



LØSNINGSFORSLAG EKSAMEN TMA4130 MATEMATIKK 4N, 17.12.2004

Løsning av oppgave 1. (a) Ved hjelp av enhetstrinnfunksjonen (unit step function) u skriver vi $r(t) = u(t - 1) - u(t - 2)$, og fra den generelle formelen (Rottmann) $\mathcal{L}\{f(t - a)u(t - a)\} = e^{-as}F(s)$ med $f(t) \equiv 1$ har vi da

$$\underline{\underline{R(s) = \frac{e^{-s} - e^{-2s}}{s}}}$$

(b) Vi tar Laplacetransformert av begge sider av ligningen og bruker svaret fra (a). Det gir

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

Delbrøkkoppspaltning gir $\frac{1}{s(s^2 + 1)} = \frac{1}{s} - \frac{s}{s^2 + 1}$, og følgelig

$$Y(s) = (e^{-s} - e^{-2s})G(s) \quad \text{der} \quad G(s) = \frac{1}{s} - \frac{s}{s^2 + 1}$$

Invers Laplacetransformert av $G(s)$ er (fra tabell) $g(t) = 1 - \cos t$. Fra t -forskyvningsregelen (second shifting theorem) får vi derfor

$$\begin{aligned} y(t) &= \mathcal{L}^{-1}\{(e^{-s} - e^{-2s})G(s)\} = u(t - 1)g(t - 1) - u(t - 2)g(t - 2) \\ &= \underline{\underline{u(t - 1)(1 - \cos(t - 1)) - u(t - 2)(1 - \cos(t - 2))}} \end{aligned}$$

Alternativt kan svaret skrives

$$\underline{\underline{y(t) = \begin{cases} 0 & \text{for } t < 1, \\ 1 - \cos(t - 1) & \text{for } 1 < t < 2, \\ \cos(t - 2) - \cos(t - 1) & \text{for } t > 2 \end{cases}}}$$

Løsning av oppgave 2. (a) Vi setter $u(x, t) = F(x)G(t)$ inn i ligningen og får $F(x)G'(t) = F''(x)G(t)$. Divisjon med $F(x)G(t)$ på begge sider gir

$$\frac{G'(t)}{G(t)} = \frac{F''(x)}{F(x)} = k$$

der k er en konstant (siden venstresiden kun er en funksjon av t , mens høyresiden kun er en funksjon av x). Dette gir oss to ordinære differensialligninger:

$$(1) \quad F''(x) = kF(x) \quad \text{med} \quad F(0) = F(\pi) = 0 \quad (\text{pga. randbetingelsene}),$$

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

Vi løser først (1). Vi ser på tre muligheter: $k > 0$, $k = 0$ og $k < 0$.

Hvis $k > 0$, kan vi skrive $k = \mu^2$ der $\mu > 0$, og karakteristisk ligning er $\lambda^2 = \mu^2$ som gir $\lambda = \pm\mu$. Generell løsning er da $F(x) = Ae^{\mu x} + Be^{-\mu x}$, men betingelsene $F(0) = F(\pi) = 0$ medfører $A = B = 0$, som er uinteressant.

Hvis $k = 0$, er $F(x) = Ax + B$, men igjen medfører $F(0) = F(\pi) = 0$ at $A = B = 0$.

Vi står igjen med $k < 0$. Da skriver vi $k = -\mu^2$ der $\mu > 0$. Karakteristisk ligning er nå $\lambda^2 = -\mu^2$ som gir $\lambda = \pm i\mu$. Generell løsning er derfor $F(x) = A \cos(\mu x) + B \sin(\mu x)$. Betingelsen $F(0) = 0$ gir $A = 0$. Fra $F(\pi) = 0$ får vi derfor $B \sin(\mu\pi) = 0$, og siden vi ser bort fra tilfellet $B = 0$ (som gir den trivielle løsningen $F(x) \equiv 0$ og derfor er uinteressant), følger det at $\mu\pi = n\pi$ for en $n = 1, 2, 3, \dots$, dvs. $\mu = n$.

Vi konkluderer at

$$F_n(x) = B_n \sin(nx) \quad (n = 1, 2, 3, \dots)$$

er de eneste ikke-trivielle løsningene av (1).

Vi fant over at $k = -\mu^2 = -n^2$ for $n = 1, 2, 3, \dots$, og setter vi dette inn i (2) og løser (f.eks. vha. integrerende faktor, eller ved separasjon), får vi

$$G_n(t) = C_n e^{-n^2 t}$$

Vi har derfor

$$u_n(x, t) = F_n(x)G_n(t) = \underline{\underline{D_n e^{-n^2 t} \sin(nx)}} \quad (n = 1, 2, 3, \dots)$$

der D_n er vilkårlige konstanter.

(b) Superposisjonsprinsippet gir oss løsninger

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} u_n(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} D_n e^{-n^2 t} \sin(nx)$$

Hvis vi setter $t = 0$ her, får vi

$$u(x, 0) = \sum_{n=1}^{\infty} D_n \sin(nx)$$

Men vi har fått oppgitt initialbetingelsen

$$u(x, 0) = \sin(x) + \frac{1}{3} \sin(3x).$$

Vi må derfor ta $D_1 = 1$, $D_2 = 0$, $D_3 = 1/3$ og $D_n = 0$ for alle $n \geq 4$.

