega t} dt$$

Hacemos el cambio $t - t_0 = s \Rightarrow dt = ds$

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(t - t_0) e^{-i\omega t} dt = \int_{-\infty}^{\infty} f(s) e^{-i\omega(s+t_0)} ds = e^{-i\omega t_0} \int_{-\infty}^{\infty} f(s) e^{-i\omega s} ds$$

es decir

$$\mathcal{F}[f(t - t_0)](\omega) = e^{-i\omega t_0} \mathcal{F}[f(t)](\omega) \quad \forall \omega \in D$$

■ **Traslación en el espacio de frecuencias:**

Dada

$$f : (-\infty, \infty) \longrightarrow \mathbb{C}$$

y supongamos que

$$\exists \mathcal{F}[f](\omega) \text{ y está definida sobre } D \subseteq \mathbb{C}$$

entonces si $a \in \mathbb{R}$ y definimos la función $f_a(t)$ como

$$f_a(t) = e^{iat} f(t)$$

entonces

$$\exists \mathcal{F}[f_a](\omega) = \mathcal{F}[f(t)](\omega - a) \text{ y está definida sobre } D$$

Demostración:

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

$$\mathcal{F}[f_a](\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-it(\omega-a)} f(t) dt = \mathcal{F}[f(t)](\omega - a)$$

- **Cambio de escala:** Dada

$$f : (-\infty, \infty) \longrightarrow \mathbb{C}$$

y supongamos que

$$\exists \mathcal{F}[f](\omega) \text{ y está definida sobre } D \subseteq \mathbb{C}$$

entonces si $a \in \mathbb{R}$ y definimos la función $f_a(t)$ como

$$f_a(t) = f(at)$$

entonces

$$\exists \mathcal{F}[f(at)](\omega) = \frac{1}{|a|} \mathcal{F}[f]\left(\frac{\omega}{a}\right) \text{ y está definida sobre } aD$$

Demostración

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

Hacemos el cambio $at = s \Rightarrow dt = \frac{1}{a} ds$ y distinguimos dos casos: $a > 0$ y $a < 0$

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{\infty} f(at) e^{-i\omega t} dt &= \begin{cases} \int_{-\infty}^{\infty} f(s) e^{-i\omega s/a} \frac{ds}{a} = \frac{1}{a} \int_{-\infty}^{\infty} f(s) e^{-i\frac{\omega}{a}s} ds & a > 0 \\ \int_{\infty}^{-\infty} f(s) e^{-i\omega s/a} \frac{ds}{a} = -\frac{1}{a} \int_{-\infty}^{\infty} f(s) e^{-i\frac{\omega}{a}s} ds & a < 0 \end{cases} \\ &= \frac{1}{|a|} \int_{-\infty}^{\infty} f(s) e^{-i\frac{\omega}{a}s} ds = \frac{1}{|a|} \mathcal{F}[f]\left(\frac{\omega}{a}\right) \end{aligned}$$

Observación 7.1 *Notar que la dilatación temporal implica una contracción en el espacio de frecuencias ω y viceversa.*

- **Derivación en el dominio temporal:**

Dada

$$f : (-\infty, \infty) \longrightarrow \mathbb{C}$$

y supongamos que f es derivable y que

$$\exists \mathcal{F}[f](\omega) \text{ y está definida sobre } D \subseteq \mathbb{C}$$

entonces

$$\exists \mathcal{F}[f'(t)](\omega) = (i\omega) \mathcal{F}[f](\omega) \text{ y está definida sobre } D$$

y en general si $f(t)$ es n veces derivable, entonces

$$\exists \mathcal{F}[f^{(n)}(t)](\omega) = (i\omega)^n \mathcal{F}[f(t)](\omega) \text{ y está definida sobre } D$$

Demostración:

$$\mathcal{F}[f'(t)](\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f'(t) e^{-i\omega t} dt$$

integramos por partes $dv = f'(t) dt$ y $u = e^{-i\omega t}$, y por tanto $v = f(t)$ y $dt = (-i\omega) e^{-i\omega t} dt$

$$\int_{-\infty}^{\infty} f'(t) e^{-i\omega t} dt = f(t) e^{-i\omega t} \Big|_{-\infty}^{\infty} + \int_{-\infty}^{\infty} f(t) (i\omega) e^{-i\omega t} dt = (i\omega) \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt = (i\omega) \mathcal{F}[f](\omega)$$

si $f(t)$ es n veces derivable, entonces se aplica el procedimiento por inducción en n .

