

IV.3 PROPRIEDADES DAS TRANSFORMADAS DE FOURIER

Notações: $F(k) = \mathcal{F}[f(x)]$

1 TRANSLAÇÃO

$$\mathcal{F}[f(x-a)] = e^{ika} F(k)$$

$$\mathcal{F}[e^{-ixa} f(x)] = F(k-\alpha)$$

∴ a translação em um espaço equivale à multiplicação por uma exponencial (complexa) no espaço recíproco.

DEM:

$$\begin{aligned}\mathcal{F}[f(x-a)] &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} dz f(z-a) e^{ikz} = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} dz' f(z') e^{ik(z+a)} = e^{ika} F(k), \\ \mathcal{F}[e^{-ixa} f(x)] &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} dz f(z) e^{-ixa} e^{ikz} = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} dz f(z) e^{i(k-a)x} = F(k-\alpha)\end{aligned}$$

✓

2 DERIVAÇÃO:

$$\mathcal{F}[f'(x)] = -ik F(k)$$

$$\mathcal{F}[xf(x)] = -i F'(k)$$

∴ a derivação em relações à uma variável equivale à multiplicação pela outra variável do espaço recíproco.

DEM:

$$\mathcal{F}[f'(x)] = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} dx f'(x) e^{ikx} = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left[f(x) e^{ikx} \right]_{-\infty}^{+\infty} - \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} dx f(x) (ik) e^{ikx}$$

Fazendo a hipótese que

$$\lim_{x \rightarrow \pm\infty} f(x) = 0$$

segue que

$$\mathcal{F}[f'(x)] = -ik \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} dx f(x) e^{ikx} = -ik F(k)$$

Por outro lado

$$\mathcal{F}[xf(x)] = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} dx f(x) xe^{ikx} = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} dx f(x) (-i) \frac{d}{dk} e^{ikx} = -i \frac{d}{dk} F(k)$$



A generalização dessas propriedades é óbvia:

$$\mathcal{F}[f^{(n)}(x)] = (-ik)^n F(k)$$

$$\mathcal{F}[x^n f(x)] = (-i)^n F^{(n)}(k)$$

onde em $\mathcal{F}[f^{(n)}(x)]$ devemos supor $\lim_{x \rightarrow \pm\infty} f^{(k)}(x) = 0$ ($k=0, 1, \dots, n-1$).

OBS: É interessante notarmos que as propriedades de translação e derivação se unem através do teorema de Taylor; de fato, escrevendo $f(x-a)$ na forma de uma série de Taylor em torno de $x=a$,

$$f(x-a) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{f^{(n)}(x)}{n!} (-a)^n$$

segue, da linearidade de \mathcal{F} ,

$$\mathcal{F}[f(x-a)] = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-a)^n}{n!} \mathcal{F}[f^{(n)}(x)] = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-a)^n (-e^{ikx})^n}{n!} F(k) = \underbrace{\sum_{n=0}^{\infty} \frac{(ika)^n}{n!} F(k)}_{e^{ika}}$$

③ IDENTIDADE DE PARSEVAL

$$\int_{-\infty}^{+\infty} dx f(x) g^*(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} dk F(k) G^*(k)$$

DEMONSTRACAO:

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{+\infty} dx f(x) g^*(x) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} dx f(x) \left[\int_{-\infty}^{+\infty} dk G(k) e^{-ikx} \right]^* = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} dx f(x) \int_{-\infty}^{+\infty} dk G^*(k) e^{ikx} = \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} dk G^*(k) \int_{-\infty}^{+\infty} dx f(x) e^{ikx} = \int_{-\infty}^{+\infty} dk G^*(k) F(k) \end{aligned}$$

✓

Uma consequência muito importante desse resultado:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} dx |f(x)|^2 = \int_{-\infty}^{+\infty} dk |F(k)|^2$$

Sendo essa identidade também chamada IDENTIDADE DE PARSEVAL. Nessa forma, em outras palavras:

$$\|f\|^2 = \|F\|^2$$

④ TEOREMA DA CONVOLUÇÃO

→ DEF: Definimos o produto de convolução, ou simplesmente convolução, das funções $f(x)$ e $g(x)$ como sendo a função $(f*g)(x)$ dada por

$$(f*g)(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} d\xi f(\xi) g(x-\xi)$$

OBS: Supondo que as integrais abaixo existam e que podemos trocar a ordem de integração:

$$(f*g)(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} d\xi f(\xi) g(x-\xi) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} (-d\eta) f(x-\eta) g(\eta) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} d\eta g(\eta) f(x-\eta) = (g*f)(x)$$

ou seja,

$$f * g = g * f$$

 TEOREMA (CONVOLUÇÃO): Se $F(k) = \mathcal{F}[f(x)]$ e $G(k) = \mathcal{F}[g(x)]$, então:

$$\mathcal{F}[f * g] = \mathcal{F}[f] \mathcal{F}[g]$$

$$\mathcal{F}^{-1}[F * G] = \mathcal{F}^{-1}[F] \mathcal{F}^{-1}[G]$$

OBS: Logo o produto usual de funções em um espaço equivale ao produto de convolução no espaço recíproco.

