



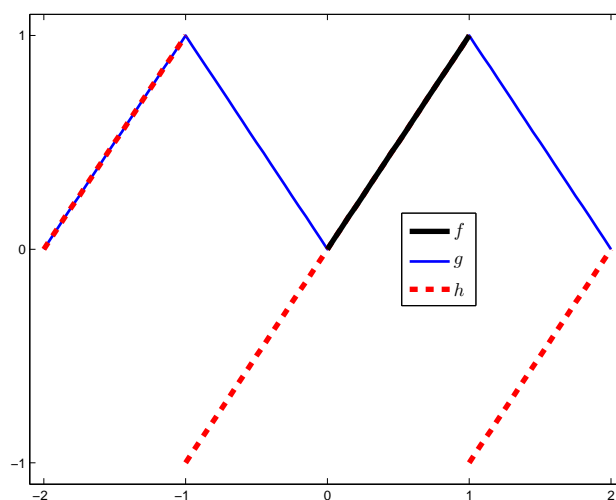
## EKSAMEN I MATEMATIKK 4M (TMA4123)

21. mai 2008

### LØSNINGSFORSLAG

#### Oppgave 1

a) Vi har



Grafene til  $f$ ,  $g$  og  $h$ .

Sinus-rekken til  $f$  er gitt av

$$f(x) \sim \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin(n\pi x)$$

der

$$b_n = 2 \int_0^1 f(x) \sin(n\pi x) dx$$

Vi bruker delvis integrasjon og får

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

Cosinusrekken til  $f$  er Fourierrekken til den like periodiske utvidelsen av  $f$ , det vil si  $g$ . Siden  $g$  er kontinuert i  $x = 1$  får vi at summen til cosinusrekken til  $f$  er lik  $g(1) = 1$ . Sinurekken til  $f$  er Fourierrekken til den odde periodiske utvidelsen av  $f$ , det vil si  $h$ . Nå er  $h$  ikke kontinuert i  $x = 1$  og vi har at summen til sinusrekken til  $f$  er lik  $\frac{h(1^-)+h(1^+)}{2} = 0$ .

b) Cosinusrekken til  $f$  er gitt av

$$f(x) \sim a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos(n\pi x)$$

der

$$a_0 = \int_0^1 f(x) dx, \quad a_n = 2 \int_0^1 f(x) \cos(n\pi x) dx.$$

Vi får

$$a_0 \int_0^1 x dx = \frac{1}{2}$$

og, ved hjelp av delvis integrasjon,

$$\begin{aligned}
 a_n &= 2 \int_0^1 x \cos(n\pi x) dx \\
 &= 2 \left[ x \frac{\sin(n\pi x)}{n\pi} \right]_0^1 - 2 \int_0^1 \frac{\sin(n\pi x)}{n\pi} dx \\
 &= 2 \left[ \frac{\cos(n\pi x)}{(n\pi)^2} \right]_0^1 \quad \text{siden } \sin(n\pi) = \sin(0) = 0 \\
 &= 2 \frac{(-1)^n - 1}{(n\pi)^2} \quad \text{siden } \cos(n\pi) = (-1)^n.
 \end{aligned}$$

Vi tar  $x = 0$ . I dette punktet er summen til cosinusrekken lik  $g(0) = 0$  fordi  $g$  er kontinuerlig. Vi får

$$\frac{1}{2} + 2 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n - 1}{(n\pi)^2} = 0 \quad (\text{L-1})$$

Vi har

$$(-1)^n - 1 = \begin{cases} 0 & \text{hvis } n \text{ er like} \\ -2 & \text{hvis } n \text{ er odde.} \end{cases}$$

Vi kan skrive om summen i (L-1) ved å bare ta de odde  $n$  og vi får

$$\frac{1}{2} + 2 \sum_{n=0}^{\infty} \frac{-2}{((2n+1)\pi)^2} = 0.$$

Det følger at

$$\sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(2n+1)^2} = \frac{\pi^2}{8}.$$

## Oppgave 2

a) Vi setter inn  $u(x, t) = F(x)G(t)$  i ligningen og får

$$G''F = F''G.$$

Det følger at

$$\frac{G''}{G} = \frac{F''}{F} = k$$

der  $k$  er en konstant som er uavhengig av  $t$  og  $x$ .

