

Sétima Lista de Exercícios de Física Matemática I – Soluções

(Transformada de Fourier, Convolução e Identidade de Plancherel)

IFUSP - Junho 2019

Exercício 1 *Calcularemos a transformada de Fourier*

$$\hat{f}(\xi) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} f(x) e^{-i\xi x} dx$$

de $f(x)$ das seguintes funções:

1. Se $f(x) = e^{-a|x|}$, $a > 0$, então

$$\begin{aligned}\hat{f}(\xi) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-a|x|-i\xi x} dx \\&= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left(\int_0^{\infty} e^{-(a+i\xi)x} dx + \int_{-\infty}^0 e^{(a-i\xi)x} dx \right) \\&= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left(\int_0^{\infty} e^{-(a+i\xi)x} dx + \int_0^{\infty} e^{-(a-i\xi)x} dx \right) \\&= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left(\frac{1}{a+i\xi} + \frac{1}{a-i\xi} \right) \\&= \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{a}{\xi^2 + a^2} .\end{aligned}$$

2. Se $f(x) = e^{-a|x|} \sin cx$, $a > 0$ e $c \in \mathbb{R}$, escrevemos

$$f(x) = e^{-a|x|} \frac{e^{icx} - e^{-icx}}{2i} .$$

Fazendo uso das propriedades

$$\widehat{af_1 + bf_2}(\xi) = a\hat{f}_1(\xi) + b\hat{f}_2(\xi)$$

$$\widehat{fe^{\pm icx}}(\xi) = \hat{f}(\xi \mp c)$$

juntamente com a transformadas de Fourier do ítem 1., temos

$$\begin{aligned}
\hat{f}(\xi) &= \frac{1}{2i} \left(\widehat{e^{-a|x|+icx}}(\xi) - \widehat{e^{-a|x|-icx}}(\xi) \right) \\
&= \frac{1}{2i} \left(\widehat{e^{-a|x|}}(\xi - c) - \widehat{e^{-a|x|}}(\xi + c) \right) \\
&= \frac{-i}{\sqrt{2\pi}} \left(\frac{a}{(\xi - c)^2 + a^2} - \frac{a}{(\xi + c)^2 + a^2} \right) \\
&= -i\sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{2ac\xi}{(\xi^2 + a^2 + c^2 - 2c\xi)(\xi^2 + a^2 + c^2 + 2c\xi)} \\
&= -i\sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{2ac\xi}{(\xi^2 + a^2 + c^2)^2 - 4c^2\xi^2} .
\end{aligned}$$

Note que a função $f(x)$ é ímpar e sua transformada de Fourier $\hat{f}(\xi)$ é ímpar e imaginária pura.

3. Seja $f(x) = 1 - |x|/a$ se $|x| \leq a$ e $f(x) = 0$ se $|x| > a$. Então

$$\begin{aligned}
\hat{f}(\xi) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-a}^a \left(1 - \frac{|x|}{a} \right) e^{-i\xi x} dx \\
&= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left(\int_{-a}^0 \left(1 + \frac{x}{a} \right) e^{-i\xi x} dx + \int_0^a \left(1 - \frac{x}{a} \right) e^{-i\xi x} dx \right) \\
&= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left(\int_0^a \left(1 - \frac{x}{a} \right) e^{i\xi x} dx + \int_0^a \left(1 - \frac{x}{a} \right) e^{-i\xi x} dx \right) \equiv \frac{1}{\sqrt{2\pi}} (I_a(\xi) + I_a(-\xi)) .
\end{aligned}$$

Integrando por partes

$$\begin{aligned}
I_a(\xi) &= \int_0^a \left(1 - \frac{x}{a} \right) e^{i\xi x} dx \\
&= \frac{1}{i\xi} \left(\left(1 - \frac{x}{a} \right) e^{i\xi x} \Big|_0^a + \frac{1}{a} \int_0^a e^{i\xi x} dx \right) \\
&= \frac{-1}{i\xi} + \frac{1}{a\xi^2} (1 - e^{i\xi a})
\end{aligned}$$

de onde se conclui

$$\begin{aligned}
\hat{f}(\xi) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left(\frac{1}{a\xi^2} (1 - e^{i\xi a}) + \frac{1}{a\xi^2} (1 - e^{-i\xi a}) \right) \\
&= \frac{2}{\sqrt{2\pi}} \frac{1 - \cos a\xi}{a\xi^2} \\
&= \frac{2}{\sqrt{2\pi}} \frac{1 - \cos^2 a\xi/2 + \sin^2 a\xi/2}{a\xi^2} \\
&= \frac{a}{\sqrt{2\pi}} \frac{\sin^2 a\xi/2}{(a\xi/2)^2} .
\end{aligned}$$