DEM:

$$\begin{aligned} \mathcal{F}[(f+g)(x)] &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} dx (f+g)(x) e^{ikx} = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} dx \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} ds f(s) g(x-s) e^{ikx} \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} dy \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} ds f(s) g(y+s) e^{ik(y+s)} = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} dy g(y) e^{iky} \int_{-\infty}^{+\infty} ds f(s) e^{iks} = g(k)F(k) \end{aligned}$$

e a demonstração para $\mathcal{F}^{-1}[F * G]$ é completamente análoga

✓

OBS: Vamos denotar $\delta(x-a) = \delta_a(x)$. Então δ_0 faz o papel de unidade (a menor de constante) na convolução,

$$(\delta_0 * f)(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} d\xi \delta_0(\xi) f(x-\xi) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} f(x)$$

enquanto $\delta_a *$ é uma translação:

$$(\delta_a * f)(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} d\xi \delta(\xi-a) f(x-\xi) = \frac{f(x-a)}{\sqrt{2\pi}}$$

5) PRINCÍPIO DE INCERTEZA DE HEISENBERG

Vamos usar a notação:

$$\langle f, g \rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} dx f^*(x) g(x)$$

Vamos definir

$$\bar{x} = \langle f, x f \rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} dx f^*(x) x f(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} dx x |f(x)|^2$$

$$\sigma_f^2 = \| (x - \bar{x}) f \|^2 = \langle (x - \bar{x}) f, (x - \bar{x}) f \rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} dx (x - \bar{x})^2 |f(x)|^2$$

e de modo análogo:

$$\bar{k} = \langle F, k F \rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} dk F^*(k) k F(k) = \int_{-\infty}^{+\infty} dk k |F(k)|^2$$

$$\sigma_F^2 = \| (k - \bar{k}) F \|^2 = \langle (k - \bar{k}) F, (k - \bar{k}) F \rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} dk (k - \bar{k})^2 |F(k)|^2$$

onde o uso da notação no caso da variável K se justifica graças à identidade de Parseval, que pode ser escrita agora como

$$\langle f, g \rangle = \langle F, G \rangle$$

Finalmente definimos

$$\Delta x = \frac{\sigma_x}{\|f\|} = \frac{\|(x-\bar{x})f\|}{\|f\|}$$

$$\Delta K = \frac{\sigma_K}{\|F\|} = \frac{\|(K-\bar{K})F\|}{\|F\|}$$

 TEOREMA: Para Δx e ΔK acima definidos vale o chamado princípio da incerteza de Heisenberg:

$$\Delta x \Delta K \geq \frac{1}{2}$$

DEMO: Primeiro vamos escrever σ_x e σ_K em termos de integrais no mesmo espaço. Vamos escrever σ_K em termos de x . Para isso vamos usar o fato que

$$\delta(K-K') = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} dx e^{-i(K-K')x}$$

Logo:

$$\begin{aligned}
 \sigma_F^2 &= \int_{-\infty}^{+\infty} dK (K - \bar{K})^2 |F(K)|^2 = \int_{-\infty}^{+\infty} dK \int_{-\infty}^{+\infty} dK' (K - \bar{K})(K' - \bar{K}) F(K) F^*(K') \delta(K - K') \\
 &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} dx \int_{-\infty}^{+\infty} dK (K - \bar{K}) F(K) e^{-iKx} \int_{-\infty}^{+\infty} dK' (K' - \bar{K}) F^*(K') e^{iK'x} \\
 &= \int_{-\infty}^{+\infty} dx \left[\frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left(i \frac{d}{dx} - \bar{K} \right) \int_{-\infty}^{+\infty} dK F(K) e^{-iKx} \right] \left[\frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left(i \frac{d}{dx} - \bar{K} \right) \int_{-\infty}^{+\infty} dK' F(K') e^{-iK'x} \right]^* \\
 &= \int_{-\infty}^{+\infty} dx \left[\left(i \frac{d}{dx} - \bar{K} \right) f(x) \right] \left[\left(i \frac{d}{dx} - \bar{K} \right) f(x) \right]^* \\
 &= \langle i f' - \bar{R}f, i f' - \bar{R}f \rangle
 \end{aligned}$$

