

# Seminari 1 Anàlisi harmònica

Guillem Tutusaus i Alcaraz

16 de Març 2024

1. Calculeu la següent integral en termes del paràmetre  $\alpha > 0$ :

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{dx}{(\alpha^2 + x^2)^2}$$

Si haguéssiu de donar, almenys formalment, un candidat raonable per ser la transformada de Fourier de la funció  $\text{sgn}(x)$ , quin seria?

Per tal de calcular la següent integral utilitzarem el teorema de Plancherel sobre la funció  $g_\alpha(x)$ , és a dir

$$\int_{-\infty}^{\infty} |e^{-\alpha|x|}|^2 dx = \int_{-\infty}^{\infty} |\hat{g}_\alpha(\xi)|^2 d\xi \quad (1)$$

Al saber que la transformada de Fourier de la funció  $g_\alpha(x)$  és

$$\hat{g}_\alpha(\xi) = \frac{2\alpha}{\alpha^2 + 4\pi^2\xi^2}$$

substituïnt el resultat dins la integral obtenim el següent

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{\infty} |\hat{g}_\alpha(\xi)|^2 d\xi &= \int_{-\infty}^{\infty} \left| \frac{2\alpha}{\alpha^2 + 4\pi^2\xi^2} \right|^2 d\xi \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \frac{4\alpha^2}{(\alpha^2 + 4\pi^2\xi^2)^2} d\xi \\ &= 4\alpha^2 \int_{-\infty}^{\infty} \frac{d\xi}{(\alpha^2 + 4\pi^2\xi^2)^2} d\xi \\ &= \frac{4\alpha^2}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dx}{(\alpha^2 + x^2)^2} \end{aligned}$$

on hem utilitzat el canvi de variable  $4\pi^2\xi^2 = x^2$  i el fet que  $\alpha > 0$ . Ara,

calculant la integral de l'esquerra a (1)

$$\begin{aligned}\int_{-\infty}^{\infty} |e^{-\alpha|x|}|^2 dx &= \int_{-\infty}^{\infty} e^{-2\alpha|x|} dx \\ &= \int_{-\infty}^0 e^{2\alpha x} dx + \int_0^{\infty} e^{-2\alpha x} dx \\ &= \left[ \frac{e^{2\alpha x}}{2\alpha} \right]_{-\infty}^0 + \left[ \frac{e^{-2\alpha x}}{-2\alpha} \right]_0^{\infty} \\ &= \frac{1}{\alpha}\end{aligned}$$

Per tant, tenim que la nostre integral és

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{dx}{(\alpha^2 + x^2)^2} = \frac{2\pi}{4\alpha^3} = \frac{\pi}{2\alpha^3}$$

La transformada de Fourier de  $\text{sgn}(x)$  no té sentit ja que  $\text{sgn}(x) \notin L^1(\mathbb{R})$ . No obstant, al seminari passat vam veure la funció  $h_\alpha(x) = \text{sgn}(x)e^{-\alpha|x|}$ . Observem el següent fet

$$\lim_{\alpha \rightarrow 0^+} h_\alpha(x) = \text{sgn}(x)$$

Sabent que  $\hat{h}_\alpha(x) = \frac{-4\pi ix}{\alpha^2 + 4\pi^2 x^2}$ , aleshores podriem dir que

$$\widehat{\text{sgn}}(x) = \lim_{\alpha \rightarrow 0^+} \hat{h}_\alpha(x) = \lim_{\alpha \rightarrow 0^+} \frac{-4\pi ix}{\alpha^2 + 4\pi^2 x^2} = \frac{-i}{\pi x} = \frac{1}{\pi i x}$$

- Justifiqueu raonadament si és cert que per  $f \in L^1(\mathbb{R})$  es té necessàriament  $\hat{f} \in \mathcal{C}_0(\mathbb{R})$ . Justifiqueu raonadament si de fet es té la següent igualtat:  $\mathcal{F}(L^1(\mathbb{R})) = \mathcal{C}_0(\mathbb{R})$ . En cas afirmatiu, proveu-ho, i en cas contrari, doneu un contraexemple i justifiqueu-ho breument, no cal que feu càlculs explícits.

