

- 1 La funksjonen  $f$  være gitt ved  $f(x) = e^{-x^2/2}$ , og la  $f_j = f(jh)$ . Simpsons metode med  $h = 0,125$  gir

$$\int_0^1 e^{-x^2/2} dx \approx \frac{0,125}{3} (f_0 + 4f_1 + 2f_2 + 4f_3 + 2f_4 + 4f_5 + 2f_6 + 4f_7 + f_8) \approx 0,8556.$$

- 2 a) La funksjonen  $g$  være gitt ved  $g(t) = e^{2t}(\cos t + 2 \sin t)$ . Initialverdiproblemet kan skrives som

$$y'(t) = e^{2t} \sin t + (g * y)(t), \quad t \geq 0, \quad y(0) = 0. \quad (1)$$

La  $Y = \mathcal{L}(y)$ . Ved å anvende laplacetransformasjon på (1) får vi

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

Det vil si,

$$Y(s) = \frac{1}{s(s-2)^2} \stackrel{(*)}{=} \frac{1}{4} \left( \frac{1}{s} - \frac{1}{s-2} + \frac{2}{(s-2)^2} \right),$$

der vi har benyttet delbrøkkoppstilling i overgangen (\*). Ved å ta inverstransformasjonen får vi

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

- b) Funksjonen  $v$  kan uttrykkes som  $v(t) = u(t-1)$ , der  $u$  er enhetssprangfunksjonen. La  $Y = \mathcal{L}(y)$ . Laplacetransformasjon anvendt på differensialligningen gir

$$s^2 Y(s) - s + \omega^2 Y(s) = \frac{1}{s} e^{-s}.$$

Det vil si,

$$Y(s) = \frac{s}{s^2 + \omega^2} + \frac{1}{s(s^2 + \omega^2)} e^{-s} \stackrel{(**)}{=} \frac{s}{s^2 + \omega^2} + \frac{1}{\omega^2} \left( \frac{1}{s} - \frac{s}{s^2 + \omega^2} \right) e^{-s},$$

der vi har benyttet delbrøkkoppstilling i overgangen (\*\*). Ved å ta inverstransformasjonen får vi

$$y(t) = \cos \omega t + \frac{u(t-1)}{\omega^2} [1 - \cos \omega(t-1)].$$

- 3 Den komplekse fourierrekken til  $f$  er gitt ved

$$\sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n e^{inx}$$

der

$$\begin{aligned} c_n &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) e^{-inx} dx = \int_0^K e^{-inx} dx \\ &= \begin{cases} K & n=0, \\ \frac{1}{in} (1 - e^{-inK}) & n \neq 0. \end{cases} \end{aligned}$$

Altså er den komplekse fourierrekken til  $f$  gitt ved

$$K + \sum_{\substack{n=-\infty \\ n \neq 0}}^{\infty} \frac{1}{in} (1 - e^{-inK}) e^{inx}.$$

- 4 La funksjonene  $y_1$  og  $y_2$  være gitt ved  $y_1(x) = y(x)$ , og  $y_2(x) = y'(x)$ . Det gir  $y_1(0) = 1$  og  $y_2(0) = -1$ .  
La så

$$\mathbf{y} = \begin{bmatrix} y_1 \\ y_2 \end{bmatrix}$$

slik at differensialligningen kan skrives som et system av første ordens differensialligninger

$$\mathbf{y}' = \begin{bmatrix} y_1' \\ y_2' \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} y_2 \\ -2y_1 - 3xy_2 \end{bmatrix} = \mathbf{f}(x, \mathbf{y}), \quad \mathbf{y}(0) = \begin{bmatrix} 1 \\ -1 \end{bmatrix}. \quad (2)$$

Eulers metode anvendt på (2) gir

$$\mathbf{y}_{n+1} = \mathbf{y}_n + h\mathbf{f}(x_n, \mathbf{y}_n)$$

der  $h$  er skritt lengden. Innsatt for  $n = 0$  og  $h = 0,1$  får vi

$$\mathbf{y}_1 = \mathbf{y}_0 + 0,1\mathbf{f}(0, \mathbf{y}_0) = \begin{bmatrix} 1 \\ -1 \end{bmatrix} + 0,1 \begin{bmatrix} -1 \\ -2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0,9 \\ -1,2 \end{bmatrix}.$$

Altså gir Eulers metode med  $h = 0,1$  tilnærmingen  $y(0,1) \approx 0,9$ .

- 5 Gauss–Seidels iterasjonsmetode anvendt på ligningssystemet gir

$$\begin{aligned} x^{(1)} &= \frac{1}{2}(1 - z^{(0)}) = 0 \\ y^{(1)} &= \frac{1}{3}(2 + 2x^{(1)}) = \frac{2}{3} \\ z^{(1)} &= \frac{1}{9}(9 - 2y^{(1)}) = \frac{23}{27}. \end{aligned}$$

Iterasjonene vil konvergere da systemet er strengt diagonaldominant.

