

Oppgavesettet har 11 punkter, 1abc, 2, 3ab, 4, 5, 6, 7ab, som teller likt ved bedømmelsen.

**1 a)** Av  $\mathcal{L}\{u(t-b)\} = (1/s)e^{-bs}$  følger ved skiftteorem 1 at

$$\mathcal{L}\{f(t)\} = \mathcal{L}\{e^{at}u(t-b)\} = \frac{e^{-b(s-a)}}{s-a}.$$

Vi kan også omforme  $f(t)$  og bruke linearitet og skiftteorem 2 for å finne  $\mathcal{L}(f)$ . Siden  $e^{at} = e^{a(t-b+b)} = e^{ab}e^{a(t-b)}$  og  $\mathcal{L}(e^{at}) = 1/(s-a)$  får vi

$$\mathcal{L}\{f(t)\} = e^{ab}\mathcal{L}\{e^{a(t-b)}u(t-b)\} = e^{ab} \cdot e^{-bs} \frac{1}{s-a} = \frac{e^{-b(s-a)}}{s-a}.$$

En tredje måte å finne  $\mathcal{L}(f)$  på, er å regne ut integralet  $\int_b^\infty e^{at}e^{-st} dt$ .

**b)** Vi Laplacetransformerer initialverdiproblemet (ved å bruke resultatet i (a) med  $a = b = 1$ ) og løser den transformerte ligningen mhp.  $Y = \mathcal{L}(y)$ :

$$\begin{aligned} (s^2Y - s) - 2(sY - 1) + Y &= \frac{e^{-(s-1)}}{s-1}, & (s-1)^2Y &= s-2 + \frac{e^{-(s-1)}}{s-1} \\ Y &= \frac{s-2}{(s-1)^2} + \frac{e^{-(s-1)}}{(s-1)^3} \\ &= \frac{(s-1)-1}{(s-1)^2} + \frac{e^{-(s-1)}}{(s-1)^3} = \frac{1}{s-1} - \frac{1}{(s-1)^2} + \frac{e^{-(s-1)}}{(s-1)^3}. \end{aligned}$$

Vi har  $\mathcal{L}^{-1}(1/s^{n+1}) = t^n/n!$  og  $\mathcal{L}^{-1}(e^{-s}/s^2) = \frac{1}{2}(t-1)^2u(t-1)$ . Dermed får vi av skiftteorem 1 at

$$y = \mathcal{L}^{-1}(Y) = e^t[1-t + \frac{1}{2}(t-1)^2u(t-1)] = e^t - te^t + \frac{1}{2}(t-1)^2e^tu(t-1).$$

**c)** Fra a) har vi  $\mathcal{L}(f) = e^{-b(s-a)}/(s-a)$ . Av konvolusjonsteoremet følger

$$\mathcal{L}(f * f) = \frac{e^{-b(s-a)}}{s-a} \cdot \frac{e^{-b(s-a)}}{s-a} = \frac{e^{-2b(s-a)}}{(s-a)^2} = e^{2ba} \cdot e^{-2bs} \frac{1}{(s-a)^2}.$$

Siden  $\mathcal{L}^{-1}\{1/(s-a)^2\} = te^{at}$ , følger av skiftteorem 1 at

$$(f * f)(t) = e^{2ba}\mathcal{L}^{-1}\left\{\frac{e^{-2bs}}{(s-a)^2}\right\} = e^{2ba}(t-2b)e^{a(t-2b)}u(t-2b) = (t-2b)e^{at}u(t-2b).$$

**2** Vi bruker delvis integrasjon for å beregne  $b_1$ :

$$\begin{aligned} b_1 &= \frac{2}{\pi} \int_0^\pi f(x) \sin x \, dx = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi x \cos x \sin x \, dx \\ &= \frac{1}{\pi} \int_0^\pi x \sin 2x \, dx = \frac{1}{\pi} \left[ -\frac{x}{2} \cos 2x \right]_0^\pi + \frac{1}{2\pi} \underbrace{\int_0^\pi \cos 2x \, dx}_0 = -\frac{\pi}{2\pi} = -\frac{1}{2}. \end{aligned}$$

