

Practica de Transformada de Fourier

Propiedad: Si $f \in S \Rightarrow (D^\alpha f)^\wedge(\xi) = (i\xi)^{|\alpha|} \hat{f}(\xi)$

Lo probamos primero para el caso de una derivada

$$\begin{aligned} \left[\frac{\partial f}{\partial x_j} \right]^\wedge(\xi) &= (2\pi)^{-n/2} \int_{\mathbb{R}^n} \frac{\partial f(x)}{\partial x_j} e^{-ix\xi} dx = \\ &= - (2\pi)^{-n/2} \int_{\mathbb{R}^n} f(x) e^{-ix\xi} (-i\xi_j) dx = i \xi_j \hat{f}(\xi) \end{aligned}$$

(integrando por partes, siempre que f tienda a cero en ∞)

Por inducción se deduce que si f y las derivadas hasta el orden $|\alpha|-1$ de f tienden a cero en ∞ vale

$$(D^\alpha f)^\wedge(\xi) = (i\xi)^{|\alpha|} \hat{f}(\xi)$$

Propiedad: Si $f \in S \Rightarrow D^\alpha(\hat{f}) = [(-ix)^\alpha f]^\wedge$

Dem: Lo probamos primero para una derivada

$$\hat{f}(\xi) = (2\pi)^{-n/2} \int_{\mathbb{R}^n} f(x) e^{-ix\xi} dx$$

Derivando bajo el signo de integral

$$\frac{\partial \hat{f}}{\partial \xi_j} = (2\pi)^{-n/2} \int_{\mathbb{R}^n} f(x) e^{-ix\xi} (-ix_j) dx = (-ix_j) \hat{f}(\xi)$$

Por inducción sale que $D^\alpha(\hat{f}) = [(-ix)^\alpha \hat{f}]^\wedge$

Propiedad: $(f * g)^\wedge = (2\pi)^{n/2} \hat{f} \cdot \hat{g}$

Dem:

$$\begin{aligned} (f * g)^\wedge(\xi) &= (2\pi)^{-n/2} \int_{\mathbb{R}^n} (f * g)(x) e^{-ix\xi} dx = \\ &= (2\pi)^{-n/2} \int_{\mathbb{R}^n} \left\{ \int_{\mathbb{R}^n} f(x-u) \cdot g(u) du \right\} e^{-ix\xi} dx = \\ &= (2\pi)^{-n/2} \int_{\mathbb{R}^n} \int_{\mathbb{R}^n} f(x-u) g(u) e^{-ix\xi} du dx = \\ &= (2\pi)^{-n/2} \int_{\mathbb{R}^n} \left\{ \int_{\mathbb{R}^n} f(x-u) g(u) e^{-ix\xi} dx \right\} du = \end{aligned}$$

$$= (2\pi)^{-n/2} \int_{\mathbb{R}^n} g(u) \left\{ \int_{\mathbb{R}^n} f(x-u) e^{-i x \xi} dx \right\} du$$

En la integral interior hago el cambio de variable $z = x - u$

$$= (2\pi)^{-n/2} \int_{\mathbb{R}^n} g(u) \left\{ \int_{\mathbb{R}^n} f(z) e^{-i(z+u)\xi} dz \right\} du$$

$$= (2\pi)^{-n/2} \int_{\mathbb{R}^n} g(u) e^{-i u \xi} \left\{ \int_{\mathbb{R}^n} f(z) e^{-i z \xi} dz \right\} du$$

$$= (2\pi)^{-n/2} \left\{ \int_{\mathbb{R}^n} g(u) e^{-i u \xi} dz \right\} \left\{ \int_{\mathbb{R}^n} f(z) e^{-i z \xi} dz \right\}$$

$$= (2\pi)^{n/2} \hat{f}(\xi) \hat{g}(\xi)$$

Obs: Si definimos la convolución por

$$(f * g)(x) = (2\pi)^{-n/2} \int_{\mathbb{R}^n} f(u) g(x-u) du$$

$$\text{vale } (f * g)^\wedge = \hat{f} \cdot \hat{g}$$

1) a) $f(x) = \chi_{[-a, a]}$

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

$$= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} 2 \frac{\text{sen}(\xi a)}{\xi} = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{\text{sen}(\xi a)}{\xi}$$

c) $f(x) = (1 + x^2)^{-1}$

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

Para calcular esta integral uso el método de los residuos (variable compleja)