Vamos agora tomar o produto $\sigma_f^2 \sigma_F^2$:

$$\sigma_f^2 \sigma_F^2 = \langle (x - \bar{x})f, (x - \bar{x})f \rangle \langle i f' - \bar{R}f, i f' - \bar{R}f \rangle$$

Lembrando a desigualdade de Schwarz,

$$\langle \phi, \phi \rangle \langle \psi, \psi \rangle \geq |\langle \phi, \psi \rangle|^2$$

e

$$|z|^2 = (\operatorname{Re} z)^2 + (\operatorname{Im} z)^2 \geq (\operatorname{Im} z)^2 = \left[\frac{1}{2i} (z - z^*) \right]^2$$

podemos escrever

137

$$\langle \phi, \phi \rangle \langle \psi, \psi \rangle \geq \left[\frac{1}{2i} (\langle \phi, \psi \rangle - \langle \psi, \phi \rangle) \right]^2$$

onde usamos $\langle \phi, \psi \rangle^* = \langle \psi, \phi \rangle$. Vamos agora usar essa desigualdade para estimar $\sigma_f^2 \sigma_{\bar{f}}^2$. Temos:

$$\sigma_f^2 \sigma_{\bar{f}}^2 \geq \left(\frac{1}{2i} \delta \right)^2$$

onde ($\phi = (x - \bar{x})f$, $\psi = if' - Rf$):

$$\begin{aligned} \delta &= \langle xf - \bar{x}f, if' - Rf \rangle - \langle if' - Rf, xf - \bar{x}f \rangle \\ &= \langle xf, if' \rangle - \langle xf, \bar{R}f \rangle - \langle \bar{x}f, if' \rangle + \langle \bar{x}f, \bar{R}f \rangle \\ &\quad - \langle if', xf \rangle + \langle Rf, xf \rangle + \langle if', \bar{x}f \rangle - \langle Rf, \bar{x}f \rangle \end{aligned}$$

Uma vez que $\bar{\Sigma}$ e \bar{R} são constantes,

$$\langle \bar{x}f, \bar{R}f \rangle - \langle \bar{R}f, \bar{x}f \rangle = \bar{x}\bar{R}\langle f, f \rangle - \bar{R}\bar{x}\langle f, f \rangle = 0$$

e como $x \in \mathbb{R}$,

$$\langle \bar{R}f, xf \rangle - \langle xf, \bar{R}f \rangle = \bar{R}\langle f, xf \rangle - \bar{R}\langle f, xf \rangle = 0$$

Aleim disso:

$$\langle if', \bar{z}f \rangle - \langle \bar{z}f, if' \rangle = \bar{z} \langle if', f \rangle - \bar{z} \langle f, if' \rangle$$

$$= \bar{z} \int_{-\infty}^{+\infty} dx [if'(x)]^* f(x) - \bar{z} \int_{-\infty}^{+\infty} dx f^*(x) if'(x) =$$

$$= -i\bar{z} \left[\int_{-\infty}^{+\infty} dx f'^*(x) f(x) + \int_{-\infty}^{+\infty} dx f^*(x) f'(x) \right]$$

$$= -i\bar{z} \int_{-\infty}^{+\infty} dx [f^*(x)f(x)]' = -i\bar{z} \int_{-\infty}^{+\infty} dx (|f(x)|^2)'$$

$$= -i\bar{z} \left[\lim_{x \rightarrow \infty} |f(x)|^2 - \lim_{x \rightarrow -\infty} |f(x)|^2 \right] = 0$$

se supone que

$$\lim_{x \rightarrow \pm\infty} |f(x)|^2 = 0$$

Dicho modo,

$$\delta = \langle zf, if' \rangle - \langle if', zf \rangle$$

$$= \int_{-\infty}^{+\infty} dx zf^*(x) if'(x) - \int_{-\infty}^{+\infty} dx (if'(x))^* zf(x) =$$

$$= i \int_{-\infty}^{+\infty} dx zf^*(x) f'(x) + i \int_{-\infty}^{+\infty} dx f'^*(x) zf(x) =$$