■ **Derivación en el dominio de la frecuencia:**

$\mathcal{F}[f](\omega)$ es derivable y

$$\frac{d^n}{d\omega^n} [\mathcal{F}[f(t)](\omega)] = (-1)^n i^n \mathcal{F}[t^n f(t)](\omega)$$

Demostración:

$$\begin{aligned} \frac{d}{d\omega} [\mathcal{F}[f(t)](\omega)] &= \frac{d}{d\omega} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{d}{d\omega} f(t) e^{-i\omega t} dt \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} (-it) f(t) e^{-i\omega t} dt = -i \int_{-\infty}^{\infty} t f(t) e^{-i\omega t} dt = -i \mathcal{F}[t f(t)](\omega) \end{aligned}$$

Si se deriva n veces obtendremos por inducción en n la propiedad indicada.

7.2.1. Integración

Para una señal $x(t)$ en tiempo continuo que sea integrable se puede establecer la siguiente propiedad respecto a la transformada de Fourier de su función integral:

$$x(t) \xleftrightarrow{\mathcal{F}} X(\omega) \iff \int_{-\infty}^t x(s) ds \xleftrightarrow{\mathcal{F}} \frac{1}{i\omega} X(\omega) + \pi X(0) \delta(\omega)$$

7.2.2. Convolución

Una de las propiedades más importantes de la transformada de Fourier es su efecto sobre la operación de convolución. Dadas dos funciones $f, g : \mathbb{R} \implies \mathbb{R}$, definimos su producto de convolución como la función definida por:

$$h(t) = f(t) * g(t) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t-s) g(s) ds$$

Si existe la transformada de Fourier $F(\omega)$ y $G(\omega)$ de $f(t)$ y $g(t)$, respectivamente, entonces es posible calcular la transformada de Fourier de $h(t)$ como

$$H(\omega) = F(\omega) G(\omega)$$

También se cumple

$$\mathcal{F}[f(t) \cdot g(t)](\omega) = \frac{1}{2\pi} (\mathcal{F}[f(t)](\omega) * \mathcal{F}[g(t)](\omega))$$

La demostración se realiza actuando sobre la propia definición del producto de convolución.

$$\begin{aligned} H(\omega) &= \int_{-\infty}^{\infty} h(t) e^{-i\omega t} dt = \int_{-\infty}^{\infty} \left(\int_{-\infty}^{\infty} f(t-s) g(s) ds \right) e^{-i\omega t} dt \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} f(t-s) g(s) e^{-i\omega t} ds dt \end{aligned}$$

intercambiando el orden de integración y teniendo en cuenta que $g(s)$ no depende de t

$$H(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} g(s) \left(\int_{-\infty}^{\infty} f(t-s) e^{-i\omega t} dt \right) ds$$

realizamos el cambio de variable $t - s = r$

$$\begin{aligned} H(\omega) &= \int_{-\infty}^{\infty} g(s) \left(\int_{-\infty}^{\infty} f(t-s) e^{-i\omega t} dt \right) ds \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} g(s) \left(\int_{-\infty}^{\infty} f(r) e^{-i\omega s} e^{-i\omega r} dr \right) ds \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} g(s) e^{-i\omega s} \left(\int_{-\infty}^{\infty} f(r) e^{-i\omega r} dr \right) ds \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} g(s) e^{-i\omega s} F(\omega) ds \\ &= F(\omega) \int_{-\infty}^{\infty} g(s) e^{-i\omega s} ds \\ &= F(\omega) G(\omega) \end{aligned}$$

7.2.3. Relaciones de Parseval

Definición 7.2 La energía total de la función $f : \mathbb{R} \Rightarrow \mathbb{R}$ se define como

$$\varepsilon(f) = \int_{-\infty}^{\infty} |f(t)|^2 dt$$

Teorema 7.2 (Identidad de Parseval) Sea $f : \mathbb{R} \Rightarrow \mathbb{R}$ y supongamos que $\varepsilon(f) < \infty$ y que existe $\mathcal{F}[f(t)](\omega)$, entonces

$$\varepsilon(f) = \frac{1}{2\pi} \varepsilon(\mathcal{F}[f](\omega))$$

es decir

$$\int_{-\infty}^{\infty} |f(t)|^2 dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} |F(\omega)|^2 d\omega \quad (7.1)$$