Considero la función de variable compleja: $g(z) = \frac{e^{-i z \xi}}{1 + z^2}$

$$g(z) = \frac{h(z)}{k(z)} \quad \text{con } h(z) = e^{-i \xi z} \quad \text{y } k(z) = 1 + z^2$$

La función g es holomorfa en $\mathbb{C} - \{i, -i\}$

En $\pm i$ tiene polos simples pues k tiene ceros simples

$$\text{Res } g(i) = \frac{h(i)}{k'(i)} = \frac{e^{\xi}}{2i}$$

$$\text{Res } g(-i) = \frac{h(-i)}{k'(-i)} = \frac{e^{-\xi}}{-2i}$$

Caso $\xi < 0$: Aplicamos el teorema de los residuos al contorno γ_r formado por el intervalo $[-r, r]$ del eje real y la semicircunferencia C_r : $z = r \cdot e^{it}$ con $0 \leq t \leq \pi$ con $r > 1$ (de modo la única singularidad de g en el interior

de γ_r es $z = i$)

$$\text{Tenemos: } \int_{\gamma_r} g(z) dz = 2\pi i \text{ Res } g(i)$$

(Obs: el índice el punto i respecto al contorno es 1, se recorre en el sentido contrario a las agujas del reloj)

o sea:

$$\int_{-r}^r g(z) dz + \int_{C_r} g(z) dz = \pi e^{\xi}$$

Si podemos probar que la integral sobre C_r tiende a cero resultará

$$\hat{f}(\xi) = \sqrt{\frac{\pi}{2}} e^{\xi}$$

En el semiplano $y \geq 0$ tenemos la acotación:

$$|e^{-i\xi z}| = |e^{-i\xi(x+yi)}| = |e^{-i\xi x}| \cdot |e^{-\xi y}| \leq e^{-\xi y} \leq 1$$

$$\text{Por lo tanto sobre } C_r: |g(z)| \leq \frac{1}{|1+z^2|}$$

$$\text{pero } |1+z^2| = |z^2 - (-1)| \geq |z|^2 - 1 \geq r^2 - 1$$

$$|g(z)| \leq \frac{1}{r^2 - 1} \Rightarrow \left| \int_{C_r} g(z) dz \right| \leq \frac{\pi r}{r^2 - 1} \rightarrow 0$$

cuando $r \rightarrow \infty$

$$\left(\text{uso que } \left| \int_{C_r} g(z) dz \right| \leq \text{long}(C_r) \cdot \sup_{\gamma_r} |g(z)| \right)$$

Caso $\xi > 0$: Se repite el argumento con γ_r formado por el intervalo $[-r, r]$ del eje real y la semi-circunferencia C_r : $z = r e^{-it}$ con $0 \leq t \leq \pi$

y $r > 1$

Esta vez $\int_{\gamma_r} g(z) dz = (-1) 2\pi i \text{Res } g(-i)$

(aparece un -1 debido a que el índice del punto $-i$ respecto al contorno es -1 ya que se recorre en el sentido de las agujas del reloj)

$$\int_{-r}^r g(z) dz + \int_{C_r} g(z) dz = \pi e^{-\xi}$$

de donde resulta

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

(Notemos que de nuevo la integral sobre C_r tiende a cero ya que la acotación $|e^{-i\xi z}| \leq 1$ vale en el semiplano $y < 0$)

Combinando los resultados tenemos que:

$$f(x) = (1 + x^2)^{-1} \Rightarrow \hat{f}(\xi) = \sqrt{\frac{\pi}{2}} e^{-|\xi|}$$