$$= i \int_{-\infty}^{+\infty} dx z [f^*(x)f'(x) + f'^*(x)f(x)] =$$

$$= i \int_{-\infty}^{+\infty} dx x (|f(x)|^2)' = i x |f(x)|^2 \Big|_{-\infty}^{+\infty} - i \int_{-\infty}^{+\infty} dx |f(x)|^2$$

e supondo que $\lim_{x \rightarrow \pm\infty} |f(x)|^2 = 0$, segue

$$\delta = -i \int_{-\infty}^{+\infty} dx |f(x)|^2 = -i \|f\|^2$$

Portanto:

$$\sigma_f^2 \sigma_p^2 \geq \left(\frac{1}{2i} (-i) \|f\|^2 \right)^2 = \frac{\|f\|^4}{4}$$

$$\frac{\sigma_f^2}{\|f\|^2} \frac{\sigma_p^2}{\|f\|^2} \geq \frac{1}{4}$$

e da identidade de Parseval ($\|f\|^2 = \|F\|^2$):

$$\frac{\sigma_f^2}{\|f\|^2} \cdot \frac{\sigma_F^2}{\|F\|^2} \geq \frac{1}{4}$$

ou, em termos de $\Delta x \in \mathbb{C}K$,

$$(\Delta x)^2 (\Delta K)^2 \geq \frac{1}{4}$$

que e' o resultado procurado.



• INTERPRETAÇÃO

i) $x = \text{posição}$

$$K = \frac{p}{\hbar} = \frac{\text{momentum}}{\text{constante (Planck)}}$$

$$\therefore \Delta x \Delta p \geq \frac{\hbar}{2}$$

ii) $x = \text{tempo} = t$

$$K = \text{frequência} = \omega = 2\pi\nu$$

$$\therefore \Delta t \Delta \nu \geq \frac{1}{4\pi}$$

\therefore quanto mais localizada a função em um espaço, menos localizada a função transformada no espaço recíproco. Vamos tomar como exemplo a gaussiana

$$f(x) = N e^{-\alpha x^2} \quad (\alpha > 0), \quad F(k) = \frac{N}{\sqrt{2\alpha}} e^{-|k|^2/4\alpha}$$

Notemos que

$$\bar{x} = \int_{-\infty}^{+\infty} dx x |f(x)|^2 = N^2 \int_{-\infty}^{+\infty} dx x e^{-2\alpha x^2} = 0$$

impar

$$\sigma_f^2 = \| (x - \bar{x}) f \|^2 = \| x f \|^2 = N^2 \int_{-\infty}^{+\infty} dx x^2 e^{-2\alpha x^2}$$

$$= N^2 \left(-\frac{1}{2} \right) \frac{d}{d\alpha} \int_{-\infty}^{+\infty} dx e^{-2\alpha x^2} = \left(-\frac{1}{2} \right) \frac{d}{d\alpha} \| f \|^2$$

mas:

$$\|f\|^2 = N \int_{-\infty}^{+\infty} dx e^{-2\alpha x^2} = \frac{N^2}{\sqrt{2\alpha}} \int_{-\infty}^{+\infty} dy e^{-y^2} = N^2 \sqrt{\frac{\pi}{2\alpha}}$$

$$\therefore \sigma_f^2 = \frac{-N^2}{2} \frac{d}{d\alpha} \left(\sqrt{\frac{\pi}{2\alpha}} \alpha^{3/2} \right) = -\frac{N^2}{2} \sqrt{\frac{\pi}{2}} \left(-\frac{1}{2} \alpha^{-3/2} \right) = \frac{N^2}{4} \sqrt{\frac{\pi}{2}} \cdot \frac{1}{\alpha^{3/2}}$$

Escolhendo N de modo que $\|f\|^2 = 1$, ou seja:

$$N = \left(\frac{2\alpha}{\pi} \right)^{1/4}$$

Temos:

$$\sigma_f^2 = \frac{1}{4\alpha} \Rightarrow \Delta x = \frac{1}{\sqrt{4\alpha}}$$

com isso podemos escrever

$$f(x) = \frac{1}{(2\pi\sigma_f^2)^{1/4}} e^{-x^2/4\sigma_f^2}$$

De modo análogo, $\bar{k} = 0$ e

$$\sigma_k^2 = \frac{1}{4\left(\frac{1}{4\alpha}\right)} = \alpha \Rightarrow \Delta k = \sqrt{\alpha}$$

∴

$$\Delta x \Delta k = \frac{1}{2\sqrt{\alpha}} \sqrt{\alpha} = \frac{1}{2}$$

✓