For  $n \geq 2$  er  $b_n = (-1)^n 2n/(n^2 - 1)$ . Funksjonen  $f(x)$  er en odde funksjon, da er Fourierrekken til  $f(x)$  en sinusrekke:

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin nx = -\frac{1}{2} \sin x + \sum_{n=2}^{\infty} (-1)^n \frac{2n \sin nx}{n^2 - 1}, \quad x \neq \pm\pi, \pm 3\pi, \pm 5\pi, \dots$$

Vi setter  $x = 1$  i Fourierrekken til  $f(x)$ . Siden  $f(1) = \cos 1$  får vi

$$\cos 1 = -\frac{1}{2} \sin 1 + \sum_{n=2}^{\infty} (-1)^n \frac{2n \sin n}{n^2 - 1}, \quad \text{det gir} \quad \sum_{n=2}^{\infty} (-1)^n \frac{n \sin n}{n^2 - 1} = \frac{1}{2} \left[ \cos 1 + \frac{1}{2} \sin 1 \right].$$

**3** a) Vi setter inn  $u(x, t) = F(x)G(t)$  i den gitte ligningen og separerer variable:

$$F''G = FG'' - FG, \quad \frac{F''}{F} = \frac{G''}{G} - 1 = k \text{ (konstant)}, \quad \begin{aligned} F'' - kF &= 0 \\ G'' - (k+1)G &= 0. \end{aligned}$$

Randbetingelsene medfører  $F'(0) = F'(1) = 0$ , og vi må ha  $k \leq 0$  for å få løsninger  $F(x) \neq 0$ . For  $k = 0$  får vi  $F_0(x) = 1$ , og for  $k < 0$ ,  $k = -p^2$ , får vi  $p = n\pi$  og  $F_n(x) = \cos n\pi x$ ,  $n = 1, 2, \dots$

Ligningen for  $G(t)$  blir  $G'' - G = 0$  når  $k = 0$  og  $G'' + (n^2\pi^2 - 1)G = 0$  når  $k = -n^2\pi^2$ . Det gir

$$\begin{aligned} G_0(t) &= A_0 e^t + B_0 e^{-t} \\ G_n(t) &= A_n \cos \omega_n t + B_n \sin \omega_n t \quad \text{for } n = 1, 2, \dots \end{aligned}$$

der  $\omega_n = \sqrt{n^2\pi^2 - 1}$  og  $A_n, B_n$  er vilkårlige konstanter. (Løsningen for  $G_0(t)$  kan også skrives  $G_0(t) = A_1^* \cosh t + B_1^* \sinh t$ .) For  $u(x, t) = F(x)G(t)$  blir svaret

$$\begin{aligned} u_0(x, t) &= F_0(x)G_0(t) = A_0 e^t + B_0 e^{-t} \\ u_n(x, t) &= F_n(x)G_n(t) = (A_n \cos \omega_n t + B_n \sin \omega_n t) \cos n\pi x, \quad n = 1, 2, \dots \end{aligned}$$

b) Siden den gitte ligningen er lineær og homogen, er summen  $u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} u_n(x, t)$  også en løsning, og den oppfyller randbetingelsene. Vi setter følgende

$$u(x, t) = (A_0 e^t + B_0 e^{-t}) + \sum_{n=1}^{\infty} (A_n \cos \omega_n t + B_n \sin \omega_n t) \cos n\pi x$$

og bestemmer koeffisientene  $A_n$  og  $B_n$  for  $n = 0, 1, 2, \dots$  slik at initialbetingelsene blir oppfylt. Leddvis derivasjon mhp.  $t$  gir

$$u_t(x, t) = (A_0 e^t - B_0 e^{-t}) + \sum_{n=1}^{\infty} (-\omega_n A_n \sin \omega_n t + \omega_n B_n \cos \omega_n t) \cos n\pi x.$$

Til bestemmelse av  $A_n$  og  $B_n$  får vi dermed

$$(i) \quad 1 + \cos \pi x = u(x, 0) = (A_0 + B_0) + \sum_{n=1}^{\infty} A_n \cos n\pi x$$

$$(ii) \quad 0 = u_t(x, 0) = (A_0 - B_0) + \sum_{n=1}^{\infty} \omega_n B_n \cos n\pi x.$$

