

9.1. Fourier-Transformation.

(a) Um die Fouriertransformierte von $f(x) = x^2 e^{-2|x|}$ zu berechnen, benutzen wir

$$\mathcal{F}(x^2 g(x))(\xi) = -\frac{d^2}{d\xi^2} \mathcal{F}(g(x))(\xi).$$

Wir berechnen die Fouriertransformierte von $g(x) = e^{-2|x|}$,

$$\begin{aligned} \mathcal{F}(g(x))(\xi) &= \int_0^\infty e^{-(2+i\xi)x} dx + \int_{-\infty}^0 e^{(2-i\xi)x} dx \\ &= \frac{1}{2+i\xi} + \frac{1}{2-i\xi} \\ &= \frac{4}{4+\xi^2}. \end{aligned}$$

Damit erhalten wir die Fouriertransformierte von $f(x)$,

$$\begin{aligned} \mathcal{F}(f(x))(\xi) &= -\frac{d^2}{d\xi^2} \frac{4}{4+\xi^2} = \frac{d}{d\xi} \frac{8\xi}{(4+\xi^2)^2} \\ &= \frac{8}{(4+\xi^2)^2} - \frac{8\xi \cdot 2\xi}{(4+\xi^2)^3} \\ &= \frac{8(4-3\xi^2)}{(4+\xi^2)^3}. \end{aligned}$$

(b) Um die Fouriertransformierte von $f(x) = \sin(2x+1)e^{-4(x+1)^2}$ zu berechnen benutzen wir die Regeln

$$\mathcal{F}(f(x-a))(\xi) = e^{-ia\xi} \mathcal{F}(f(x))(\xi),$$

$$\mathcal{F}(f(\lambda x))(\xi) = \frac{1}{|\lambda|} \mathcal{F}(f(x))(\xi/\lambda),$$

$$\mathcal{F}(e^{iax} f(x))(\xi) = \mathcal{F}(f(x))(\xi-a).$$

Damit erhalten wir

$$\begin{aligned} \mathcal{F}(\sin(2x+1)e^{-4(x+1)^2})(\xi) &= e^{i\xi} \mathcal{F}(\sin(2x-1)e^{-(2x)^2})(\xi) \\ &= \frac{1}{2} e^{i\xi} \mathcal{F}(\sin(x-1)e^{-x^2})\left(\frac{\xi}{2}\right) \\ &= \frac{1}{2} e^{i\xi} \mathcal{F}\left(\frac{1}{2i} [e^{i(x-1)} - e^{-i(x-1)}] e^{-x^2}\right)\left(\frac{\xi}{2}\right) \\ &= \frac{1}{4i} e^{i\xi} \left[\mathcal{F}(e^{-i} e^{-x^2})\left(\frac{\xi}{2} - 1\right) - \mathcal{F}(e^i e^{-x^2})\left(\frac{\xi}{2} + 1\right) \right] \\ &= \frac{\sqrt{\pi}}{4i} e^{i(\xi-1)} e^{-(\xi/2-1)^2/4} - \frac{\sqrt{\pi}}{4 < i} e^{i(\xi+1)} e^{-(\xi/2+1)^2/4}. \end{aligned}$$

9.2. Anfangswertproblem. Für die Wellengleichung

$$\begin{aligned}u_{tt} - c^2 u_{xx} &= 0 & (x, t) \in \mathbb{R} \times \mathbb{R}_+, \\u(x, 0) &= f(x) & x \in \mathbb{R}, \\u_t(x, 0) &= g(x) & x \in \mathbb{R}.\end{aligned}$$

ist die Lösung durch die Formel von d'Alembert gegeben:

$$u(x, t) = \frac{1}{2} [f(x + ct) + f(x - ct)] + \frac{1}{2c} \int_{x-ct}^{x+ct} g(s) ds.$$

In unserem Fall ist $c = \sqrt{3}$, $f(x) = \cos x + 7x$ und $g(x) = e^{2x} + 4$ und die Lösung ist somit

$$\begin{aligned}u(x, t) &= \frac{\cos(x + \sqrt{3}t) + 7(x + \sqrt{3}t) + \cos(x - \sqrt{3}t) + 7(x - \sqrt{3}t)}{2} \\&\quad + \frac{1}{2\sqrt{3}} \int_{x-\sqrt{3}t}^{x+\sqrt{3}t} e^{2\xi} + 4 d\xi \\&= \frac{\cos(x + \sqrt{3}t) + \cos(x - \sqrt{3}t)}{2} + 7x + \frac{1}{2\sqrt{3}} \left[\frac{e^{2\xi}}{2} + 4\xi \right]_{x-\sqrt{3}t}^{x+\sqrt{3}t} \\&= \frac{\cos(x + \sqrt{3}t) + \cos(x - \sqrt{3}t)}{2} + 7x + \frac{1}{2\sqrt{3}} \left(e^{2x} \left(\frac{e^{2\sqrt{3}t} - e^{-2\sqrt{3}t}}{2} \right) + 8\sqrt{3}t \right) \\&= \cos x \cos(\sqrt{3}t) + 7x + \frac{e^{2x}}{2\sqrt{3}} \sinh(2\sqrt{3}t) + 4t.\end{aligned}$$

