

- 1 Ved bruk av Laplacetransformasjonen svarer differensialligningen med initialbetingelsene til den lineære ligningen

$$s^2Y + 4sY + 4Y = F(s)$$

som gir

$$Y(s) = \frac{F(s)}{(s+2)^2}.$$

Ved hjelp av enhets trappefunksjonen kan vi skrive

$$f(t) = 5 \sin t - 5 \sin(t - 2\pi)u(t - 2\pi)$$

og dermed blir

$$F(s) = \frac{5}{s^2 + 1} - \frac{5}{s^2 + 1}e^{-2\pi s} = \frac{5}{s^2 + 1}(1 - e^{-2\pi s}).$$

Setter vi  $Y(s) = G(s)(1 - e^{-2\pi s})$ , ser vi at

$$G(s) = \frac{5}{(s^2 + 1)(s + 2)^2} = \frac{1}{5} \frac{3 - 4s}{(s^2 + 1)} + \frac{1}{5} \frac{4}{(s + 2)} + \frac{1}{(s + 2)^2}.$$

Inverse Laplacetransformasjon gir

$$g(t) = \frac{3}{5} \sin t - \frac{4}{5} \cos t + \frac{4}{5}e^{-2t} + te^{-2t}$$

og

$$y(t) = g(t) - g(t - 2\pi)u(t - 2\pi),$$

slik at

$$y(2\pi) = g(2\pi) - g(0) = \left(2\pi + \frac{4}{5}\right)e^{-4\pi} - \frac{4}{5}.$$

- 2 Setter vi  $u = FG$  inn i ligning (1) får vi  $t^3G'F = F''G$  og siden vi ikke er interessert i den trivielle løsningen får vi  $\frac{t^3G'F}{FG} = \frac{F''G}{FG}$  som gir oss at  $\frac{t^3G'}{G} = \frac{F''}{F} = \text{konstant}$ .

For å få oppfylt randkravene (2) må vi ha at konstanten kun kan ta verdiene  $-n^2$  for  $n = 1, 2, \dots$ , og dermed får vi ligningene

$$\frac{F''}{F} = -n^2 \quad \text{for } n = 1, 2, \dots$$

For verdien  $-n^2$  blir løsningen  $F_n(x) = \sin nx$  opp til multiplikasjon med en vilkårlig konstant som vi tar inn i løsningen av den andre ligningen, nemlig

$$\frac{t^3 G'}{G} = -n^2 \quad \text{som kan skrives på formen} \quad \frac{dG}{G} = -n^2 \frac{dt}{t^3}.$$

Integrasjon gir oss løsningene

$$G_n(t) = B_n e^{\frac{n^2}{2t^2}} \quad \text{for en vilkårlig konstant } B_n.$$

Superposisjonsprinsippet forteller oss at den generelle løsningen av (1) som tilfredstiller randkravene (2), kan skrives som Fourierrekke

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} B_n e^{\frac{n^2}{2t^2}} \sin nx.$$

Setter vi så inn initialkravet  $u(x, 1) = 4 \sin x + \sin 4x$  gir dette at alle  $B_n$ -ene forsvinner bortsett fra at  $B_1 e^{\frac{1}{2}} = 4$  og  $B_4 e^8 = 1$ . Løsningen blir

$$u(x, t) = 4e^{\frac{1}{2}(\frac{1}{t^2}-1)} \sin x + e^{8(\frac{1}{t^2}-1)} \sin 4x.$$

**3 a)** Vi setter  $U(w, t) = \mathcal{F}(u)(w, t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-ixw} u(x, t) dx$ .

Fouriertransformerer vi ligningen blir den transformerte

$$U_t = -w^2 U - U = -(w^2 + 1)U.$$

Dette er en første ordens ordinær differensialligning, og den generelle løsningen er

$$U(w, t) = A(w) e^{-(w^2+1)t}.$$

Ved å sette inn for  $t = 0$  ser vi at  $A(w) = U(w, 0)$ .