Svaret er derfor

$$u(x, t) = \underline{\underline{e^{-t} \sin(x) + \frac{1}{3} e^{-9t} \sin(3x)}}.$$

Løsning av oppgave 3. (a) Med $f(x)$ som gitt i oppgaven har vi

$$A(w) = \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} e^{-x} \cos(wx) dx \quad \text{og} \quad B(w) = \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} e^{-x} \sin(wx) dx.$$

Formlene 132 og 133 i Rottmann nederst på s. 144 gir oss de ubestemte integralene

$$\begin{aligned} \int e^{-x} \cos(wx) dx &= \frac{e^{-x}}{1+w^2} (-\cos(wx) + w \sin(wx)), \\ \int e^{-x} \sin(wx) dx &= \frac{e^{-x}}{1+w^2} (-\sin(wx) - w \cos(wx)) \end{aligned}$$

og når vi evaluerer disse over intervallet $0 < x < +\infty$, får vi ikke noe bidrag i $x = +\infty$, siden $\lim_{x \rightarrow +\infty} e^{-x} \cos(wx) = \lim_{x \rightarrow +\infty} e^{-x} \sin(wx) = 0$.

Konklusjonen blir at

$$A(w) = \underline{\underline{\frac{1}{\pi(1+w^2)}}} \quad \text{og} \quad B(w) = \underline{\underline{\frac{w}{\pi(1+w^2)}}}.$$

(b) Fra konvergensteoremet for Fourierintegralet (Thm. 1, s. 559 i Kreyszig) vet vi at f er gitt ved sitt Fourierintegral, bortsett fra i $x = 0$, hvor f er diskontinuerlig. For $x > 0$ har vi derfor

$$f(x) = e^{-x} = \int_0^{\infty} [A(w) \cos(wx) + B(w) \sin(wx)] dw = \int_0^{\infty} \frac{\cos(wx) + w \sin(wx)}{\pi(1+w^2)} dw$$

og tilsvarende for $x < 0$:

$$f(x) = 0 = \int_0^{\infty} \frac{\cos(wx) + w \sin(wx)}{\pi(1+w^2)} dw$$

Tar vi nå $x = \pm 1$ og legger sammen de to integralene over, og bruker at $\sin(-w) = -\sin(w)$, så får vi

$$0 + e^{-1} = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{\cos w}{1+w^2} dw \implies \int_0^{\infty} \frac{\cos w}{1+w^2} dw = \underline{\underline{\frac{\pi}{2e}}}.$$

Løsning av oppgave 4.

Dividert differansetabell:

x_k	$f(x_k)$				
0	0				
		$\frac{1-0}{1-0} = 1$			
1	1		$\frac{-1-1}{2-0} = -1$		
		$\frac{0-1}{2-1} = -1$		$\frac{0-(-1)}{3-0} = \frac{1}{3}$	
2	0		$\frac{-1-(-1)}{3-1} = 0$		$\frac{1/3-1/3}{4-0} = 0$
		$\frac{-1-0}{3-2} = -1$		$\frac{1-0}{4-1} = \frac{1}{3}$	
3	-1		$\frac{1-(-1)}{4-2} = 1$		
		$\frac{0-(-1)}{4-3} = 1$			
4	0				

Newtons formel gir da:

$$\begin{aligned}
 p(x) &= 0 + 1(x-0) + (-1)(x-0)(x-1) + \frac{1}{3}(x-0)(x-1)(x-2) + 0(x-0)(x-1)(x-2)(x-3) \\
 &= \underline{\underline{\frac{8}{3}x - 2x^2 + \frac{1}{3}x^3}}.
 \end{aligned}$$

Løsning av oppgave 5.

Vi setter inn startverdiene over diagonalen:

$$\begin{aligned}
 4x - 2 - 1 &= 13 \\
 x - 5y - 1 &= -8 \\
 2x - y - 6z &= -2
 \end{aligned}$$

og løser for x , y og z :

$$\begin{aligned}
 x &= \frac{13 + 2 + 1}{4} = \underline{\underline{4}}, \\
 y &= \frac{-8 + 1 - 4}{-5} = \underline{\underline{11/5}}, \\
 z &= \frac{-2 - 2 \cdot 4 + 11/5}{-6} = \underline{\underline{13/10}}.
 \end{aligned}$$

Løsning av oppgave 6. (a) Vi innfører en ny avhengig variabel $y = x'$. Da er $y' = x'' = -x + 6 \cos t$ og $y(0) = x'(0) = 3$. Systemet er derfor

$$\underline{\underline{\begin{cases} \frac{dx}{dt} = y, \\ \frac{dy}{dt} = -x + 6 \cos t, \end{cases} \quad \text{med} \quad \begin{cases} x(0) = 2, \\ y(0) = 3. \end{cases}}}$$

(b) Vi lar $h = 0.1$. Eulers metode anvendt på systemet fra punkt (a) gir:

Startverdier:

$$\begin{aligned} t_0 &= 0 \\ x_0 &= 2 \\ y_0 &= 3 \end{aligned}$$

Ett skritt:

$$\begin{aligned} t_1 &= t_0 + h = 0.1 \\ x_1 &= x_0 + hy_0 = 2 + 0.3 = \underline{\underline{2.3}} \\ y_1 &= y_0 + h(-x_0 + 6 \cos t_0) = 3 + 0.4 = \underline{\underline{3.4}} \end{aligned}$$

Alternativt, Eulers metode for systemet

$$\begin{cases} \frac{dx}{dt} = x - y, \\ \frac{dy}{dt} = -x + t, \end{cases} \quad \text{med} \quad \begin{cases} x(0) = 2, \\ y(0) = 1. \end{cases}$$

blir som følger:

Startverdier:

$$\begin{aligned} t_0 &= 0 \\ x_0 &= 2 \\ y_0 &= 1 \end{aligned}$$

Ett skritt:

$$\begin{aligned} t_1 &= t_0 + h = 0.1 \\ x_1 &= x_0 + h(x_0 - y_0) = 2 + 0.1 = \underline{\underline{2.1}} \\ y_1 &= y_0 + h(-x_0 + t_0) = 1 - 0.2 = \underline{\underline{0.8}} \end{aligned}$$