

1. Lös följande begynnelsevärdesproblem med hjälp av Laplacetransformer:

$$y''(t) + 2y'(t) + 5y(t) = 1, \quad y(0) = 1, \quad y'(0) = -1.$$

2. a) Bestäm den analytiska lösningen av den ordinära differentialekvationen

$$\dot{u}(t) - 2u(t) = 1 \quad 0 < t < 1, \quad u(0) = 1.$$

b) Beräkna cG(2) lösningen (obs! $U = \xi_0 + \xi_1 t + \xi_2 t^2 \in \mathcal{P}^2(0, 1)$, $v \in [1, t] \subset \mathcal{P}^1(0, 1)$).

3. a) Beräkna den trigonometriska Fourierserieutvecklingen till följande 2π -periodiska funktion

$$f(x) = \begin{cases} 0, & -\pi < x < 0 \\ 1, & 0 < x < \pi. \end{cases}$$

b) Beräkna summan

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

4. Beräkna den styckvis linjära finitelementlösningen till randvärdesproblemet

$$\begin{cases} -\frac{1}{4}u'' + u' - 3u = -1, & 0 < x < 1, \\ u(0) = 0, \quad u'(1) = -1, \end{cases}$$

på en partition $\mathcal{T}_h : x_0 = 0, x_1 = 1/2, x_2 = 1$, ($h = 1/2$), av intervallet $[0, 1]$.

5. Lös värmeledningsekvationen

$$\begin{cases} u_{xx} = u_t - 1, & 0 < x < 1, \quad t > 0 \\ u_x(0, t) = u(1, t) = 0, & t > 0 \\ u(x, 0) = 0, & 0 < x < 1. \end{cases}$$

6. a) Bevisa (MP) för Poissonekvationen: dvs att lösningen till

$$-u''(x) = f(x), \quad 0 < x < 1, \quad u(0) = u'(1) = 0,$$

minimerar energifunktionalen

$$F(v) = \frac{1}{2} \int_0^1 (v')^2 dx - \int_0^1 fv dx, \quad \forall v \in V = \{v : \|v\| + \|v'\| < \infty, v(0) = 0\}.$$

b) Bevisa att variationsformuleringen (VF) för ekvationen är ekvivalent med (MP).

7. Låt $f(x)$ vara en 2π -periodisk, integrerbar funktion. Visa att om

$$f(x) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} C_n e^{inx} \quad \text{så är} \quad C_n = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) e^{-inx} dx.$$

MA

$$\sin a \sin b = \frac{1}{2} [\cos(a-b) - \cos(a+b)]$$

$$\sin a \cos b = \frac{1}{2} [\sin(a-b) + \sin(a+b)]$$

$$\cos a \cos b = \frac{1}{2} [\cos(a-b) + \cos(a+b)]$$

Table of Laplace Transforms

$f(t)$	$F(s)$
$af(t) + bg(t)$	$aF(s) + bG(s)$
$tf(t)$	$-F'(s)$
$t^n f(t)$	$(-1)^n F^{(n)}(s)$
$e^{-at} f(t)$	$F(s+a)$
$f(t-T)\theta(t-T)$	$e^{-Ts} F(s)$
$f'(t)$	$sF(s) - f(0)$
$f''(t)$	$s^2 F(s) - sf(0) - f'(0)$
$f^{(n)}(t)$	$s^n F(s) - \sum_{k=1}^n s^{n-k} f^{(k-1)}(0)$
$\int_0^t f(\tau) d\tau$	$\frac{F(s)}{s}$
$\theta(t)$	$\frac{1}{s}$
$\frac{t^n}{n!}$	$\frac{1}{s^{n+1}}$
e^{-at}	$\frac{1}{s+a}$
$\cosh at$	$\frac{s}{s^2 - a^2}$
$\sinh at$	$\frac{a}{s^2 - a^2}$
$\cos bt$	$\frac{s}{s^2 + b^2}$
$\sin bt$	$\frac{b}{s^2 + b^2}$
$\frac{t}{2b} \sin bt$	$\frac{s}{(s^2 + b^2)^2}$
$\frac{1}{2b^3} (\sin bt - bt \cos bt)$	$\frac{1}{(s^2 + b^2)^2}$

TMA682 Tillämpad matematik K2/Bt2, 2006–10–28. Lösningar.