**b)** Initialbetingelsen gir  $U(w, 0) = \mathcal{F}(e^{-\frac{1}{2}x^2})(w) = e^{-\frac{1}{2}w^2}$ . Fra punkt a) får vi derfor at

$$U(w, t) = e^{-\frac{1}{2}w^2} e^{-(w^2+1)t} = e^{-t} e^{-(t+\frac{1}{2})w^2}.$$

Den inverse Fouriertransformen gir oss

$$u(x, t) = \frac{e^{-t}}{\sqrt{2t+1}} e^{-\left(\frac{x^2}{4t+2}\right)}.$$

**4** Vi regner først ut gradienten.

$\text{grad} f =$

$$[2yz(e^x + e^y - e^z) + 2xyze^x] \mathbf{i} + [2xz(e^x + e^y - e^z) + 2xyze^y] \mathbf{j} + [2xy(e^x + e^y - e^z) - 2xyze^z] \mathbf{k}.$$

Evaluering i punktet  $P : (1, -1, -1)$  gir oss

$$\text{grad} f|_P = 4e \mathbf{i} + (-2e + 2e^{-1}) \mathbf{j} + (-2e - 2e^{-1}) \mathbf{k}.$$

Enhetsvektoren vinkelrett både på  $\mathbf{a} = \mathbf{i} + \mathbf{k}$  og  $\mathbf{b} = \mathbf{j} - \mathbf{k}$  og som har negativ  $\mathbf{k}$ -komponent er  $\mathbf{e} = \frac{1}{\sqrt{3}}(\mathbf{i} - \mathbf{j} - \mathbf{k})$ .

Vi finner at den retningsderiverte er

$$D_{\mathbf{e}}f|_P = \frac{8e}{\sqrt{3}}.$$

5 Simpsons metode med  $h = 0.25$  gir

$$S = \frac{0.25}{3}(e^2 + 4e^{2.5} + 2e^3 + 4e^{3.5} + e^4) = 23.612505$$

Øvre grense for feilen er gitt ved

$$|I - S| \leq M_4 \frac{(b - a)^5}{180n^4}$$

med  $b = 2$ ,  $a = 1$ ,  $n = 4$  og

$$M_4 = \max_{1 \leq x \leq 2} |f^{(4)}(x)| = \max_{1 \leq x \leq 2} |2^4 e^{2x}| = 16e^4$$

får vi

$$|I - S| \leq \frac{16e^4}{180 \cdot 4^4} = 0.01895.$$

Simpsons metode med  $h = 0.5$  oppgis til å gi tilnærmelsen  $\tilde{S} = 23.721559$ . En tilnærmelse til feilen i  $S$  er gitt ved

$$I - S = \frac{1}{15}(S - \tilde{S}) = -7.27 \cdot 10^{-3}.$$

(Til sammenligning, selv om dette ikke er en del av oppgaven, er feilen  $I - S = -7.95 \cdot 10^{-3}$ .)

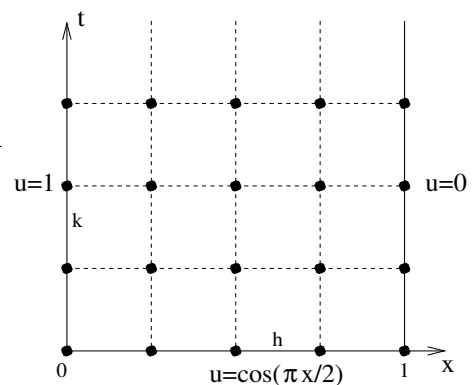
6 Vi bruker følgende approksimasjoner til de deriverte i henholdsvis  $t$ - og  $x$ -retningen:

$$u_t(x_i, t_j) \approx \frac{u(x_i, t_j + k) - u(x_i, t_j)}{k}$$

$$u_{xx}(x_i, t_j) \approx \frac{u(x_i + h, t_j) - 2u(x_i, t_j) + u(x_i - h, t_j)}{h^2}$$

Setter vi dette inn i differensialligningen, og lar  $u_{x_i, t_j} \approx u_{i,j}$  i hvert gitterpunkt, får vi differanseligningen

$$\frac{u_{i,j+1} - u_{i,j}}{k} = \frac{u_{i+1,j} - 2u_{i,j} + u_{i-1,j}}{h^2} + x_i$$



Løser vi dette med hensyn på  $u_{i,j+1}$ , og setter inn rand- og startbetingelsene, får følgende eksplisitte metode:

La  $u_{i,0} = 1 - x_i$ ,  $i = 0, 1, \dots, N$ , med  $N = 1/h$ .