Vi vil løse

$$F'' = kF \quad (\text{L-2})$$

og vi må finne randbetingelsene for (L-2). Siden  $u_x(0, t) = 0$ , får vi  $u_x(0, t) = F'(0)G(t) = 0$  som gir  $F'(0) = 0$ . På samme måten får man at  $F'(\pi) = 0$ .

Hvis  $k > 0$ , er den generelle løsningen til (L-2) gitt av

$$F(x) = Ae^{\mu x} + Be^{-\mu x}$$

der  $\mu = \sqrt{k}$ . Vi har  $F'(x) = \mu Ae^{\mu x} - \mu Be^{-\mu x}$ , og  $F'(0)$  gir  $A = B$  og  $F'(\pi)$  gir  $\mu A(e^{\mu\pi} - e^{-\mu\pi}) = 0$ . Siden  $\mu \neq 0$ , dette fører til at  $A = 0$  og vi får den trivielle løsningen  $u(x, t) = 0$ .

Hvis  $k = 0$ , er den generelle løsningen til (L-2) gitt av

$$F(x) = Ax + B$$

Vi har  $F'(x) = A$ . Derfor  $F'(0)$  gir  $A = 0$  og da har vi også at  $F'(\pi) = 0$ . Derfor er  $F(x) = B$  en løsning til (L-2).

Hvis  $k < 0$ , er den generelle løsningen til (L-2) gitt av

$$F(x) = A \cos(\mu x) + B \sin(\mu x)$$

der  $\mu = \sqrt{-k}$ . Vi har  $F'(x) = -\mu A \sin(\mu x) + \mu B \cos(\mu x)$ . Derfor  $F'(0)$  gir  $B = 0$  og  $F'(\pi) = 0$  medfører at

$$\mu B \sin(\mu\pi) = 0$$

Siden  $\mu \neq 0$ , får vi at  $\sin(\mu\pi) = 0$  det vil si at  $\mu = n$  og  $k = -n^2$  for  $n = 1, 2, \dots$

Nå løser vi ligningen

$$G''(t) = kG(t)$$

For  $k = 0$  får vi

$$G(t) = Bt + A.$$

For  $k = -n^2$  får vi

$$G(t) = A \cos(nt) + B \sin(nt)$$

Løsningene av den form  $u(x, t) = F(x)G(t)$  er

$$u_0(x, t) = B_0 t + A_0$$

og

$$u_n(x, t) = (A_n \cos(nt) + B_n \sin(nt)) \cos(nx). \quad (\text{L-3})$$

- b)** Vi tar to løsninger  $u$  og  $v$  av (1) og (2). La  $w(x, t) = au(x, t) + bv(x, t)$  for to vilkårlige konstanter  $a$  og  $b$ . Ligningen (1) med randbetingelse (2) tilfredstiller superposisjonsprinsippet hvis  $w$  er også en løsning. Vi har

$$\begin{aligned} w_{tt} &= au_{tt} + bv_{tt} \\ &= au_{xx} + bv_{xx} \text{ siden } u \text{ og } v \text{ er løsninger til (1)} \\ &= aw_{xx} \end{aligned}$$

og  $w$  er en løsning til (1). Vi har også at

$$w_x(0, t) = au_x(0, t) + bv_x(0, t) = 0$$

og

$$w_x(\pi, t) = au_x(\pi, t) + bv_x(\pi, t) = 0.$$

Derfor  $w$  er en løsning til (1) og (2) og vi har vist at systemet som består av ligningen (1) og randbetingelsene (2) tilfredstiller superposisjonsprinsippet.