2) b) Defino $\delta_a f$ por $\delta_a f(x) = f(ax)$

$$(\delta_a f)^\wedge(\xi) = a^{-n} \hat{f}(\xi/a) \quad (\text{si } a > 0)$$

[la misma formula que en las aproximaciones de la identidad]

Dem:

$$\begin{aligned} (\delta_a f)^\wedge(\xi) &= (2\pi)^{-n/2} \int_{\mathbb{R}^n} f(ax) e^{-ix\xi} dx = \quad (\text{hago un cambio } u = ax) \\ &= (2\pi)^{-n/2} \int_{\mathbb{R}^n} f(u) e^{-iu\xi/a} a^{-n} du = \\ &= a^{-n} \hat{f}(\xi/a) \end{aligned}$$

$$d) \text{ Si } \hat{f} \in L^1(\mathbb{R}^n) \Rightarrow \hat{\hat{f}} = \tilde{f}$$

Dem: Haciendo el cambio de variable $u = -x$ tenemos

$$\hat{f}(\xi) = (2\pi)^{-n/2} \int_{\mathbb{R}^n} f(-u) e^{iu\xi} dx = \widehat{\tilde{f}}^\vee(\xi) \quad \text{donde } \tilde{f}(x) = f(-x)$$

Aplicando la fórmula de inversión $\hat{\hat{f}} = \tilde{f}$

Si f es par resulta que $\hat{f} = \hat{\tilde{f}}$

Obs: (Mia) Supongamos que $f: \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ entonces

$$\overline{\hat{f}(\xi)} = (2\pi)^{-n/2} \int_{\mathbb{R}^n} \overline{f(x)} \overline{e^{-ix\xi}} dx = (2\pi)^{-n/2} \int_{\mathbb{R}^n} f(x) e^{ix\xi} dx = \hat{f}(\xi)$$

Por lo tanto si f es par y con valores reales $\Rightarrow \hat{f}$ es real

Otra forma de verlo es:

$$\begin{aligned} \hat{f}(\xi) &= (2\pi)^{-n/2} \int_{\mathbb{R}^n} f(x) e^{-ix\xi} dx = \\ &= (2\pi)^{-n/2} \left[\int_{\mathbb{R}^n} f(x) \cos(x\xi) dx - i \int_{\mathbb{R}^n} f(x) \sin(x\xi) dx \right] \end{aligned}$$

pero $f(x) \sin(\xi x)$ es una función impar [pues f es par] \Rightarrow la segunda integral se anula y tenemos:

$$\hat{f}(\xi) = (2\pi)^{-n/2} \int_{\mathbb{R}^n} f(x) \cos(x\xi) dx$$

(Este resultado es análogo al hecho de que una función periódica par se desarrolla en serie de cosenos)

Análogamente si f es impar y con valores reales $\Rightarrow \hat{f}(\xi)$ es imaginario puro, de hecho:

$$\hat{f}(\xi) = (2\pi)^{-n/2} i \int_{\mathbb{R}^n} f(x) \sin(x\xi) dx$$

de hecho ahora $f(x) \cos(\xi x)$ es impar y por lo tanto su integral en \mathbb{R}^n se anula.

3) Calcular \hat{f} siendo $f(x) = e^{-x^2/2}$

$$\hat{f}(0) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\mathbb{R}} e^{-x^2/2} dx = 1$$

(Es la densidad normal de probabilidad !)

Por otra parte $f' = (-x) e^{-x^2/2} = (-x) f$ y $f(0) = 1$

$$(\hat{f})' = (-ix\hat{f}) = (i\hat{f}') = i \cdot (\hat{f}') = i(i\xi) \cdot \hat{f} = -\xi \hat{f}$$

entonces tanto f como \hat{f} son soluciones del problema de valores iniciales

$$\begin{cases} g'(x) = (-x) \cdot g(x) \\ g(0) = 1 \end{cases}$$

por unicidad $f = g$

Usando el ejercicio 2) parte b) vamos a calcular la transformada de

$$g(x) = e^{-ax^2} = e^{-2a(x^2/2)} = f(ux) \quad \text{con } u = \sqrt{2a}$$

$$\hat{g}(\xi) = u^{-1/2} \hat{f}(\xi/u) = (2a)^{-1/2} e^{-(\xi/u)^2/2} = (2a)^{-1/2} e^{-\xi^2/4a}$$