for  $j = 0, 1, 2, 3$

$$u_{i,j+1} = u_{i,j} + \frac{k}{h^2}(u_{i+1,j} - 2u_{i,j} + u_{i-1,j}) + kx_i, \quad i = 1, \dots, N-1$$

$$u_{0,j+1} = 1, \quad u_{N,j+1} = 1$$

end

Med  $h = 0.25$  og  $k = 0.01$  får vi at  $k/h^2 = 0.16$ . Startbetingelsen gir

$$u_{00} = 1.0, \quad u_{10} = 0.9239, \quad u_{20} = 0.7071, \quad u_{30} = 0.3827, \quad u_{40} = 0.0,$$

slik at

$$u(0.25, 0.01) \approx u_{11} = 0.9239 + 0.16(1.0 - 2 \cdot 0.9239 + 0.7071) + 0.01 \cdot 0.25 = 0.9039$$

$$u(0.5, 0.01) \approx u_{21} = 0.7071 + 0.16(0.9239 - 2 \cdot 0.7071 + 0.3827) + 0.01 \cdot 0.5 = 0.6949$$

$$u(0.75, 0.01) \approx u_{31} = 0.3827 + 0.16(0.7071 - 2 \cdot 0.3827 + 0) + 0.01 \cdot 0.75 = 0.3809.$$

7] Setter vi  $Y = \mathcal{L}(y)$  og transformerer, får vi ligningen

$$sY - 1 + Y + \frac{Y}{s-1} = \frac{e^{-s}}{s}$$

Med litt regning gir dette

$$Y(s) = \frac{1}{s} - \frac{1}{s^2} + e^{-s} \left( \frac{1}{s^2} - \frac{1}{s^3} \right)$$

Ved å transformere tilbake får vi ved hjelp av 2. skifteteorem at

$$y(t) = 1 - t - \frac{1}{2}u(t-1)(t^2 - 4t + 3).$$

8] La  $S_1$  og  $S_2$  betegne summene av de gitte rekkene, henholdsvis.

Fra konvergensteoremet for Fourierrekker har vi (siden  $f$  er kontinuerlig overalt)

$$x^4 = \frac{\pi^4}{5} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{8(-1)^n(\pi^2 n^2 - 6)}{n^4} \cos nx \quad \text{for } -\pi \leq x \leq \pi.$$

Sett  $x = \pi$  og bruk at  $\cos n\pi = (-1)^n$ . Det gir

$$\pi^4 = \frac{\pi^4}{5} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{8(\pi^2 n^2 - 6)}{n^4} = \frac{\pi^4}{5} + 8S_1 \implies S_1 = \frac{1 - 1/5}{8} \pi^4 = \underline{\underline{\frac{\pi^4}{10}}}.$$

Parsevals identitet

$$2a_0^2 + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n^2 + b_n^2) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x)^2 dx$$

gir i vårt tilfelle

$$2 \left( \frac{\pi^4}{5} \right)^2 + \sum_{n=1}^{\infty} \left( \frac{8(-1)^n(\pi^2 n^2 - 6)}{n^4} \right)^2 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} x^8 dx$$

dvs.

$$\frac{2\pi^8}{25} + 64S_2 = \frac{2\pi^8}{9} \implies S_2 = \frac{2\pi^8}{64} \left( \frac{1}{9} - \frac{1}{25} \right) = \underline{\underline{\frac{\pi^8}{450}}}$$

**9** a) Ligningen gir

$$F(x)[G''(t) + G'(t)] = F''(x)G(t) \implies \frac{G''(t) + G'(t)}{G(t)} = \frac{F''(x)}{F(x)} = k$$

der  $k$  må være konstant. Følgelig har vi

$$F''(x) = kF(x), \quad (1)$$

$$G''(t) + G'(t) = kG(t). \quad (2)$$

Randbetingelsen gir

$$F(0) = F(\pi) = 0. \quad (3)$$

Vi løser først randverdi-problemet (1), (3). Det er tre muligheter:

1.  $k > 0$ . Da skriver vi  $k = \mu^2$  der  $\mu > 0$ . Generell løsning blir da  $F(x) = Ae^{\mu x} + Be^{-\mu x}$ , men (3) gir  $A = B = 0$ , såvi kan se bort fra  $k > 0$ .
2.  $k = 0$ . Gir generell løsning  $F(x) = Ax + B$ , men (3) gir  $A = B = 0$ , så vi kan se bort fra  $k = 0$ .
3.  $k < 0$ . Da skriver vi  $k = -\mu^2$  der  $\mu > 0$ . Generell løsning blir da  $F(x) = A \cos \mu x + B \sin \mu x$ , men (3) gir  $A = 0$  og  $B \sin \mu \pi = 0$ . Derfor må  $\mu = n$ , der  $n = 1, 2, 3, \dots$