4. Se $f(x) = e^{-ax^2/2}$, então $f \in \mathcal{S}^1$ e a transformada de Fourier de f :

$$\begin{aligned}
\hat{f}(\xi) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-ax^2/2} e^{-i\xi x} dx \\
&= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-ax^2/2} (\cos \xi x - i \sin \xi x) dx \tag{1}
\end{aligned}$$

$$= \frac{1}{\sqrt{a\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \cos \left(\sqrt{2/a} \xi y \right) e^{-y^2} dy \equiv \frac{1}{\sqrt{a}} \psi \left(\sqrt{2/a} \xi \right) \tag{2}$$

é definida em termos de uma função $\psi = \psi(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \cos(ty) e^{-y^2} dy / \sqrt{\pi}$ que satisfaz a equação

$$\psi' + \frac{t}{2} \psi = 0$$

com $\psi(0) = 1$ e cuja solução: $\psi(t) = \exp(-t^2/4)$ resulta em

$$\hat{f}(\xi) = \frac{1}{\sqrt{a}} \psi \left(\sqrt{2/a} \xi \right) = \frac{1}{\sqrt{a}} e^{-\xi^2/(2a)} . \tag{3}$$

Observe que em todos os itens acima $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ é uma função integrável e integrável em valor absoluto, no sentido de uma integral de Riemann imprópria: $\int_{-\infty}^{\infty} |f(x)| dx = \lim_{N, M \rightarrow \infty} \int_{-M}^N |f(x)| dx < \infty$, estando desta forma definida sua transformada de Fourier $\hat{f} : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$. Sendo f uma função real sua transformada de Fourier $\hat{f}$ é real se f for par e imaginária se f for ímpar. Observe também que $\hat{f}(\xi)$ tem a mesma paridade de $f(x)$.

Exercício 2 (i) Desejamos encontrar uma função $f(x)$ cuja transformada de Fourier é

$$\hat{f}(\xi) = \frac{\sin a\xi}{\xi} e^{-b|\xi|} \stackrel{\text{def.}}{=} \hat{\chi}(\xi) \hat{g}(\xi) , \quad a, b > 0 \tag{4}$$

e demonstrar que

$$\int_0^{\infty} \frac{\sin a\xi}{\xi} e^{-b\xi} d\xi = \arctan \frac{a}{b} . \tag{5}$$

¹Em particular, f é contínua, limitada, integrável e absolutamente integrável.

Para isso, observamos o seguinte fato: se

$$f(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \chi * g(x) , \quad (6)$$

então

$$\hat{f}(\xi) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \widehat{\chi * g}(\xi) = \hat{\chi}(\xi) \hat{g}(\xi) . \quad (7)$$

pelo teorema da convolução (veja Teorema 6.3' e exercício na pág. 210 do livro texto “Análise de Fourier e equações diferenciais parciais”, Djairo G. de Figueiredo). As condições para o uso deste teorema são χ e g integráveis e absolutamente integráveis e χ ou g contínua e limitada. Estas condições são satisfeitas como veremos a seguir.

Vamos calcular as funções $\chi(x)$ e $g(x)$. Observe que, se $\chi(x) = \sqrt{\pi/2}$ para $|x| \leq a$ e $\chi(x) = 0$ para $|x| > a$, então

$$\begin{aligned} \hat{\chi}(\xi) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \chi(x) e^{-i\xi x} dx \\ &= \frac{1}{2} \int_{-a}^a e^{-i\xi x} dx \\ &= \frac{1}{\xi} \frac{e^{-i\xi a} - e^{-i\xi(-a)}}{-2i} \\ &= \frac{\sin a\xi}{\xi} \end{aligned}$$

coincide com a função definida em (4). Note que χ é integrável e absolutamente integrável.