7) a) Ecuación del calor

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} & (x, t) \in \mathbb{R} \times (0, +\infty) \\ u(x, 0) = u_0(x) \end{cases}$$

Aplico la transformada de Fourier en x a ambos miembros de la ecuación

$$\hat{u}_t(\xi, t) = (i\xi)^2 \hat{u}(\xi, t) = -\xi^2 \hat{u}(\xi, t)$$

y a la condición inicial:

$$\hat{u}(\xi, 0) = \hat{u}_0(\xi)$$

Para cada ξ fijo tengo un problema de valores iniciales (ecuación ordinaria)

$$\begin{cases} \hat{u}_t(\xi, t) = -\xi^2 \hat{u}(\xi, t) \\ \hat{u}(\xi, 0) = \hat{u}_0(\xi) \end{cases}$$

$$\Rightarrow \text{la solución es } \hat{u}(\xi, t) = \hat{u}_0(\xi) e^{-\xi^2 t}$$

$$g(x) = e^{-ax^2} \Rightarrow \hat{g}(\xi) = (2a)^{-1/2} e^{-\xi^2/4a}$$

$$\text{Poniendo } t = \frac{1}{4a} \Rightarrow a = \frac{1}{4t} \Rightarrow \hat{g}(\xi) = (1/2t)^{-1/2} e^{-\xi^2 t} = \sqrt{2t} e^{-\xi^2 t}$$

$$\Rightarrow \text{la transformada de Fourier de } K_t(x) = \frac{1}{\sqrt{2t}} e^{-x^2/4t} \text{ es } \hat{K}_t(\xi) = e^{-\xi^2 t}$$

por lo tanto usando la propiedad de la transformada de Fourier de transformar la convolución en producto vemos que:

$$u(x, t) = (2\pi)^{-1/2} (u_0 * K_t)(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\mathbb{R}} u_0(x-u) \frac{1}{\sqrt{2t}} e^{-u^2/4t} du =$$

$$= \frac{1}{2\sqrt{\pi t}} \int_{\mathbb{R}} u_0(x-u) e^{-u^2/4t} du$$

(Formula de Poisson para resolver la ecuación del calor)

b) Ecuación de Laplace:

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0 & (x, y) \in \mathbb{R} \times (0, \infty) \\ u(x, 0) = u_0(x) \end{cases}$$

Aplico transformada de Fourier en x

$$(i\xi)^2 \hat{u}(\xi, y) + \hat{u}_{yy}(\xi, y) = 0$$

o sea

$$-\xi^2 \hat{u}(\xi, y) + \hat{u}_{yy}(\xi, y) = 0$$

con la condición inicial de que $\hat{u}(\xi, 0) = \hat{u}_0(\xi)$

llamando $g(y) = \hat{u}(\xi, y)$ con ξ fijo

$$g'' = \xi^2 g \Rightarrow g = c_1 e^{\xi y} + c_2 e^{-\xi y}$$

evaluando en $y = 0$ resulta que $c_1 + c_2 = \hat{u}_0(\xi)$

$$\hat{u}(\xi, y) = c_1(\xi) e^{\xi y} + c_2(\xi) e^{-\xi y} \quad \text{para } y > 0$$

como es una transformada de Fourier debe tender a cero cuando $|\xi| \rightarrow \infty$

$$\text{Es razonable tomar } \hat{u}(\xi, y) = \hat{u}_0(\xi) e^{-|\xi|y}$$

Observacion: uno sospecha que al elegir esto pierde soluciones.

Esto en realidad es así, el problema no tiene solución única.

Si $u(x, y)$ es una solución $v(x, y) = u(x, y) + y$ es otra solución.