Vi konkluderer at  $F(x) = F_n(x) = B_n \sin nx$ , svarende til  $k = -n^2$ , for  $n = 1, 2, 3, \dots$ . Nå løser vi (2) med  $k = -n^2$ , dvs.

$$G''(t) + G'(t) + n^2 G(t) = 0$$

Kar. lign. er  $\lambda^2 + \lambda + n^2 = (\lambda + \frac{1}{2})^2 + n^2 - \frac{1}{4} = 0$ , som har røtter

$$\lambda = -\frac{1}{2} \pm i\sqrt{n^2 - \frac{1}{4}}.$$

Derfor er

$$G(t) = G_n(t) = e^{-t/2} \left( C_n \cos t\sqrt{n^2 - \frac{1}{4}} + D_n \sin t\sqrt{n^2 - \frac{1}{4}} \right)$$

og vi konkluderer:

$$u_n(x, t) = F_n(x)G_n(t) = e^{-t/2} \left( C_n \cos t\sqrt{n^2 - \frac{1}{4}} + D_n \sin t\sqrt{n^2 - \frac{1}{4}} \right) B_n \sin nx$$

men vi kan sette  $B_n = 1$  (vi har allerede to vilkårlige konstanter  $C_n$  og  $D_n$ , så  $B_n$  kan "bakes inn" der).

**b)**

Her er det bare  $u(x, t) = u_4(x, t)$  som kan komme i betraktning. Vi har fra svaret på forrige punkt (med  $B_n = 1$ ),

$$u(x, 0) = C_4 \sin 4x \quad \underbrace{= 0}_{\text{fra initialbet.}} \quad \implies C_4 = 0.$$

Vi står derfor igjen med

$$u(x, t) = e^{-t/2} D_4 \sin \frac{t\sqrt{63}}{2} \sin 4x$$

Men da er

$$u_t(x, t) = -\frac{1}{2}e^{-t/2} D_4 \sin \frac{t\sqrt{63}}{2} \sin 4x + e^{-t/2} D_4 \frac{\sqrt{63}}{2} \cos \frac{t\sqrt{63}}{2} \sin 4x$$

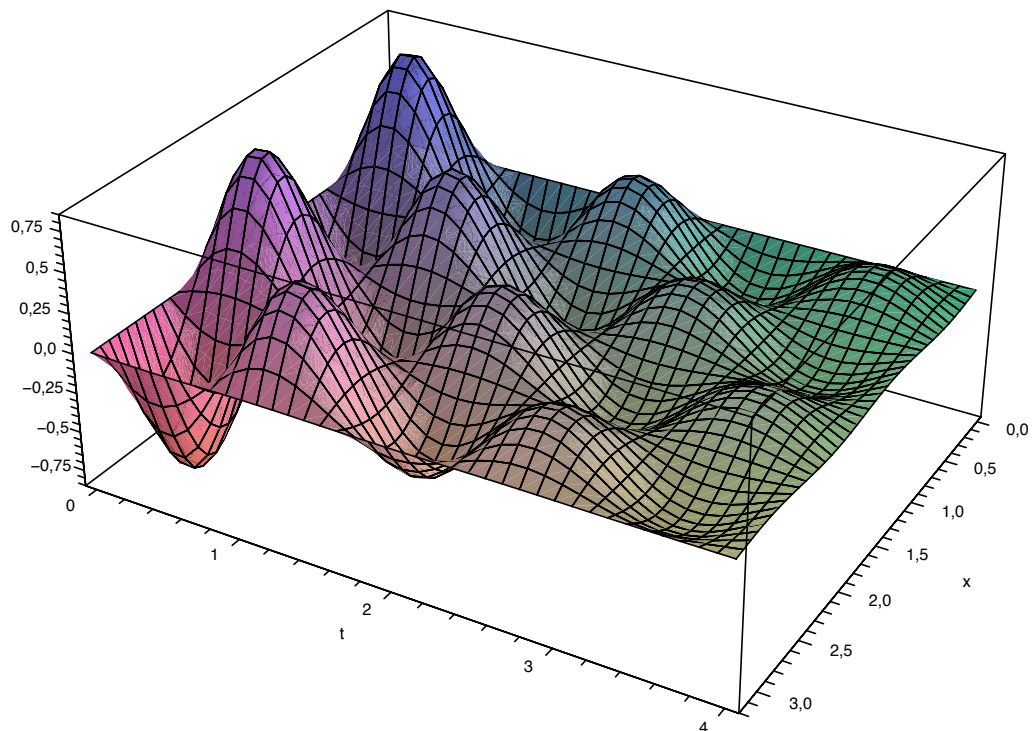
og innsatt  $t = 0$ :