Ved å bruke superposisjonsprinsippet, får man den generelle løsningen til (1)-(2) som er gitt av

$$u(x, t) = A_0 t + B_0 + \sum_{n=1}^{\infty} (B_n \cos(nt) + A_n \sin(nt)) \cos(nx).$$

Vi må bestemme  $A_n$  og  $B_n$  slik at  $u$  tilfredstiller startbetingelsene

$$u(x, 0) = \cos^2(x) \tag{L-4}$$

og

$$u_t(x, 0) = \cos(3x). \tag{L-5}$$

Vi har

$$u(x, 0) = B_0 + \sum_{n=1}^{\infty} B_n \cos(nx) = \cos^2(x)$$

På venstre siden har vi Cosinusrekken til  $u(x, 0)$ . Siden  $\cos^2(x) = \frac{1}{2} + \frac{\cos(2x)}{2}$ , får vi at

$$B_0 = \frac{1}{2}, B_2 = \frac{1}{2} \text{ og } B_n = 0 \text{ hvis } n \neq 0, 2.$$

Vi har

$$u_t(x, t) = A_0 + \sum_{n=1}^{\infty} (-nB_n \sin(nt) + nA_n \cos(nt)) \cos(nx)$$

som gir

$$u_t(x, 0) = A_0 + \sum_{n=1}^{\infty} nA_n \cos(nx) = \cos(3x)$$

På venstre siden har vi nå Cosinusrekken til  $u_t(x, 0)$  og det fører til at

$$A_3 = \frac{1}{3}.$$

Til slutt får man løsningen

$$u(x, t) = \frac{1}{2} + \frac{1}{2} \cos(2t) \cos(2x) + \frac{1}{3} \sin(3t) \cos(3x).$$

**Oppgave 3** Vi har

$$f(x) = \begin{cases} x+1 & \text{hvis } -1 \leq x < 0 \\ 1-x & \text{hvis } 0 \leq x < 1 \\ 0 & \text{ellers.} \end{cases}$$

og dermed

$$\begin{aligned} \hat{f}(w) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left( \int_{-1}^0 (1+x)e^{-iwx} dx + \int_0^1 (1-x)e^{-iwx} dx \right) \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left( \int_{-1}^0 xe^{-iwx} dx + \int_{-1}^1 e^{-iwx} dx - \int_0^1 xe^{-iwx} dx \right) \end{aligned}$$

Ved å bruke delvis integrasjon får man at

$$\begin{aligned} \int_{-1}^0 xe^{-iwx} dx &= \left[ -x \frac{e^{-iwx}}{iw} \right]_{-1}^0 + \int_{-1}^0 \frac{e^{-iwx}}{iw} dx \\ &= \left[ -x \frac{e^{-iwx}}{iw} + \frac{e^{-iwx}}{w^2} \right]_{-1}^0 \\ &= -\frac{e^{iw}}{iw} + \frac{1}{w^2} - \frac{e^{iw}}{w^2} \end{aligned}$$

På en tilsvarende måte får man at

$$\int_0^1 xe^{-iwx} dx = -\frac{e^{-iw}}{iw} + \frac{e^{-iw}}{w^2} - \frac{1}{w^2}.$$

Siden

$$\int_{-1}^1 e^{-iwx} dx = \left[ \frac{e^{-iwx}}{-iw} \right]_{-1}^1 = -\frac{e^{-iw}}{iw} + \frac{e^{iw}}{iw},$$

får man til slutt at

$$\hat{f}(w) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \frac{2 - e^{-iw} - e^{iw}}{w^2} = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{(1 - \cos(w))}{w^2}.$$

Ved å bruke at

$$1 - \cos(w) = 2 \sin^2\left(\frac{w}{2}\right)$$

kan  $\hat{f}$  skrives om

$$\hat{f}(w) = \sqrt{\frac{8}{\pi}} \frac{\sin^2\left(\frac{w}{2}\right)}{w^2}.$$

Nå bruker vi Teorem om Fourier transform og konvolusjonproduktet, og vi får

$$\begin{aligned}\hat{f} &= \sqrt{2\pi} \hat{g} \cdot \hat{g} \\ &= \sqrt{2\pi} \cdot \frac{4 \sin^2(\frac{w}{2})}{2\pi w^2} \\ &= \sqrt{\frac{8}{\pi}} \frac{\sin^2(\frac{w}{2})}{w^2}.\end{aligned}$$