1. Laplacetransformering av ekvationen ger

$$s^2Y(s) - sy(0) - y'(0) + 2[sY(s) - y(0)] + 5Y(s) = \frac{1}{s}.$$

Insättning av begynnelsedata: $y(0) = 1$, $y'(0) = -1$ leder till

$$(s^2 + 2s + 5)Y(s) - s + 1 - 2 = \frac{1}{s} \Leftrightarrow [(s+1)^2 + 4]Y(s) = s + 1 + \frac{1}{s},$$

och därmed

$$Y(s) = \frac{s+1}{(s+1)^2 + 4} + \frac{1}{s[(s+1)^2 + 4]} : I + II.$$

Inverstransformen för I kan skrivas direkt (se tabellen) som

$$\mathcal{L}^{-1}[I] = \mathcal{L}^{-1}\left[\frac{s+1}{(s+1)^2 + 4}\right] = e^{-t} \cos 2t := y_1(t).$$

För II använder vi partialbråksuppdelning enligt följande:

$$II = \frac{1}{s(s^2 + 2s + 5)} = \frac{A}{s} + \frac{Bs + C}{s^2 + 2s + 5}.$$

Här ger [HP] $A = 1/5$. Genom identifiering av koefficienter får vi

$$\begin{aligned} s^2 : \quad A + B &= 0 & \Rightarrow B &= -1/5 \\ s : \quad 2A + C &= 0 & \Rightarrow C &= -2/5. \end{aligned}$$

Alltså

$$II = \frac{1}{5} \cdot \frac{1}{s} - \frac{1}{5} \cdot \frac{s+2}{s^2 + 2s + 5} = \frac{1}{5} \cdot \frac{1}{s} - \frac{1}{5} \cdot \frac{s+1}{(s+1)^2 + 4} - \frac{1}{10} \cdot \frac{2}{(s+1)^2 + 4},$$

med

$$\mathcal{L}^{-1}[II] = \mathcal{L}^{-1}\left[\frac{1}{s[(s+1)^2 + 4]}\right] = \frac{1}{5} - \frac{1}{5}e^{-t} \cos 2t - \frac{1}{10}e^{-t} \sin 2t := y_2(t).$$

Slutligen är lösningen

$$y(t) = y_1(t) + y_2(t) = e^{-t} \cos 2t + \frac{1}{5} - \frac{1}{5}e^{-t} \cos 2t - \frac{1}{10}e^{-t} \sin 2t = \frac{1}{10} \left[2 + e^{-t}(8 \cos 2t - \sin 2t) \right].$$

2. a) Låt $A(t) = \int_0^t a(s) ds = \{a(s) = -2\} = \int_0^t -2 dt = -2t$. Då är alltså integrerande faktorn $I.F. = e^{-2t}$ och exakta lösningen (samma som fundamentallösningen) är

$$\begin{aligned} u(t) &= u(0)e^{-A(t)} + \int_0^t e^{-(A(t)-A(s))} f(s) ds \\ &= \{f(s) = 1\} = e^{2t} + \int_0^t e^{-(2t+2s)} ds = e^{2t} + \int_0^t e^{2t-2s} ds \\ &= e^{2t} - \frac{1}{2} \left[e^{2t-2s} \right]_0^t = e^{2t} - \frac{1}{2}(1 - e^{2t}) = \frac{1}{2}(3e^{2t} - 1). \end{aligned}$$

b) Variationsformuleringen för detta problem är

$$(1) \quad \int_0^1 (\dot{U}(t) - 2U(t))v(t) dt = \int_0^1 v(t) dt, \quad \forall v \in \mathcal{P}^1(0, 1), \quad \text{dvs för } v = 1, \text{ och } v = t.$$

Med $U(0) = 0$ får vi att $\xi_0 = 1$, $U(t) = 1 + \xi_1 t + \xi_2 t^2$ och $\dot{U}(t) = \xi_1 t + 2\xi_2 t$. Insättning i (1) ger

$$\begin{aligned} v = 1 \implies & \int_0^1 [\xi_1 t + 2\xi_2 t - 2(1 + \xi_1 t + \xi_2 t^2)] dx = \int_0^1 dt \iff \\ & \int_0^1 [\xi_1(1 - 2t) + \xi_2(2t - 2t^2)] dx = \int_0^1 dt + 2 \int_0^1 dt = 3 \iff \\ & (t - t^2) \Big|_0^1 \xi_1 + (t^2 - \frac{2}{3}t^3) \Big|_0^1 \xi_2 = 3 \implies \xi_2/3 = 3 \implies \xi_2 = 9. \end{aligned}$$

