

1. Vi har att

$$\begin{aligned} x_1(t) &= \text{sign}(t)e^{-|t|} \implies \hat{x}_1(t) = \frac{-2i\xi}{1+\xi^2}. \\ y_1(t) &= t \text{sign}(t)e^{-2|t|} \implies \hat{y}_1(t) = i \frac{d}{d\xi} \left(\frac{-2i\xi}{4+\xi^2} \right) = i \frac{-2i(4+\xi^2) - (-2i\xi)(2\xi)}{(4+\xi^2)^2} \\ &= i(-2i) \frac{4+\xi^2-2\xi^2}{(4+\xi^2)^2} = 2 \frac{4-\xi^2}{(4+\xi^2)^2}. \end{aligned}$$

Detta ger överföringsfunktionen

$$\hat{h}(\xi) = \frac{\hat{y}_1(t)}{\hat{x}_1(t)} = 2 \frac{4-\xi^2}{(4+\xi^2)^2} \times \frac{1+\xi^2}{-2i\xi} = \frac{i}{\xi} \cdot \frac{(4-\xi^2)(1+\xi^2)}{(4+\xi^2)^2}.$$

Komplexa Fourierserietvecklingen av den 2π periodiska $x(t) = \pi - t$ ges av

$$x(t) = \pi - t \sim \sum_{n=-\infty}^{\infty} C_n e^{int},$$

där för $n \neq 0$, är

$$\begin{aligned} C_n &= \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} (\pi - t) e^{-int} dt = \frac{1}{2\pi} \left[(\pi - t) \frac{e^{-int}}{-in} \Big|_0^{2\pi} - \int_0^{2\pi} (-1) \frac{e^{-int}}{-in} dt \right] \\ &= \frac{1}{2\pi} \left[-\pi \frac{e^{-in(2\pi)}}{-in} - \frac{\pi}{-in} + \frac{e^{-int}}{(-in)^2} \Big|_0^{2\pi} \right] = \frac{1}{2\pi} \left[\frac{-\pi}{-in} + \frac{-\pi}{-in} \right] \\ &= \frac{1}{2\pi} \frac{2\pi}{in} = \frac{1}{in} = \frac{-i}{n}, \quad n \neq 0. \end{aligned}$$

För $n = 0$, är

$$C_0 = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} (\pi - t) dt = \frac{1}{2\pi} \frac{(\pi - t)^2}{-2} \Big|_0^{2\pi} = \frac{1}{2\pi} \left[\frac{\pi^2}{-2} - \frac{\pi^2}{-2} \right] = 0.$$

Nu

$$e^{i\xi t} \curvearrowright \hat{h}(n) e^{i\xi t} \implies e^{int} \curvearrowright \hat{h}(\xi) e^{int},$$

värför för $n \neq 0$ gäller att

$$x(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} C_n e^{int} = \sum_{n=-\infty(n \neq 0)}^{\infty} \frac{-i}{n} e^{int} \curvearrowright \sum_{n=-\infty(n \neq 0)}^{\infty} \frac{-i}{n} \hat{h}(n) e^{int} = y(t).$$

Alltså

$$y(t) = \sum_{n=-\infty(n \neq 0)}^{\infty} \frac{-i}{n} \cdot \frac{-i(4-n^2)(1+n^2)}{(4+n^2)^2} e^{int}.$$

Dvs svaret är

$$y(t) = \sum_{n=-\infty(n \neq 0)}^{\infty} \frac{(n^2 - 4)(n^2 + 1)}{n^2(n^2 + 4)^2} e^{int}.$$

v.g.v.

2.

$$\int_{-\pi}^{\pi} \left| x\theta(x) - \left(\frac{1}{2}a_0 + \sum_{k=1}^n (a_k \cos kx + b_k \sin kx) \right) \right|^2 dx,$$

blir minimal då a_k och b_k är de trigonometriska Fourierkoefficienterna till $x\theta(x)$, dvs

$$a_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} x\theta(x) \cos kx dx = \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} x \cos kx dx,$$

För $k = 0$ får vi

$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} x dx = \frac{1}{\pi} \frac{\pi^2}{2} = \frac{\pi}{2}.$$