#### Oppgave 4

a) Ved å bruke tilnærmingene

$$\begin{aligned}u_{xx}(x_i, y_j) &\approx \frac{u_{i-1,j} + u_{i+1,j} - 2u_{i,j}}{h^2}, \\ u_{yy}(x_i, y_j) &\approx \frac{u_{i,j-1} + u_{i,j+1} - 2u_{i,j}}{h^2}\end{aligned}$$

i hvert punkt  $(x_i, y_j)$  får man den følgende numeriske metoden

$$\frac{u_{i-1,j} + u_{i+1,j} + u_{i,j-1} + u_{i,j+1} - 4u_{i,j}}{h^2} = x_i u_{i,j} \quad (\text{L-6})$$

I punktet  $(x_1, y_1) = (h, h)$ , siden  $u_{1,0} = x_1 = h$  og  $u_{0,1} = 0$ , blir (L-6) til

$$\frac{u_{21} + u_{12} + h - 4u_{11}}{h^2} = hu_{11}$$

som kan skrives om

$$27u_{21} + 27u_{12} - 109u_{11} = -9$$

der vi har brukt at  $h = \frac{1}{3}$ .

I punktet  $(x_2, y_1) = (2h, h)$ , siden  $u_{2,0} = x_2 = 2h$  og  $u_{3,1} = 1$ , blir (L-6) til

$$\frac{1 + u_{22} + u_{112} + 2h - 4u_{21}}{h^2} = 2hu_{21}$$

som kan skrives om

$$27u_{22} + 27u_{11} - 110u_{21} = -45.$$

I punktet  $(x_1, y_2) = (h, 2h)$ , siden  $u_{1,3} = x_1 = h$  og  $u_{0,2} = 0$ , blir (L-6) til

$$\frac{u_{11} + u_{22} + h - 4u_{12}}{h^2} = hu_{12}$$

som kan skrives om

$$27u_{22} + 27u_{11} - 109u_{12} = -9.$$

I punktet  $(x_2, y_2) = (2h, 2h)$ , siden  $u_{2,3} = x_2 = 2h$  og  $u_{3,2} = 1$ , blir (L-6) til

$$\frac{2h + 1 + u_{12} + u_{21} - 4u_{22}}{h^2} = 2hu_{22}$$

som kan skrives om

$$27u_{12} + 27u_{21} - 110u_{22} = -45.$$

Til slutt, får vi det følgende systemet

$$\begin{array}{rcccccc} -109 u_{11} & + & 27 u_{21} & + & 27 u_{12} & & = & -9 \\ 27 u_{11} & & - 110 u_{21} & + & & 27 u_{22} & = & -45 \\ 27 u_{11} & & & & - 109 u_{12} & + & 27 u_{22} & = & -9 \\ & & 27 u_{21} & + & 27 u_{12} & - & 110 u_{22} & = & -45 \end{array}$$

for  $(u_{11}, u_{21}, u_{12}, u_{22})$ .

b) Gauss-Seidel metoden kan skrives som

$$\begin{array}{rcccccc} -109 x_1^{(k+1)} & + & 27 x_2^{(k)} & + & 27 x_3^{(k)} & & = & -9 \\ 27 x_1^{(k+1)} & & - 110 x_2^{(k+1)} & + & & 27 x_4^{(k)} & = & -45 \\ 27 x_1^{(k+1)} & & & & - 109 x_3^{(k+1)} & + & 27 x_4^{(k)} & = & -9 \\ & & 27 x_2^{(k+1)} & + & 27 x_3^{(k+1)} & - & 110 x_4^{(k+1)} & = & -45 \end{array}$$

Man får

$$\begin{array}{ll} x_1 = 0.5779 & x_2 = 0.7964 \\ x_3 = 0.4734 & x_4 = 0.7207 \end{array}$$

## Oppgave 5

a) Vi lager *Newtons divided difference interpolation* tabell

$x_j$	$f_j = f(x_j)$	$f[x_j, x_{j+1}]$	$f[x_j, x_{j+1}, x_{j+2}]$	$f[x_j, \dots, x_{j+3}]$	$f[x_j, \dots, x_{j+4}]$
0	1				
		5			
0.25	2.25		12		
		11		16	
0.5	5		24		0
		23		16	
0.75	10.75		36		
		41			
1	21				



og man får

$$P(x) = 1 + 5x + 12x(x - 0.25) + 16x(x - 0.25)(x - 5)$$

som forenkler seg til

$$P(x) = 16x^3 + 4x + 1.$$

b) Vi har

$$\begin{aligned} \int_0^1 P(x) dx &= \int_0^1 (16x^3 + 4x + 1) dx \\ &= \left[ 16 \frac{x^4}{4} + 4 \frac{x^2}{2} + x \right]_0^1 \\ &= 7. \end{aligned}$$