$$u_t(x, 0) = D_4 \frac{\sqrt{63}}{2} \sin 4x \quad \underbrace{= \sin 4x}_{\text{fra initialbet.}} \quad \implies D_4 = \frac{2}{\sqrt{63}}.$$

Svaret er altså

$$u(x, t) = \underline{\underline{e^{-t/2} \frac{2}{\sqrt{63}} \sin \frac{t\sqrt{63}}{2} \sin 4x.}}$$

Her et plot av løsningen:



10 Vi har (se s. 176 i Rottmann for def.)

$$\begin{aligned}
 \widehat{f}(w) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-|x|} e^{-iwx} dx \\
 &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-|x|} \cos wx dx - \underbrace{\frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-|x|} \sin wx dx}_{= 0 \text{ pga. odde funksjon i } x} \\
 &= \frac{2}{\sqrt{2\pi}} \int_0^{\infty} e^{-x} \cos wx dx \quad (\text{integranden er like funksjon av } x) \\
 &= \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^{\infty} e^{-x} \cos wx dx \\
 &= \sqrt{\frac{2}{\pi}} \left[ \frac{e^{-x}}{1+w^2} (-\cos wx + w \sin wx) \right] \Big|_{x=0}^{x=\infty} \quad (\text{Rottmann s. 144, nr. 133}).
 \end{aligned}$$

Men  $x = \infty$  gir ikke noe bidrag, siden  $\lim_{x \rightarrow \infty} e^{-x} \cos wx = \lim_{x \rightarrow \infty} e^{-x} \sin wx = 0$ .  
Får derfor

$$\widehat{f}(w) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cdot \frac{1}{1+w^2}.$$

Fra inversjonsformelen har vi

$$f(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \widehat{f}(w) e^{iwx} dw$$

dvs.

$$\begin{aligned}
 e^{-|x|} &= \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{iwx}}{1+w^2} dw \\
 &= \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\cos wx}{1+w^2} dw + \frac{i}{\pi} \underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} \frac{\sin wx}{1+w^2} dw}_{= 0 \text{ pga. odde funksjon av } w} \\
 &= \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{\cos wx}{1+w^2} dw \quad (\text{integranden er like funksjon av } w)
 \end{aligned}$$

og ved å sette  $x = 1$  får vi da:

$$\int_0^{\infty} \frac{\cos wx}{1+w^2} dw = \frac{\pi}{2e}$$

som skulle vises.

11 Vi bruker tilnærmelsene

$$u_{xx}(i \cdot h, j \cdot h) \approx \frac{1}{h^2} (u_{i-1,j} - 2u_{i,j} + u_{i+1,j})$$

og

$$u_{yy}(i \cdot h, j \cdot h) \approx \frac{1}{h^2} (u_{i,j-1} - 2u_{i,j} + u_{i,j+1}).$$

Dette gir ligningene

$$\begin{aligned}\frac{1}{h^2}(1 - 2u_{11} + u_{21}) + \frac{1}{h^2}(1 - 2u_{11} + u_{12}) &= -1 \\ \frac{1}{h^2}(u_{11} - 2u_{21} + 1) + \frac{1}{h^2}(1 - 2u_{21} + 1) &= -1 \\ \frac{1}{h^2}(1 - 2u_{12} + 1) + \frac{1}{h^2}(u_{11} - 2u_{12} + 1) &= -1.\end{aligned}$$

Setter inn  $h = 1/4$  og får ligningene

$$\begin{aligned}-4u_{11} + u_{21} + u_{12} &= -33/16 = -2.0625 \\ u_{11} - 4u_{21} &= -49/16 = -3.0625 \\ u_{11} - 4u_{12} &= -49/16 = -3.0625.\end{aligned}$$

Disse har løsningene

$$u_{11} = 115/112 = 1.0268, u_{12} = u_{21} = 229/224 = 1.0223$$