För $k \geq 1$ är

$$\begin{aligned} a_k &= \frac{1}{\pi} \left[x \frac{\sin kx}{k} \right]_0^{\pi} - \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} 1 \cdot \frac{\sin kx}{k} dx = \frac{1}{\pi} \left[\frac{\cos kx}{k^2} \right]_0^{\pi} \\ &= \frac{1}{\pi} \frac{\cos k\pi - 1}{k^2} = \frac{1}{\pi} \frac{(-1)^k - 1}{k^2}. \end{aligned}$$

P.s.s. är

$$\begin{aligned} b_k &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} x\theta(x) \sin kx dx = \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} x \sin kx dx \\ &= \frac{1}{\pi} \left[-x \frac{\cos kx}{k} \right]_0^{\pi} + \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} 1 \cdot \frac{\cos kx}{k} dx \\ &= -\frac{1}{\pi} \frac{\pi \cos k\pi}{k} + \frac{1}{\pi} \left[\frac{\sin kx}{k^2} \right]_0^{\pi} = \frac{(-1)^{k-1}}{k}. \end{aligned}$$

Svar:

$$a_0 = \frac{\pi}{2}, \quad a_k = \frac{(-1)^k - 1}{\pi k^2} \text{ för } 1 \leq k \leq n, \quad b_k = \frac{(-1)^{k-1}}{k} \text{ för } 1 \leq k \leq n.$$

3. Vi kan skriva

$$\begin{aligned} f(x) &= \int_0^{\infty} e^{-\xi} \sin(\xi x) d\xi = \int_0^{\infty} e^{-|\xi|} \sin(\xi x) d\xi \\ &= \int_0^{\infty} \text{sign}(\xi) e^{-|\xi|} \sin(\xi x) d\xi = \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} \text{sign}(\xi) e^{-|\xi|} \sin(\xi x) d\xi \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \pi(-i) \text{sign}(\xi) e^{-|\xi|} e^{i\xi x} d\xi. \end{aligned}$$

Detta ger Fouriertransformen av $f(x)$;

$$\hat{f}(\xi) = (-\pi i) \text{sign}(\xi) e^{-|\xi|}.$$

Då får vi

$$\mathcal{F}[(f * f)(x)](\xi) = [\hat{f}(\xi)]^2 = -\pi^2 e^{-2|\xi|} = -2\pi \frac{\pi}{2} e^{-2|\xi|},$$

som har inversa Fouriertransformen:

$$(f * f)(x) = \frac{-2\pi}{x^2 + 4}.$$

4. Vi sätter $xe^{-x^2} = f(x)$. Fouriertransformen i x -led ger

$$\hat{u}_t = -\xi^2 \hat{u} - c^2 \hat{u} = -(\xi^2 + c^2) \hat{u} \implies \hat{u}(\xi, t) = C(\xi) e^{-(\xi^2 + c^2)t},$$

där

$$\hat{u}(\xi, 0) = C(\xi) = \hat{f}(\xi).$$

Vidare är

$$\mathcal{F}[e^{-x^2}] = \sqrt{\pi} e^{-\xi^2/4} \implies \hat{f}(\xi) = i \frac{d}{d\xi} (\sqrt{\pi} e^{-\xi^2/4}) = i\sqrt{\pi}(-\xi/2) e^{-\xi^2/4}.$$

Detta ger att

$$\hat{u}(\xi, t) = -i\sqrt{\pi}(\xi/2) e^{-c^2 t} e^{-(t+1/4)\xi^2}.$$

Med $A = t + \frac{1}{4}$ gäller att

$$e^{-A\xi^2} = \mathcal{F}\left[\frac{1}{\sqrt{4\pi A}} e^{-x^2/4A}\right],$$

som innebär

$$(i\xi) e^{-A\xi^2} = \mathcal{F}\left[\frac{d}{dx} \left(\frac{1}{\sqrt{4\pi A}} e^{-x^2/4A}\right)\right] = \mathcal{F}\left[\frac{1}{\sqrt{4\pi A}} \frac{-x}{2A} e^{-x^2/4A}\right].$$

Med invers Fouriertransformering får vi

$$u(x, t) = \frac{\sqrt{\pi}}{2} e^{-c^2 t} \frac{1}{\sqrt{4\pi(t+1/4)}} \frac{x}{2(t+1/4)} e^{-x^2/4(t+1/4)}$$

vilket, efter förenkling ger

$$u(x, t) = \frac{x}{(4t+1)^{3/2}} e^{-c^2 t} e^{-\frac{x^2}{4t+1}}.$$

5. Eftersom data är φ oberoende så är $u = u(r, \theta)$. Först löser vi θ oberoende problemet för \tilde{u} ur ekvationen:

$$\begin{cases} \nabla^2 \tilde{u}(r) = \frac{1}{r}, & 0 < a < r < b \\ \tilde{u}(a) = \tilde{u}(b) = 0. \end{cases}$$