En el ejercicio 1 vimos que

$$f(x) = (1 + x^2)^{-1} \Rightarrow \hat{f}(\xi) = (\pi/2)^{1/2} e^{-|\xi|}$$

Utilizamos el ejercicio 2) b) con $a > 0$

$$g(x) = (1 + (ax)^2)^{-1} \Rightarrow \hat{g}(\xi) = a^{-1} (\pi/2)^{1/2} e^{-|\xi|/a}$$

Poniendo $1/a$ en lugar de a

$$g(x) = (1 + (x/a)^2)^{-1} \Rightarrow \hat{g}(\xi) = a (\pi/2)^{1/2} e^{-|\xi|a}$$

$$g(x) = \frac{a^2}{a^2 + x^2} \quad (a > 0) \Rightarrow \hat{g}(\xi) = a (\pi/2)^{1/2} e^{-|\xi|a}$$

$$g(x) = \frac{a}{a^2 + x^2} \quad (\pi/2)^{-1/2} \quad (a > 0) \Rightarrow \hat{g}(\xi) = e^{-|\xi|a}$$

Pongamos:

$$P_y(x) = \frac{y}{y^2 + x^2} \quad (\pi/2)^{-1/2}$$

Recordando que la transformada de Fourier transforma la convolución en producto tenemos que $u(x,y) = (2\pi)^{-1/2} (u_0 * P_y)(x)$

$$u(x,y) = \frac{1}{\pi} \int_{\mathbb{R}} u_0(x-t) \frac{y}{y^2 + t^2} dt$$

c) Ecuación de Onda:

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} & (x,t) \in \mathbb{R} \times \mathbb{R} \\ u(x,0) = u_0(x) & \frac{\partial u}{\partial t}(x,0) = u_1(x) \end{cases}$$

transformo Fourier en x

$$\hat{u}_{t,t}(\xi, t) = (i\xi)^2 \hat{u}(\xi, x) = -\xi^2 u(x, \xi)$$

con la condición inicial

$$\hat{u}(\xi, 0) = \hat{u}_0(\xi)$$

$$\hat{u}_t(\xi, 0) = \hat{u}_1(\xi)$$

$$\hat{u}(x, \xi) = c_1(\xi) \operatorname{sen}(\xi t) + c_2(\xi) \operatorname{cos}(\xi t)$$

$$c_2(\xi) = \hat{u}_0(\xi) \quad \xi \cdot c_1(\xi) = \hat{u}_1(\xi)$$

$$\hat{u}(x, \xi) = \hat{u}_1(\xi) \frac{\operatorname{sen}(\xi t)}{\xi} + \hat{u}_0(\xi) \operatorname{cos}(\xi t)$$

Por los resultados anteriores $\frac{\operatorname{sen}(\xi t)}{\xi}$ es la transformada de

$(\pi/2)^{1/2} \cdot \chi_{[-t, t]} \Rightarrow \hat{u}_1(\xi) \frac{\operatorname{sen}(\xi t)}{\xi}$ es la transformada de Fourier de

Como $(2\pi)^{1/2} (\pi/2)^{1/2} \cdot \chi_{[-t, t]} * u_1$

$$u_1 * \chi_{[-t, t]}(x) = \int_{\mathbb{R}^n} \chi_{[-t, t]}(y) u_1(x-y) dy =$$

$$= \int_{-t}^t u_1(x-y) dy = \int_{x+t}^{x-t} -u_1(z) dz = \int_{x-t}^{x+t} u_1(z) dz \quad (z = x-y)$$

$$\cos(\xi t) = 1/2 (e^{-\xi t} + e^{\xi t})$$

por el ejercicio 2 a) resulta que $\hat{u}_0(\xi) \cos(\xi t)$ es la transformada de

$$\frac{u_0(x-t) + u_0(x+t)}{2}$$

Uniando ambos resultados tenemos:

$$u(x, t) = \frac{u_0(x-t) + u_0(x+t)}{2} + \frac{1}{2} \int_{x-t}^{x+t} u_1(z) dz$$

(Formula de D'Alambert)