- 6 • metodeEn definerer funksjonen  $g$  som

$$g(x) = \frac{1}{2}(x^4 - 1).$$

Ettersom

$$|g'(x)| = |2x^3| > 1 \quad \text{for } 1 \leq x \leq 2$$

kan vi ikke anvende teorem 1, side 797 i boken.

- metodeTo definerer funksjonen  $g$  som

$$g(x) = \sqrt[4]{1 + 2x}.$$

Ettersom

$$|g'(x)| = \left| \frac{1}{2(1+2x)^{3/4}} \right| < 1 \quad \text{for } 1 \leq x \leq 2$$

vil denne metoden konvergere (se teorem 1, side 797 i boken). Utfører vi denne metoden får vi

$$x_1 \approx 1,3944, \quad x_2 \approx 1,3952, \quad x_3 \approx 1,3953, \quad x_4 \approx 1,3953.$$

Altså er løsningen til

$$x^4 - 2x - 1 = 0$$

i intervallet  $[1, 2]$  til fem signifikante sifre tilnærmet lik 1,3953.

- 7 a) La funksjonen  $\hat{u}$  være gitt ved å anvende fouriertransformasjon på  $u$  med hensyn på  $x$ ,

$$\hat{u}(\omega, t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} u(x, t) e^{-i\omega x} dx.$$

Fra egenskapene til fouriertransformasjon får vi at

$$\mathcal{F}(u_{xx}) = -\omega^2 \hat{u}.$$

Fouriertransformasjon anvendt på den partielle differensialligningen gitt i oppgaven gir

$$\frac{\partial \hat{u}}{\partial t} = -\omega^2 \hat{u}.$$

Fouriertransformasjon anvendt på initialbetingelsen gir

$$\hat{u}_t(\omega, 0) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} u_t(x, 0) e^{-i\omega x} dx = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} f(x) e^{-i\omega x} dx = \hat{f}(\omega).$$

Altså kan vi, ved å anvende fouriertransformasjon, skrive det gitte problemet som initialverdi-problemet

$$\frac{\partial \hat{u}}{\partial t} = -\omega^2 \hat{u}, \quad \hat{u}_t(\omega, 0) = \hat{f}(\omega). \quad (3)$$

- b) Hvis vi fikserer  $\omega$  kan vi skrive (3) som den ordinære differensialligningen

$$\frac{d\hat{u}}{dt} = -\omega^2 \hat{u}, \quad \hat{u}_t(\omega, 0) = \hat{f}(\omega),$$

som har løsning

$$\hat{u}(\omega, t) = C(\omega) e^{-\omega^2 t}.$$

Fra  $\hat{u}_t(\omega, 0) = \hat{f}(\omega)$  får vi

$$\hat{u}_t(\omega, 0) = -\omega^2 C(\omega) = \hat{f}(\omega).$$

Altså er

$$\hat{u}(\omega, t) = -\frac{1}{\omega^2} \hat{f}(\omega) e^{-\omega^2 t}.$$

Ettersom  $\hat{f} = \mathcal{F}(g'') = -\omega^2 \hat{g}$  forenkler dette seg til

$$\hat{u}(\omega, t) = \hat{g}(\omega) e^{-\omega^2 t}. \quad (4)$$

- c) La funksjonen  $\hat{h}$  være gitt ved

$$\hat{h}(\omega, t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-\omega^2 t},$$

slik at (4) kan skrives som

$$\hat{u}(\omega, t) = \sqrt{2\pi} \hat{g}(\omega) \hat{h}(\omega, t). \quad (5)$$

Ved å ta inverstransformasjonen av (5) får vi

$$u(x, t) = \int_{-\infty}^{\infty} g(x-p) h(p, t) dp,$$

der

$$h(p, t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \hat{h}(\omega, t) e^{i\omega p} d\omega = \frac{1}{2\sqrt{\pi t}} \underbrace{\left( \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \sqrt{2t} e^{-\omega^2 t} e^{i\omega p} d\omega \right)}_{e^{-p^2/4t}} = \frac{1}{2\sqrt{\pi t}} e^{-p^2/4t}, \quad t > 0,$$

hvor vi har benyttet den oppgitte fouriertransformasjonen (i formelarket)

$$\mathcal{F}\{e^{-ax^2}\} = \frac{1}{\sqrt{2a}} e^{-\frac{\omega^2}{4a}}$$

med  $a = 1/4t$ . Altså har vi at

$$u(x, t) = \frac{1}{2\sqrt{\pi t}} \int_{-\infty}^{\infty} g(x-p) e^{-p^2/4t} dp, \quad t > 0.$$