Como a anti-transformada de Fourier de uma função $\phi(\xi)$ par qualquer é, pela mudança de variável $\xi \rightarrow -\xi$, formalmente a transformada de Fourier de ϕ :

$$\phi^\vee(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \phi(\xi) e^{i\xi x} d\xi = \frac{-1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\infty}^{-\infty} \phi(-\xi) e^{-i\xi x} d\xi = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \phi(\xi) e^{-i\xi x} d\xi = \hat{\phi}(x) ,$$

se $\hat{g}(\xi) = e^{-b|\xi|}$, $b > 0$, então pelo item 1. do exercício anterior e fórmula da inversa

$$\begin{aligned} g(x) &= (\hat{g})^\vee(x) \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \hat{g}(\xi) e^{-i\xi x} d\xi \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-b|\xi|} e^{-i\xi x} d\xi \\ &= \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{b}{x^2 + b^2} . \end{aligned}$$

Note que $g(x)$ é contínua, limitada, integrável e absolutamente integrável. A fórmula da inversa (primeira igualdade) pode ser aplicada neste caso devido ao Corolário 4.18 dos “Complementos ao curso de Física-Matemática I” que garante a igualdade da função original e a função transformada seguida da anti-transformada de Fourier da mesma.

Substituindo as funções χ e g obtidas no lado direito de (6), concluímos

$$\begin{aligned} f(x) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \chi(x-y)g(y)dy \\ &= \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \chi(x-y) \frac{b}{y^2 + b^2} dy \end{aligned}$$

e devido a

$$|x-y| \leq a \Leftrightarrow -a \leq y-x \leq a \Leftrightarrow x-a \leq y \leq x+a ,$$

continuamos

$$f(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{x-a}^{x+a} \frac{b}{y^2 + b^2} dy .$$

Fazendo a mudança de variável

$$y = b \tan \theta$$

$$dy = b \sec^2 \theta d\theta$$

$$b^2 + y^2 = b^2 (1 + \tan^2 \theta) = b^2 \sec^2 \theta$$

esta integral pode finalmente ser escrita como

$$\begin{aligned} f(x) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\arctan(x-a)/b}^{\arctan(x+a)/b} d\theta \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left(\arctan \frac{x+a}{b} - \arctan \frac{x-a}{b} \right) \end{aligned}$$

de onde se conclui, juntamente com a paridade ímpar da função arco-tangente, fórmula da inversa e definição (4) de $\hat{f}(\xi)$

$$\begin{aligned} 2 \arctan \frac{a}{b} &= \arctan \frac{a}{b} - \arctan \frac{-a}{b} \\ &= \sqrt{2\pi} f(0) \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \hat{f}(\xi) d\xi \\ &= 2 \int_0^{\infty} \frac{\sin a\xi}{\xi} e^{-b\xi} d\xi \end{aligned}$$

concluindo a demonstração de (5).

(ii) Verifiquemos a identidade de Plancherel–Parseval: $\|f\|^2 = \|\hat{f}\|^2$ para a função Gaussiana:

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

cuja transformada de Fourier é

$$\hat{f}(\xi) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-a\xi^2/2} .$$

Substituindo a por $1/a$ em f e $\hat{f}$ no ítem 4. do Exercício 1, multiplicando ambas por $1/\sqrt{2\pi a}$, obtemos as f e $\hat{f}$ deste exercício.

Por um lado, temos

$$\begin{aligned}\int_{-\infty}^{\infty} f(x)^2 dx &= \frac{1}{2\pi a} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-x^2/a} dx \\ &= \frac{1}{2\pi\sqrt{a}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-y^2} dy = \frac{1}{2\sqrt{\pi a}} .\end{aligned}$$

Por outro lado, temos

$$\begin{aligned}\int_{-\infty}^{\infty} \hat{f}(\xi)^2 d\xi &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-a\xi^2} d\xi \\ &= \frac{1}{2\pi\sqrt{a}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\eta^2} d\eta = \frac{1}{2\sqrt{\pi a}} ,\end{aligned}$$

concluindo a igualdade.