

- Lösningen är  $u(x, t) = \frac{1}{2} \left( 2 \operatorname{erf} \left( \frac{x}{\sqrt{4at}} \right) - \operatorname{erf} \left( \frac{x+1}{\sqrt{4at}} \right) - \operatorname{erf} \left( \frac{x-1}{\sqrt{4at}} \right) \right)$  då  $x, t > 0$ .
- Eftersom  $\mathcal{A}1 = 0 \cdot 1$ ,  $\mathcal{A} \sin(x) = 2 \sin(x)$  och  $\mathcal{A}(3 \sin^2(x) - 1) = 6(3 \sin^2(x) - 1)$  är de givna funktionerna egenfunktioner till  $\mathcal{A}$  med egenvärden 0, 2 respektive 6. I skalärprodukten  $(u | v) = \int_{-\pi/2}^{\pi/2} u(x)v(x) \cos(x) dx$  blir  $(1 | \sin) = \dots = 0$ . Operatoren  $\mathcal{A}$  är som singular Sturm-Liouville positivt semidefinit men med ett egenvärde = 0 inte positivt definit.
- Temperaturen i isoleringen ges av  $60 - 20 \ln r / \ln 2$  för  $1 < r < 4$ , där  $r$  är avståndet till cylinderns mitt.
- Modell

$$\begin{cases} u''_{tt} - u''_{xx} = 0, & x > 0, t > 0, \\ u(0, t) = 0, & t > 0, \\ u(x, 0) = \sin(\pi x/2)(\theta(x) - \theta(x-2)), & x > 0, \\ u'_t(x, 0) = \delta_6(x), & x > 0. \end{cases}$$

Om  $g = \sin(\pi x/2)(\theta(x+2) - \theta(x-2))$  och  $h = \delta_6(x) - \delta_{-6}(x)$  är den udda utvidgningen av  $u(x, 0)$  respektive  $u'_t(x, 0)$  så ger d'Alemberts formel att

$$u(x, t) = \frac{1}{2}(g(x+t) + g(x-t)) + \frac{1}{2}(H(x+t) - H(x-t)), \quad x, t > 0.$$

- Observera att med  $a = -1$  blir skalningsregeln  $(\sigma_{-1}U)(\varphi) \stackrel{s}{=} U(\sigma_{-1}\varphi)$ . Precis som för en funktion sägs en distribution  $U \in \mathcal{D}'(\mathbb{R})$  vara jämn om  $\sigma_{-1}U \stackrel{j}{=} U$ . Eftersom definitionen av fouriertransformen av en tempererad distribution är  $(\mathcal{F}U)(\varphi) \stackrel{\mathcal{F}}{=} U(\mathcal{F}\varphi)$  så blir för en jämn tempererad distribution  $U$  och en godtycklig testfunktion  $\varphi \in \mathcal{S}(\mathbb{R})$

$$\begin{aligned} (\sigma_{-1}(\mathcal{F}U))(\varphi) &\stackrel{s}{=} (\mathcal{F}U)(\sigma_{-1}\varphi) \stackrel{\mathcal{F}}{=} U(\mathcal{F}(\sigma_{-1}\varphi)) \stackrel{(2)}{=} U(\sigma_{-1}(\mathcal{F}\varphi)) \\ &\stackrel{s}{=} (\sigma_{-1}U)(\mathcal{F}\varphi) \stackrel{j}{=} U(\mathcal{F}\varphi) \stackrel{\mathcal{F}}{=} (\mathcal{F}U)(\varphi) \end{aligned}$$

där tredje likheten är skalningsregel (2) för vanliga fouriertransformer. Detta visar att  $\sigma_{-1}(\mathcal{F}U) = \mathcal{F}U$  och därmed är  $\mathcal{F}U$  jämn.

Lösningen på faltningsekvationen är  $U = \frac{e^{1/4}}{\sqrt{\pi}} \cos(x)$ .

- Om  $\Omega$  betecknar cylindern så blir en modell med  $\mathbf{x} = (x, y, z)$

$$\begin{cases} u'_t - a \Delta u = 0, & \mathbf{x} \in \Omega, t > 0, \\ u(\mathbf{x}, t) = 0, & \mathbf{x} \in \partial\Omega, t > 0, \\ u(\mathbf{x}, 0) = 20, & \mathbf{x} \in \Omega. \end{cases}$$

och lösningen blir i cylindriska koordinater  $0 < r < R$ ,  $0 < \varphi < 2\pi$  och  $0 < z < h$

$$u(r, z, t) = \sum_{n,k=1}^{\infty} c_{kn} e^{-a\lambda_{kn}t} J_0\left(\alpha_{0n} \frac{r}{R}\right) \sin\left(\frac{k\pi z}{h}\right), \quad c_{nk} = \frac{40(1 - (-1)^k) \int_0^R J_0\left(\frac{\alpha_{0n}r}{R}\right) r dr}{k\pi \int_0^R J_0^2\left(\frac{\alpha_{0n}r}{R}\right) r dr}.$$