Per tal de veure si  $f \in L^1(\mathbb{R})$ , aleshores  $\hat{f} \in \mathcal{C}_0(\mathbb{R})$ , és necessari veure que la transformada de Fourier és una funció uniformement contínua i tal que  $|\hat{f}(\xi)| \rightarrow 0$  conforme  $|\xi| \rightarrow 0$ . Començarem veient que la transformada de Fourier és una funció uniformement contínua. És a dir, cal veure que

$$\lim_{h \rightarrow 0} \sup_{\xi \in \mathbb{R}} |\hat{f}(\xi + h) - \hat{f}(\xi)| = 0$$

Ara bé,

$$\begin{aligned}|\hat{f}(\xi + h) - \hat{f}(\xi)| &= |\mathcal{F}(e^{-2\pi i h x} f(x)) - \mathcal{F}(f(x))| \\ &= \left| \int_{-\infty}^{\infty} f(x)(e^{-2\pi i h x} - 1)e^{-2\pi i \xi x} dx \right| \\ &\leq \int_{-\infty}^{\infty} |f(x)(e^{-2\pi i h x} - 1)| dx\end{aligned}$$

Per tant,

$$\lim_{h \rightarrow 0} \sup_{\xi \in \mathbb{R}} |\hat{f}(\xi + h) - \hat{f}(\xi)| \leq \lim_{h \rightarrow 0} \int_{-\infty}^{\infty} q_h(x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} \lim_{h \rightarrow 0} q_h(x) dx = 0$$

on hem utilitzat que  $q_h(x) := f(x)(e^{-2\pi i h x} - 1)$  continua respecte el paràmetre i hem acotat  $|q_h(x)| \leq 2|f(x)|$ , que és integrable per tal de poder aplicar el teorema de la convergència dominada. Això demostra que la transformada de Fourier d'una funció  $f \in L^1(\mathbb{R})$  és una funció contínua, és a dir, que  $\hat{f}(\xi) \in \mathcal{C}_0(\mathbb{R})$ .

Anem a veure que l'altre implicació no és certa, és a dir, que  $\mathcal{F}(L^1(\mathbb{R})) \subsetneq \mathcal{C}_0(\mathbb{R})$ . Per això, donem el següent exemple de funció

$$g(x) = \begin{cases} \frac{\tanh(x)}{\log(1+|x|^{1/2})} & x \neq 0 \\ 0 & x = 0 \end{cases}$$

és fàcil comprovar que  $g \in \mathcal{C}_0(\mathbb{R})$ . Ara bé,  $g$  no pot ser la transformada de Fourier de cap  $f \in L^1(\mathbb{R})$ . Per veure això, recordem un enunciat del seminari passat, que deia.

*Sigui  $f \in L^1(\mathbb{R})$  amb  $\hat{f}$  senar, aleshores existeix  $M > 0$  tal que*

$$\left| \int_1^a \frac{\hat{f}(\xi)}{\xi} d\xi \right| \leq M$$

per a tot  $a \geq 1$ .

Si  $g$  fos la transformada de Fourier d'una funció  $f \in L^1(\mathbb{R})$ , aleshores pel resultat anterior tindriem que

$$\left| \int_1^{\infty} \frac{\tanh(x)}{x \log(1 + \sqrt{x})} dx \right| \leq M$$

per alguna certa  $M \geq 0$ , al ser  $g$  una funció senar. Veiem que això no pot passar.

$$\begin{aligned} \left| \int_1^{\infty} \frac{\tanh(x)}{x \log(1 + \sqrt{x})} dx \right| &\geq \int_1^{\infty} \frac{1}{x \log(1 + \sqrt{x})} dx \\ &\geq \int_1^{\infty} \frac{1}{x \log(x)} dx \end{aligned}$$

que és clarament divergent. Per tant, no podem acotar uniformement (per tot  $a$ ) la integral  $|\int_1^a \frac{g(x)}{x} dx|$ , contradient la hipòtesis que  $g$  és la transformada de Fourier d'una funció  $f \in L^1(\mathbb{R})$ . Això és,  $g \notin \mathcal{F}(L^1(\mathbb{R}))$ .