och

$$\begin{aligned} v = t \implies & \int_0^1 [\xi_1 t + 2\xi_2 t - 2(1 + \xi_1 t + \xi_2 t^2)] t dt = \int_0^1 t dt \iff \\ & \int_0^1 [\xi_1(1 - 2t)t + \xi_2(2t - 2t^2)t] dt = \int_0^1 t dt + 2 \int_0^1 t dt = 3 \int_0^1 t dt = 3/2 \iff \\ & \left(\int_0^1 (t - 2t^2) dt \right) \xi_1 + \left(\int_0^1 (2t^2 - 2t^3) dt \right) \xi_2 = 3/2 \iff \\ & \left[\frac{1}{2}t^2 - \frac{2}{3}t^3 \right]_0^1 \xi_1 + \left[\frac{2}{3}t^3 - \frac{1}{2}t^4 \right]_0^1 \xi_2 = 3/2 \implies \{\xi_2 = 9\} \implies \\ & \left(\frac{1}{2} - \frac{2}{3} \right) \xi_1 = \frac{3}{2} - \left(\frac{2}{3} - \frac{1}{2} \right) \cdot 9 = \frac{3}{2} - \frac{3}{2} = 0 \implies \xi_1 = 0. \end{aligned}$$

Alltså är cG(2) lösningen $U(t) = 1 + 9t^2$.

3. a) Låt $g(x) = f(x) - 1/2$. Då är

$$g(x) = \begin{cases} -1/2, & -\pi < x < 0 \\ 1/2, & 0 < x < \pi, \end{cases}$$

en udda funktion. Nedan beräknar vi först Fourierserieutvecklingen av $g(x)$: Eftersom g är udda är $a_n = 0$ för alla n och

$$\begin{aligned} b_n(g) &= \frac{2}{\pi} \int_0^\pi g(x) \sin(nx) dx = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi \frac{1}{2} \sin(nx) dx = \frac{1}{\pi} \frac{-\cos(nx)}{n} \Big|_0^\pi = \frac{1}{n\pi} \left((-1)^{n+1} + 1 \right) \\ &= \frac{1}{\pi} \begin{cases} \frac{2}{2k-1}, & n = 2k-1 \quad k = 1, 2, \dots \\ 0, & n = 2k, \quad k = 1, 2, \dots \end{cases} \end{aligned}$$

Därför får vi

$$f(x) - \frac{1}{2} = g(x) \approx \frac{2}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\sin(2n-1)x}{2n-1},$$

och Fourierserieutvecklingen för $f(x)$ är då

$$f(x) \approx \frac{1}{2} + \frac{2}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\sin(2n-1)x}{2n-1}.$$

b) Denna kunde vi få genom en direkt Fourierserieutvecklig av $f(x)$. Vi kan se härav att för $f(x)$ är

$$a_0 = 1, \quad a_n = 0 \quad \text{för } n \geq 1 \quad \text{och } b_n = \frac{1}{\pi} \begin{cases} \frac{2}{2k-1}, & n = 2k-1 \quad k = 1, 2, \dots \\ 0, & n = 2k, \quad k = 1, 2, \dots \end{cases}$$

Vi använder Parsevals formel:

$$\frac{1}{2}a_0^2 + \sum_{n=1}^{\infty} (|a_n|^2 + |b_n|^2) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |f(x)|^2 dx.$$

Genom insättning av a_n , $n = 0, 1, \dots$, b_n , $n = 1, \dots$ för $f(x)$ i Parsevals formel får vi att

$$\frac{1}{2} + \frac{4}{\pi^2} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{(2n-1)^2} = \frac{1}{\pi} \int_0^\pi dx = 1 \implies \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{(2n-1)^2} = \frac{\pi^2}{8}.$$

4. Multiplicera ekvationen med en testfunktion $v \in H_0^1 = \{v : \|v\| + \|v'\| < \infty, v(0) = 0\}$ och integrera över $I = [0, 1]$,

$$\frac{1}{4} \int_0^1 u'v' dx - \frac{1}{4}[u'(x)v(x)]_0^1 + \int_0^1 u'v dx - 3 \int_0^1 uv dx = - \int_0^1 v dx, \quad \forall v \in H_0^1.$$

Gemon att sätta in randdata får vi variationsformuleringen: Finn $u \in H_0^1$ så att

$$(\text{VF}) \quad \frac{1}{4} \int_0^1 u'v' dx + \int_0^1 u'v dx - 3 \int_0^1 uv dx = - \int_0^1 v dx - \frac{1}{4}v(1), \quad \forall v \in H_0^1.$$

Motsvarande finitelementmetoden är:

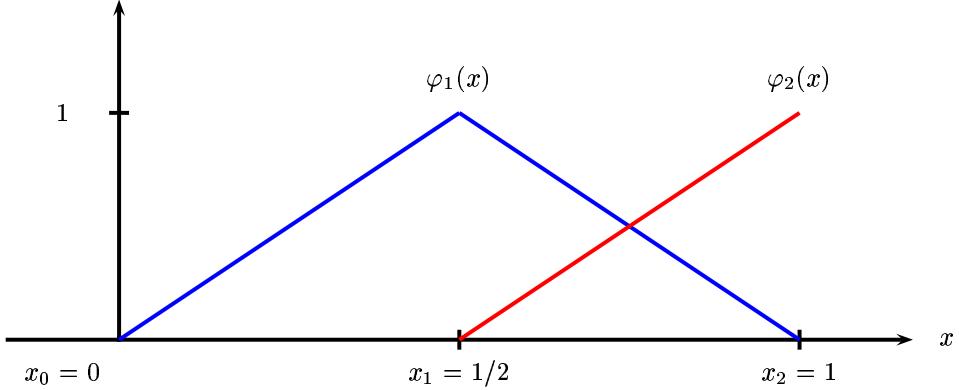
Finn $U \in V_h = \{v : v \text{ är kontinuerlig styckvis linjär på } \mathcal{T}_h, v(0) = 0\}$ så att

$$(\text{FEM}) \quad \frac{1}{4} \int_0^1 U'v' dx + \int_0^1 U'v dx - 3 \int_0^1 Uv dx = - \int_0^1 v dx - \frac{1}{4}v(1), \quad \forall v \in V_h.$$

Vi har att $U(x) = \xi_1 \varphi_1(x) + \xi_2 \varphi_2(x)$ där

$$\varphi_1(x) = \begin{cases} 2x, & 0 \leq x \leq 1/2 \\ 2 - 2x, & 1/2 \leq x \leq 1 \end{cases} \quad \text{och} \quad \varphi_2(x) = \begin{cases} 0, & 0 \leq x \leq 1/2 \\ 2x - 1, & 1/2 \leq x \leq 1 \end{cases}$$

är de hela resp. halva basfunktioner på partitionen \mathcal{T}_h , $\xi_1 = U(x_1)$ och $\xi_2 = U(x_2)$. Vi sätter in



$U(x) = \xi_1 \varphi_1(x) + \xi_2 \varphi_2(x)$, $v = \varphi_1(x)$ och $v = \varphi_2(x)$ i (FEM) och får 2×2 linjär ekvationssystem för ξ_1 och ξ_2 som $M\xi = b$ med

$$M = \left[\frac{1}{4} \begin{pmatrix} \int_0^1 \varphi_1'^2 & \int_0^1 \varphi_2' \varphi_1' \\ \int_0^1 \varphi_1' \varphi_2' & \int_0^1 \varphi_2'^2 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} \int_0^1 \varphi_1' \varphi_1 & \int_0^1 \varphi_2' \varphi_1 \\ \int_0^1 \varphi_1' \varphi_2 & \int_0^1 \varphi_2' \varphi_2 \end{pmatrix} - 3 \begin{pmatrix} \int_0^1 \varphi_1 \varphi_1 & \int_0^1 \varphi_2 \varphi_1 \\ \int_0^1 \varphi_1 \varphi_2 & \int_0^1 \varphi_2 \varphi_2 \end{pmatrix} \right],$$

$$\xi = \begin{pmatrix} \xi_1 \\ \xi_2 \end{pmatrix}, \quad \text{och} \quad b = - \begin{pmatrix} \int_0^1 \varphi_1 \\ \int_0^1 \varphi_2 \end{pmatrix} - \frac{1}{4} - \begin{pmatrix} \varphi_1(1) \\ \varphi_2(1) \end{pmatrix} = - \begin{pmatrix} 1/2 \\ 1/4 \end{pmatrix} - \begin{pmatrix} 0 \\ 1/4 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -1/2 \\ -1/2 \end{pmatrix}.$$

Vi räknar de numeriska värdena för styvhets-, konvektion-, resp. massmatris för φ_1 och φ_2 och får

$$\left[\frac{1}{4} \cdot \frac{1}{h} \begin{pmatrix} 2 & -1 \\ -1 & 1 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 & 1/2 \\ -1/2 & 1/2 \end{pmatrix} - 3h \begin{pmatrix} 2/3 & 1/6 \\ 1/6 & 1/3 \end{pmatrix} \right] \begin{pmatrix} \xi_1 \\ \xi_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -1/2 \\ -1/2 \end{pmatrix},$$

vilket slutligen ger, med $h = 1/2$, att

$$\begin{pmatrix} 0 & -1/2 \\ -5/2 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \xi_1 \\ \xi_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -1 \\ -1 \end{pmatrix} \implies \xi_2 = 2, \quad \xi_1 = 6/5.$$

$$U(x) = \frac{6}{5} \varphi_1(x) + 2 \varphi_2(x) = \begin{cases} \frac{12}{5}x, & 0 \leq x \leq \frac{1}{2} \\ \frac{1}{5}(8x + 2) & \frac{1}{2} \leq x \leq 1. \end{cases}$$