9.3. Druckwelle. Wir verwenden wieder die Formel von d'Alembert. Hier ist jedoch $c = 5$ und auch f und g müssen gemäss Aufgabenstellung angepasst werden. Die Lösung am Ort $x_0 = 12$ zum Zeitpunkt t ist gegeben durch

$$P(12, t) = \frac{1}{2} [f(12 + 5t) + f(12 - 5t)] + \frac{1}{10} \int_{12-5t}^{12+5t} g(s) ds,$$

wobei

$$f(s) = \begin{cases} 8 & |s| \leq 3, \\ 0 & |s| > 3 \end{cases}, \quad \text{und} \quad g(s) = \begin{cases} 3 & |s| \leq 3, \\ 0 & |s| > 3. \end{cases}$$

Wir berechnen

$$\int_{12-5t}^{12+5t} g(s) ds = H(12 + 5t) - H(12 - 5t),$$

wobei

$$H(s) = \begin{cases} 3s & |s| \leq 3, \\ 9 & s > 3, \\ -9 & s < -3. \end{cases}$$

Wir bemerken, dass

$$f(12 + 5t) = 0 \quad \text{und} \quad |f(12 - 5t)| \leq 8 \quad \forall t > 0$$

und

$$|H(s)| \leq 9 \quad \forall s \in \mathbb{R}.$$

Daraus schliessen wir, dass für jedes t gilt

$$\begin{aligned} |P(12, t)| &\leq \frac{1}{2}|f(12 - 5t)| + \frac{1}{10} [|H(12 + 5t)| + |H(12 - 5t)|] \\ &\leq 4 + \frac{18}{10} = 5.8 < 9. \end{aligned}$$

Somit wird das Gebäude dem Druck standhalten.

9.4. Superpositionsprinzip. Um das Problem auf ein homogenes zu reduzieren, müssen wir eine partikuläre Lösung von

$$v_{tt} - v_{xx} = \cos(x + t), \quad (x, t) \in \mathbb{R} \times \mathbb{R}$$

finden. Aufgrund unserer Erfahrung mit ODE machen wir den Ansatz

$$v(x, t) = (\alpha t + \beta)(\gamma \cos(x + t) + \delta \sin(x + t))$$

wobei α, β, γ and δ Konstanten sind. Wir berechnen:

$$\begin{aligned} v_{tt}(x, t) &= \alpha(-\gamma \sin(x + t) + \delta \cos(x + t)) + (\alpha t + \beta)(-\gamma \cos(x + t) - \delta \sin(x + t)) \\ &\quad + \alpha(-\gamma \sin(x + t) + \delta \cos(x + t)), \\ v_{xx}(x, t) &= (\alpha t + \beta)(-\gamma \cos(x + t) - \delta \sin(x + t)), \end{aligned}$$

was zu

$$v_{tt} - v_{xx} = 2\alpha(\gamma \sin(x + t) + \delta \cos(x + t)) \stackrel{!}{=} \cos(x + t)$$

führt. Daraus schliessen wir, dass $\alpha = 1/2$, $\gamma = 0$ und $\delta = 1$. β ist beliebig, da wir aber nur eine einzelne partikuläre Lösung brauchen, setzen wir $\beta = 0$. (Beachte, dass

wenn wir β anders wählen würden, sich dann weiter unten die Anfangswerte von w ändern und wir damit ganz am Ende wieder auf die gleiche Lösung für u kommen würden.) Alles in allem:

$$v(x, t) = \frac{1}{2}t \sin(x + t).$$

Wir definieren $w(x, t) = u(x, t) - v(x, t)$ und bemerken, dass w folgendes Problem löst:

$$\begin{aligned} w_{tt} - w_{xx} &= 0 & x \in \mathbb{R}, t > 0, \\ w(x, 0) &= x & x \in \mathbb{R}, \\ w_t(x, 0) &= \frac{1}{2} \sin(x) & x \in \mathbb{R}. \end{aligned}$$

Mit der Formel von d'Alembert folgt sofort, dass

$$\begin{aligned} w(x, t) &= \frac{1}{2} [(x - t) + (x + t)] + \frac{1}{2} \int_{x-t}^{x+t} \frac{1}{2} \sin(s) ds \\ &= x + \frac{1}{4} [\cos(x - t) - \cos(x + t)]. \end{aligned}$$

Damit ist die Lösung u des ursprünglichen Problems gegeben durch

$$u(x, t) = v(x, t) + w(x, t) = \frac{1}{2}t \sin(t + x) + x + \frac{1}{4} [\cos(x - t) - \cos(x + t)].$$