Av (i) får vi  $A_0 + B_0 = 1$ ,  $A_1 = 1$  og  $A_n = 0$  for  $n \geq 2$ . Av (ii) får vi  $A_0 - B_0 = 0$  og  $B_n = 0$  for  $n \geq 1$ . Det gir  $A_0 = B_0 = 1/2$  og, siden  $\frac{1}{2}e^t + \frac{1}{2}e^{-t} = \cosh t$ ,

$$u(x, t) = \cosh t + \cos \omega_1 t \cos \pi x = \cosh t + \cos(\sqrt{\pi^2 - 1} t) \cos \pi x.$$

4 For  $\hat{f}(w) = \mathcal{F}(f)$  får vi

$$\begin{aligned}\hat{f}(w) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^1 e^{-iwx} dx + \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_1^2 2e^{-iwx} dx = \frac{-1}{iw\sqrt{2\pi}} \left[ [e^{-iwx}]_0^1 + 2[e^{-iwx}]_1^2 \right] \\ &= \frac{-1}{iw\sqrt{2\pi}} \left[ (e^{-iw} - 1) + 2(e^{-2iw} - e^{-iw}) \right] = \frac{1}{\sqrt{2\pi} iw} [1 + e^{-iw} - 2e^{-2iw}].\end{aligned}$$

Vi bruker formelen for invers Fouriertransformasjon:

$$\mathcal{F}^{-1}(\hat{f}) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{1 + e^{-iw} - 2e^{-2iw}}{\sqrt{2\pi} iw} e^{iwx} dw = \frac{1}{2\pi i} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{ixw} + e^{iw(x-1)} - 2e^{iw(x-2)}}{w} dw.$$

Siden  $\mathcal{F}^{-1}(\hat{f}) = \frac{1}{2} [f(x+0) + f(x-0)]$  og  $f(x)$  er kontinuert i det åpne intervallet  $(1, 2)$ , får vi  $\mathcal{F}^{-1}(\hat{f}) = f(x) = 2$  for  $1 < x < 2$ , og følgelig er

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{ixw} + e^{iw(x-1)} - 2e^{iw(x-2)}}{w} dw = 2\pi i \cdot 2 = 4\pi i \quad \text{for } 1 < x < 2.$$

Vi setter inn  $x = 3/2$  og bruker Eulers formel ( $e^{\pm it} = \cos t \pm i \sin t$ ):

$$\begin{aligned}4\pi i &= \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{3iw/2} + e^{iw/2} - 2e^{-iw/2}}{w} dw \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \frac{(\cos \frac{3}{2}w + i \sin \frac{3}{2}w) + (\cos \frac{1}{2}w + i \sin \frac{1}{2}w) - 2(\cos \frac{1}{2}w - i \sin \frac{1}{2}w)}{w} dw.\end{aligned}$$

Ved å ta imaginærdelen på begge sider av likhetstegnet ser vi at

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{\sin \frac{3}{2}w + 3 \sin \frac{1}{2}w}{w} dw = 4\pi.$$

5 Funksjonen  $u(x, y) = 3x^2 + ay^2 + e^{bx} \cos y$  er harmonisk hvis  $u_{xx} + u_{yy} = 0$ . Ved derivasjon får vi

$$u_{xx} + u_{yy} = (6 + b^2 e^{bx} \cos y) + (2a - e^{bx} \cos y) = (6 + 2a) + (b^2 - 1)e^{bx} \cos y.$$

Altså må vi ha  $a = -3$  og  $b = 1$  og følgelig  $u(x, y) = 3x^2 - 3y^2 + e^x \cos y$ .