Simpsons regel gir

$$\begin{aligned} \int_0^1 P(x) dx \approx S_n &= \frac{\Delta x}{3} (P(0) + 4P(0.25) + 2P(0.5) + 4P(0.75) + P(1)) \\ &= \frac{0.25}{3} (1 + 4 \cdot 2.25 + 2 \cdot 5 + 4 \cdot 10.75 + 21) \\ &= 7. \end{aligned}$$

Feilestimat for feilen er gitt av

$$\left| \int_a^b f(x) dx - S_n \right| \leq \frac{f^4(c)(b-a)^5}{180n^2}$$

for noen  $c \in [0, 1]$ . Siden  $P$  har graden 3 har vi  $P^{(4)}(x) = 0$ . Det vil si at feilen blir null for  $P$ . Den *degree of precision* til Simpsons metode er lik 3 og metoden gir den eksakte verdien av integralet til  $P$ .

**Oppgave 6** Vi vil løse varmeligningen

$$u_t = u_{xx}.$$

Vi må ha startbetingelser:

$$u(x, 0) = f(x)$$

og randbetingelser:

$$\begin{aligned} u(0, t) &= b_1(t) && \text{(på venstre siden)} \\ u(1, t) &= b_2(t) && \text{(på høyre siden).} \end{aligned}$$

Her løser vi ligningen for  $x \in [0, 1]$  som i Matlab-koden.

Vi lager en gitter  $x_i = ih$  for  $i = 0, \dots, N$ ,  $t_j = jk$  og lar  $u_{i,j} \approx u(x_i, t_j)$ . Vi bruker at

$$u_t(x_i, t_j) \approx \frac{u_{i,j+1} - u_{i,j}}{k}$$

og

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

og, ved å sette dette inn i ligningen, får man

$$u_{i,j+1} - u_{i,j} = r(u_{i+1,j} + u_{i-1,j} - 2u_{i,j}),$$

der  $r = \frac{k}{h^2}$ , som kan skrives om til

$$u_{i,j+1} = ru_{i+1,j} + ru_{i-1,j} + (1 - 2r)u_{i,j}. \quad (\text{L-7})$$

Ved å bruke vektor notasjon og la

$$\mathbf{u}_j = \begin{pmatrix} u_{1,j} \\ \vdots \\ u_{N-1,j} \end{pmatrix}$$

blir (L-7) til

$$\mathbf{u}_{j+1} = A\mathbf{u}_j + \mathbf{b}_j \quad (\text{L-8})$$

der

$$A = \begin{pmatrix} 1 - 2r & r & 0 & \dots & 0 \\ r & \ddots & \ddots & \ddots & \vdots \\ 0 & \ddots & \ddots & \ddots & 0 \\ \vdots & \ddots & \ddots & \ddots & r \\ 0 & \dots & 0 & r & 1 - 2r \end{pmatrix}$$

og

$$\mathbf{b}_j = \begin{pmatrix} rb_1(t_j) \\ \vdots \\ rb_2(t_j) \end{pmatrix}.$$

I Matlab-koden, linjer 1-6, setter man første verdier for konstantene  $N$ ,  $T$ ,  $k$  og  $r$  som blir brukt i metoden. Etterpå, 1.8-16, bygger man matrisen  $A$ . På 1.18-19, setter man startbetingelsen lik

$$u(x, 0) = \cos\left(\frac{\pi x}{2}\right)$$

og på 1.21-22 setter man randbetingelsene like

$$b_1(t) = 1 \text{ og } b_2(t) = 0.$$

Man lagrer  $\mathbf{u}_j$  i Matlab-vektoren  $\mathbf{u}(:, j)$ . På 1.25-27 utfør man iterasjonene som tilsvarende (L-8) og regner løsningen  $u$  for hvert tidskritt  $t_j = jk$  for  $j = 1, \dots, M$ .