

Opgavesettet har 11 punkter, 1abc, 2, 3ab, 4, 5ab, 6ab 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 initialverdioproblemet (ved å bruke resultatet i (a) med  $a = b = 1$ ) og løser den transformerte ligningen mhp.  $Y = \mathcal{L}(y)$ :

$$(s^2Y - s) - 2(sY - 1) + Y = \frac{e^{-(s-1)}}{s-1}, \quad (s-1)^2Y = s - 2 + \frac{e^{-(s-1)}}{s-1}$$

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

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  $b_1$ :

$$b_1 = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi f(x) \sin x dx = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi x \cos x \sin x dx \\ = \frac{1}{\pi} \int_0^\pi x \sin 2x dx = \frac{1}{\pi} \left[ -\frac{x}{2} \cos 2x \right]_0^\pi + \frac{1}{2\pi} \underbrace{\int_0^\pi \cos 2x dx}_{=0} = -\frac{\pi}{2\pi} = -\frac{1}{2}.$$

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:

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

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

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

$$G_0(t) = A_0e^t + B_0e^{-t} \\ G_n(t) = A_n \cos \omega_n t + B_n \sin \omega_n t \quad \text{for } n = 1, 2, \dots$$

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

$$u_0(x, t) = F_0(x)G_0(t) = A_0e^t + B_0e^{-t} \\ u_n(x, t) = F_n(x)G_n(t) = (A_n \cos \omega_n t + B_n \sin \omega_n t) \cos n\pi x, \quad n = 1, 2, \dots$$

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

$$u(x, t) = (A_0e^t + B_0e^{-t}) + \sum_{n=1}^\infty (A_n \cos \omega_n t + B_n \sin \omega_n t) \cos n\pi x$$

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

$$u_t(x, t) = (A_0e^t - B_0e^{-t}) + \sum_{n=1}^\infty (-\omega_n A_n \sin \omega_n t + \omega_n B_n \cos \omega_n t) \cos n\pi x.$$

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  $A_0 - B_0 = 0$ ,  $B_n = 0$  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

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

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 kontinuerlig 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] a) La  $x_0 = -2$ ,  $x_1 = -1$ ,  $x_2 = 0$  og  $x_3 = 1$ .

Formelen for  $p(x)$  ved Lagrangeinterpolasjon er

$$p(x) = \sum_{k=0}^{k=3} \frac{l_k(x)}{l_k(x_k)} p(x_k)$$

der

$$l_0(x) = (x - x_1)(x - x_2)(x - x_3), \quad l_1(x) = (x - x_0)(x - x_2)(x - x_3), \\ l_2(x) = (x - x_0)(x - x_1)(x - x_3), \quad l_3(x) = (x - x_0)(x - x_1)(x - x_2).$$

I vårt tilfelle er

$$l_0(x) = x^3 - x, \quad l_1(x) = x^3 + 2x^2 - x - 2, \quad l_2(x) = x^3 + 3x^2 + 2x.$$

(Vi trenger ikke  $l_1(x)$  siden  $p(x_1) = 0$ .) Det gir

$$p(x) = \frac{5}{6}(x^3 - x) - \frac{1}{2}(x^3 + 2x^2 - x - 2) + \frac{4}{6}(x^3 + 3x^2 + 2x) = x^3 + x^2 + x + 1.$$

Ved Newtons interpolasjonsmetode har  $p(x)$  formen

$$p(x) = a_0 + a_1(x - x_0) + a_2(x - x_0)(x - x_1) + a_3(x - x_0)(x - x_1)(x - x_2)$$

der vi finner  $a_0 = p(x_0)$ ,  $a_1 = p[x_0, x_1]$ ,  $a_2 = p[x_0, x_1, x_2]$  og  $a_3 = p[x_0, x_1, x_2, x_3]$  i en tabell med dividerte differenser:

$x_i$	$p(x_i)$	$p[x_i, x_{i+1}]$	$p[x_i, x_{i+1}, x_{i+2}]$	$p[x_i, x_{i+1}, x_{i+2}, x_{i+3}]$
-2	-5	$\frac{0 - (-5)}{-1 - (-2)} = 5$		
-1	0		$\frac{1 - 5}{0 - (-2)} = -2$	
0	1	$\frac{1 - 0}{0 - (-1)} = 1$	$\frac{3 - 1}{1 - (-1)} = 1$	$\frac{1 - (-2)}{1 - (-2)} = 1$
1	4	$\frac{4 - 1}{1 - 0} = 3$		

Det gir

$$p(x) = -5 + 5(x+2) - 2(x+2)(x+1) + (x+2)(x+1)x = x^3 + x^2 + x + 1.$$

b) Ved å bruke Simpsons regel med nodene  $-1, 0$  og  $1$ , får vi

$$\int_{-1}^1 p(x) dx = \frac{1}{3} [p(-1) + 4p(0) + p(1)] = \frac{8}{3}.$$

Simpsons regel gir eksakt svar i dette tilfellet siden  $p^{(4)}(x) \equiv 0$ . Vi kan også vise at feil er 0 ved å sammenligne svaret vi fikk ved Simpsons metode med integralets eksakte verdi

$$\int_{-1}^1 (x^3 + x^2 + x + 1) dx = 2 \int_0^1 (x^2 + 1) dx = 2 \left[ \frac{1}{3}x^3 + x \right]_0^1 = \frac{8}{3}.$$

6] a) Vi setter approksimasjoner

$$u_t(x, t) \approx (u(x, t+k) - u(x, t))/k \quad \text{og} \\ u_{xx}(x, t) \approx (u(x+h, t) - 2u(x, t) + u(x-h, t))/h^2,$$

i varmeledning ligningen og vi får

$$\frac{U_i^{j+1} - U_i^j}{k} = \frac{U_{i+1}^j - 2U_i^j + U_{i-1}^j}{h^2}.$$

Betrakt  $r = k/h^2$ , får vi Eulers metode formel

$$U_i^{j+1} = (1 - 2r)U_i^j + r(U_{i+1}^j + U_{i-1}^j).$$

b) Med  $h = 1/4$ ,  $k = 0.03$  får vi  $r = 0.48$  og  $(1 - 2r) = 0.04$ . Vi bruker startverdiene og  $[U_1^0, U_2^0, U_3^0]^T = [2 \sin(\pi/4), 2 \sin(\pi/2), 2 \sin(3\pi/4)]^T = [1.4142, 2, 1.4142]^T$ ,  $U_0^0 = U_4^0 = 0$ . Dermed blir

$$\begin{aligned}U_1^1 &= 0.04 \cdot 1.4142 + 0.48 \cdot 2 &= 1.0166 \\ U_2^1 &= 0.04 \cdot 2 + 0.48 \cdot (1.4142 + 1.4142) &= 1.4376 \\ U_3^1 &= 0.04 \cdot 1.4142 + 0.48 \cdot 2 &= 1.0166.\end{aligned}$$