5. Ekvationen är inhomogen. Vi gör följande ansats: $u(x, t) = S(x) + v(x, t)$. Då får vi att

$$\begin{cases} S''(x) = -1, \\ S'(0) = S(1) = 0, \end{cases} \implies S(x) = \frac{1-x^2}{2} \quad \text{och} \quad \begin{cases} v_{xx} = v_t, \\ v_x(0, t) = v(1, t) = 0, \\ v(x, 0) = -S(x) = \frac{x^2-1}{2}. \end{cases}$$

Sätt $v(x, t) = X(x)T(t) \neq 0$. Då är $\frac{X''}{X} = \frac{T'}{T} = \lambda$. Man ser med hjälp av randdata att endast $\lambda < 0$ ger icke-triviala lösningar. Härav får vi följande lösningar för ode för X och T :

$$\begin{cases} X'' = \lambda X \\ X'(0) = X(1) = 0 \end{cases} \implies \begin{cases} \lambda_n = -(n + \frac{1}{2})^2\pi^2 := -\alpha_n^2 \\ X_n(x) = \cos(n + \frac{1}{2})\pi x := \cos \alpha_n x. \end{cases} \quad n = 0, 1, 2, \dots,$$

Observera att här startar indexen med $n = 0$. Detta innebär inte att λ_n får vara 0 (se ovan!)

$$T'_n(t) = -\alpha_n^2 T_n(t) \implies T_n(t) = A_n e^{-\alpha_n^2 t}.$$

Superposition ger att

$$v(x, t) = \sum_{n=0}^{\infty} A_n e^{-\alpha_n^2 t} \cos \alpha_n x,$$

där A_n ges av begynnelsevillkoret:

$$v(x, 0) = \sum_{n=0}^{\infty} A_n \cos \alpha_n x = \frac{x^2 - 1}{2}.$$

Dvs A_n är Fourierkoefficienter av funktionen $\frac{x^2-1}{2}$ med avseende på basen $\{\cos \alpha_n x\}_{n=0}^{\infty}$ över $(0, 1)$.

$$\begin{aligned} A_n &= \frac{1}{1/2} \int_0^1 \frac{x^2 - 1}{2} \cos \alpha_n x \, dx = \int_0^1 (x^2 - 1) \cos \alpha_n x \, dx \\ &= \frac{1}{\alpha_n} \left[(x^2 - 1) \sin \alpha_n x \right]_0^1 - \frac{2}{\alpha_n} \int_0^1 x \sin \alpha_n x \, dx \\ &= \frac{2}{\alpha_n^2} \left[x \cos \alpha_n x \right]_0^1 - \frac{2}{\alpha_n^2} \int_0^1 \cos \alpha_n x \, dx = -\frac{2}{\alpha_n^3} \left[\sin \alpha_n x \right]_0^1 = -\frac{2}{\alpha_n^3} (-1)^n. \end{aligned}$$

Därför får vi att

$$v(x, t) = -\sum_{n=0}^{\infty} \frac{2(-1)^n}{\alpha_n^3} e^{-\alpha_n^2 t} \cos \alpha_n x.$$

Slutligen

$$u(x, t) = \frac{1-x^2}{2} - \sum_{n=0}^{\infty} \frac{2(-1)^n}{[(n + \frac{1}{2})\pi]^3} e^{-[(n + \frac{1}{2})\pi]^2 t} \cos \left(n + \frac{1}{2} \right) \pi x.$$

6. a) Visa att (BVP) \iff (VF): Se Theorem 1 på sidan 7 i *A Finite Element Crash Course*:

“<http://www.math.chalmers.se/~mohammad/teaching/0607/TMA682/fem.ps>”

Hänvisa till b):

b) Se Theorem 2 på sidan 8 i *A Finite Element Crash Course*:

7. Se “Derivation of the Euler Formulas” på sidan 30 och 31 i *Föreläsningar i Fourieranalys*:

“<http://www.math.chalmers.se/~mohammad/teaching/0607/TMA682/Lectures/lecnote1.ps>”