Vi får

$$\begin{aligned} \nabla^2 \tilde{u}(r) = 1/r &\iff \frac{1}{r^2} \frac{d}{dr} (r^2 \tilde{u}') = \frac{1}{r}, \quad \frac{d}{dr} (r^2 \tilde{u}') = r, \quad r^2 \tilde{u}' = \frac{r^2}{2} + C, \\ &\implies \tilde{u}' = \frac{1}{2} + \frac{C}{r^2}, \implies \tilde{u}(r) = \frac{r}{2} - \frac{C}{r} + D. \end{aligned}$$

Randvillkoren ger ekvationerna

$$\tilde{u}(a) = 0 \implies \frac{a}{2} - \frac{C}{a} + D = 0, \quad \tilde{u}(b) = 0 \implies \frac{b}{2} - \frac{C}{b} + D = 0.$$

v.g.v.

Genom att lösa dessa ekvationer får vi $D = -(a + b)/2$, $C = -ab/2$.
Alltså vi har

$$\tilde{u}(r) = \frac{1}{2} \left[r + \frac{ab}{r} - (a + b) \right] = \frac{1}{2r} \left[r^2 - (a + b)r + ab \right] = \frac{1}{2r} (r - a)(r - b).$$

Sätt $v = u - \tilde{u}$. Då blir ekvationen för v homogen med inhomogena randvillkor:

$$\begin{cases} \nabla^2 v(r, \theta) = 0, & 0 < a < r < b \\ v(a, \theta) = \cos(\theta), & v(b, \theta) = 1. \end{cases}$$

Lösningen för v kan ansättas som

$$v(r, \theta) = \sum_{n=0}^{\infty} \left(A_n r^n + B_n r^{-n-1} \right) P_n(\cos \theta),$$

där P_n är Legendre polynom av ordning n . Vi har då

$$\begin{cases} v(a, \theta) = \sum_{n=0}^{\infty} \left(A_n a^n + B_n a^{-n-1} \right) P_n(\cos \theta) = \cos(\theta) = P_1(\cos \theta) \\ v(b, \theta) = \sum_{n=0}^{\infty} \left(A_n b^n + B_n b^{-n-1} \right) P_n(\cos \theta) = 1 = P_0(\cos \theta). \end{cases}$$

Identifiering av koefficienter ger

$$n = 0 : \begin{cases} A_0 + \frac{B_0}{a} = 0, & A_0 = -\frac{B_0}{a}, \\ A_0 + \frac{B_0}{b} = 1, & -\frac{B_0}{a} + \frac{B_0}{b} = 1. \end{cases} \quad B_0 \left(\frac{1}{b} - \frac{1}{a} \right) = 1$$

Vi får att

$$B_0 = -\frac{ab}{b-a}, \quad A_0 = \frac{b}{b-a}$$

P.s.s.

$$n = 1 : \begin{cases} A_1 a + \frac{B_1}{a^2} = 1, & -a \frac{B_1}{b^3} + \frac{B_1}{a^2} = 1, & B_1 \left(\frac{1}{a^2} - \frac{a}{b^3} \right) = 1, \\ A_1 b + \frac{B_1}{b^2} = 0, & A_1 = -\frac{B_1}{b^3}. \end{cases}$$

Vi får att

$$B_1 = \frac{a^2 b^3}{b^3 - a^3}, \quad A_1 = -\frac{a^2}{b^3 - a^3}.$$

För högre koefficienter gäller

$$A_n = B_n = 0, \quad \text{för alla } n \geq 2.$$

Härigenom får vi

$$v(r, \theta) = \left(\frac{b}{b-a} - \frac{ab}{b-a} \frac{1}{r} \right) + \left(\frac{-a^2}{b^3 - a^3} r + \frac{a^2 b^3}{b^3 - a^3} \frac{1}{r^2} \right) \cos(\theta).$$

Slutligen $u = \tilde{u} + v$ ger svaret:

$$u(r, \theta) = \frac{1}{2r} (r - a)(r - b) + \frac{b}{(b-a)r} (r - a) - \frac{a^2}{(b^3 - a^3)r^2} (r^3 - b^3) \cos(\theta).$$