Ifølge Cauchy–Riemannligningene må  $u$  og en konjugert harmonisk funksjon  $v$  oppfylle

$$(1) \quad v_y = u_x = 6x + e^x \cos y \quad \text{og} \quad (2) \quad v_x = -u_y = 6y + e^x \sin y.$$

Ved å integrere (1) mhp.  $y$  og derivere svaret mhp.  $x$ , får vi

$$(3) \quad v = 6xy + e^x \sin y + h(x) \quad \text{og} \quad (4) \quad v_x = 6y + e^x \sin y + h'(x)$$

der  $h(x)$  er en vilkårlig funksjon av  $x$ . Sammenligner vi (2) og (4) ser vi at  $h'(x) = 0$ , dvs.  $h(x) = C$  (konstant). Dermed får vi  $v(x, y) = 6xy + e^x \sin y + C$ .

6 Vi har

$$\frac{z}{z-i} = \frac{(z-i) + i}{z-i} = 1 + \frac{i}{z-i} \quad \text{og følgelig} \quad e^{z/(z-i)} = e \cdot e^{i/(z-i)}.$$

For å finne Laurentrekka til  $f(z)$  i området  $0 < |z - i| < \infty$ , bruker vi Maclaurinrekka  $e^z = \sum_{n=0}^{\infty} z^n/n!$  (gyldig for alle  $z$ ) med  $i/(z - i)$  istedenfor  $z$ :

$$f(z) = e \cdot e^{i/(z-i)} = e \sum_{n=0}^{\infty} \frac{i^n}{(z-i)^n n!} = e + \frac{ei}{z-i} + \frac{ei^2}{(z-i)^2 2!} + \dots, \quad z \neq i.$$

Av Laurentrekka ser vi at  $\text{Res}_{z=i} f(z) = ei$ , dermed er

$$\oint_{|z-i|=1} f(z) dz = 2\pi i \cdot ei = -2\pi e.$$

- 7** a) Singulære punkter for  $f(z) = (z+1)^2/[z(z^2+4z+1)]$  er  $z_1 = 0$  (enkel pol) og  $z_{2,3} = \frac{1}{2}(-4 \pm \sqrt{16-4}) = -2 \pm \sqrt{3}$ ,  $z_2 = \sqrt{3} - 2$ ,  $z_3 = -\sqrt{3} - 2$  (enkle poler).

$$\text{Res}_{z=z_1} f(z) = \lim_{z \rightarrow 0} [zf(z)] = \left[ \frac{(z+1)^2}{z^2+4z+1} \right]_{z=0} = 1$$

$$\text{Res}_{z=z_2} f(z) = \left[ \frac{(z+1)^2}{[z(z^2+4z+1)]'} \right]_{z=z_2} = \frac{(z_2+1)^2}{z_2(2z_2+4)} = \frac{(\sqrt{3}-1)^2}{(\sqrt{3}-2)2\sqrt{3}} = -\frac{1}{\sqrt{3}}$$

$$\text{Res}_{z=z_3} f(z) = \left[ \frac{(z+1)^2}{[z(z^2+4z+1)]'} \right]_{z=z_3} = \frac{(z_3+1)^2}{z_3(2z_3+4)} = \frac{(-\sqrt{3}-1)^2}{(-\sqrt{3}-2)(-2\sqrt{3})} = \frac{1}{\sqrt{3}}$$

b) Vi setter  $z = e^{i\theta}$ . Da er  $\cos \theta = \frac{1}{2}(z + 1/z)$  og  $dz = e^{i\theta} i d\theta = iz d\theta$ . Når  $\theta$  varierer fra 0 til  $2\pi$  vil  $z$  gjennomløpe enhetssirkelen  $C: |z| = 1$  med positiv orientering. Av residuteoremet (bare  $z_1$  og  $z_2$  ligger innenfor  $C$ ) får vi dermed

$$\begin{aligned} \int_0^{2\pi} \frac{1 + \cos \theta}{2 + \cos \theta} d\theta &= \oint_C \frac{1 + \frac{1}{2}(z + 1/z)}{2 + \frac{1}{2}(z + 1/z)} \frac{dz}{iz} = \frac{1}{i} \oint_C \frac{2z + z^2 + 1}{(4z + z^2 + 1)z} dz \\ &= \frac{1}{i} \oint_C f(z) dz = \frac{1}{i} \cdot 2\pi i \sum_{k=1}^2 \text{Res}_{z=z_k} f(z) = 2\pi \left( 1 - \frac{1}{\sqrt{3}} \right). \end{aligned}$$