3. Escriviu l'equació de Laplace al semiplà superior per a una funció  $h : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ . Calculeu la solució i doneu-la en termes d'una convolució amb un nucli concret. Doneu un exemple de condicions de regularitat que hauríem d'imposar sobre  $h$  per tal que, en efecte, l'anterior convolució sigui una solució de l'equació de Laplace.

L'equació de Laplace per a una funció  $h(x, y)$  al semiplà superior pren la forma,

$$\Delta h = 0$$

és a dir,  $\partial_x^2 h + \partial_y^2 h = 0$ . Per tal de solucionar aquesta equació, passem abans l'equació a coordenades polars per fer-nos la vida més fàcil. Amb una mica de feina, es pot veure que l'equació de Laplace en coordenades polars pren la forma,

$$\Delta u = u_{rr} + \frac{1}{r}u_r + \frac{1}{r^2}u_{\theta\theta} = 0$$

on  $h(x, y) = u(\sqrt{x^2 + y^2}, \arctan \frac{y}{x}) = u(r, \theta)$ .

Considerem ara el problema

$$\Delta u = 0, \quad 0 \leq r < 1$$

$$u(1, \theta) = g(\theta), \quad 0 \leq \theta \leq 2\pi$$

Per tal de resoldre aquest problema, assumirem que la solució pot ser presentada com un producte, obtenim dues EDO i utilitzem la condició de frontera de  $\theta$  per acabar amb

$$u(r, \theta) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k \geq 1} a_k r^k \cos(k\theta) + b_k r^k \sin(k\theta)$$

Calculant els coeficients de Fourier tenim

$$a_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(\phi) \cos(k\phi) d\phi, \quad b_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(\phi) \sin(k\phi) d\phi$$

Per tant, ja tenim la solució. Escrivim però aquesta com a convolució amb algun dels nuclis vists a classe.

$$\begin{aligned} u(r, \theta) &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(\phi) \left( \frac{1}{2} + \sum_{k \geq 1} r^k (\cos(k\phi) \cos(k\theta) + \sin(k\phi) \sin(k\theta)) \right) d\phi \\ &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(\phi) \left( \frac{1}{2} + \sum_{k \geq 1} r^k \cos(k(\theta - \phi)) \right) d\phi \end{aligned}$$

Ara,

$$\begin{aligned}
\frac{1}{2} + \sum_{k \geq 1} r^k \cos(k\theta) &= \operatorname{Re} \left( \frac{1}{2} + \sum_{k \geq 1} z^k \right) \\
&= \operatorname{Re} \left( \frac{1}{2} + \frac{z}{1-z} \right) \\
&= \operatorname{Re} \left( \frac{1+z}{2(1-z)} \right) \\
&= \operatorname{Re} \left( \frac{(1+z)(1-\bar{z})}{2|1-z|^2} \right) \\
&= \operatorname{Re} \left( \frac{1-|z|^2 + z - \bar{z}}{2|1-z|^2} \right) \\
&= \frac{1-r^2}{2(1+r^2-2r \cos \theta)}
\end{aligned}$$

I per tant, finalment, podem concloure que la solució està donada per

$$u(r, \theta) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(\phi) \frac{1-r^2}{1+r^2-2r \cos(\theta-\phi)} d\phi$$

que es tracta del *nucli de Poisson* convolucionat amb la funció  $g$ .