Llamamos *espectro de energía* a la representación gráfica de la función $|\mathcal{F}[f](\omega)|^2$

Demostración: La demostración de 7.1 se realiza directamente utilizando la transformada de Fourier:

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{\infty} |f(t)|^2 dt &= \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \overline{f(t)} dt = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \overline{\left(\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega) e^{i\omega t} d\omega \right)} dt \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \left(\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \overline{F(\omega) e^{i\omega t}} d\omega \right) dt = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \left(\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \overline{F(\omega)} e^{-i\omega t} d\omega \right) dt \end{aligned}$$

intercambiando el orden de integración (Teorema de Fubini)

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{\infty} |f(t)|^2 dt &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \overline{F(\omega)} \left(\int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt \right) d\omega = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \overline{F(\omega)} F(\omega) d\omega \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} |F(\omega)|^2 d\omega \end{aligned}$$

7.2.4. Transformada inversa de Fourier

Definición 7.3 Como en el caso de la transformada de Laplace, dada la función $F(\omega)$ nos preguntamos si existe una función $f(t)$ de forma que se cumpla

$$\mathcal{F}[f](\omega) = F(\omega)$$

diremos entonces que $f(t)$ es la transformada inversa de $F(\omega)$

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

Esta inversa se puede calcular también de forma directa a través de una integral

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

Proposición 7.3 La transformada inversa de Fourier tiene las siguientes propiedades:

1. **Linealidad:**

$$\mathcal{F}^{-1}[\alpha F(\omega) + \beta G(\omega)](t) = \alpha \mathcal{F}^{-1}[F(\omega)](t) + \beta \mathcal{F}^{-1}[G(\omega)](t)$$

2. **Dualidad** Debido a la simetría de las expresiones del par de transformadas de Fourier, tendremos la siguiente propiedad de dualidad, que nos facilita el cálculo de algunas transformadas

$$g(t) \xrightarrow{\mathcal{F}} f(\omega) \iff f(t) \xrightarrow{\mathcal{F}} 2\pi g(-\omega)$$

Por ejemplo dada la señal en tiempo continuo

$$x(t) = \frac{2}{1+t^2}$$

si tenemos en cuenta que la transformada de Fourier de

$$g(t) = e^{-|t|}$$

es

$$f(\omega) = \frac{2}{1+\omega^2}$$

es decir

$$x(t) = f(t)$$

entonces

$$X(\omega) = 2\pi g(-\omega) = 2\pi e^{-|\omega|}$$

3. **Traslación**

$$\mathcal{F}^{-1}[F(\omega - a)](t) = e^{at} \mathcal{F}^{-1}[F(\omega)](t)$$

4. **Convolución**

$$\mathcal{F}^{-1}[(F \cdot G)(\omega)](t) = \mathcal{F}^{-1}[F(\omega) \cdot G(\omega)](t) = \mathcal{F}^{-1}[F(\omega)](t) * \mathcal{F}^{-1}[G(\omega)](t)$$

Ejemplo 7.3 Sabiendo que la transformada de Fourier de $f(t) = e^{-|t|}$ es $F(\omega) = \frac{2}{1+\omega^2}$, calcula la transformada de Fourier de $g(t) = \frac{2}{1+t^2}$

Solución: Teniendo en cuenta la propiedad de dualidad, vemos que $g(t) = F(t)$, es decir la función $g(t)$ es la transformada de Fourier de $f(t)$ pero considerándola como una función del tiempo. Por tanto

$$G(\omega) = 2\pi f(-\omega) = 2\pi e^{-|-\omega|} = 2\pi e^{-|\omega|} \quad \omega \in \mathbb{R}$$

Ejemplo 7.4 Comprueba que la transformada de Fourier de

$$f(t) = \begin{cases} 1 & -a < t < a \\ 0 & \text{resto} \end{cases}$$

es

$$F(\omega) = \frac{2 \operatorname{sen} a\omega}{\omega}$$

Ejemplo 7.5 Comprueba que la transformada de Fourier de $g(t) = \frac{\operatorname{sen} at}{t}$ es

$$F(\omega) = \begin{cases} \pi & -a < \omega < a \\ 0 & \text{resto} \end{cases}$$