

**MVE030 Fourieranalys F2/Kf2, 4 poäng (TMA132,5p.)**

OBS! Ange namn, personnummer, kurskod samt linje och inskrivningsår.

---

- Med hjälp av utveckling i Fourier-Bessel serie hitta en radial lösning  $u(r, t)$  av randvärdeproblem för värmeekvationen

$$u_t = \Delta u - u$$

i cirkelskivan  $r < 3$  med begynnelsevillkoret  $u(r, 0) = 9 - r^2$ ,  $1 \leq r \leq 3$ ,  $u(r, 0) = 8$ ,  $r < 1$  och randvillkoret  $u(r, t) = 0$  för  $r = 3$ .

- Hitta andragradspolynomet  $P(x)$  som minimerar  $\int_0^2 |x^3 - P(x)|^2 dx$ .
- Med hjälp av Fourierserier hitta en lösning med period 4 till differentialekvationen  $y''' - 3y'' + y = f(t)$ , där  $f(t) = t^2$ ,  $0 < t < 2$ ,  $f(t) = e^{-t}$ ,  $2 < t < 4$  och  $f$  är en funktion med perioden 4.
- Funktionen  $f$  definieras av  $f(x) = \int_0^\pi e^{ix\xi} \sqrt{\sin \xi} d\xi$ . Beräkna
  - $\int_{-\infty}^{\infty} |f(x)|^2 dx$ ;
  - $\int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx$ ;
  - $\int_{-\infty}^{\infty} f(x) g(x) e^{5ix} dx$ ,
 där  $\hat{g}(\xi) = \xi^{-\frac{1}{3}}$  för  $\xi \in (0, 1)$ ,  $g = 0$  utanför  $(0, 1)$ .
- Lös Laplaceekvationen  $\Delta u = 0$  i rektangeln  $x \in (0, \pi)$ ,  $y \in (0, 2\pi)$  med randvillkoren  $u(x, 0) = \sin x$ ,  $u(x, 2\pi) = 0$ ,  $u(0, y) = \sin(2y)$ ,  $u(\pi, y) = 0$ .
- för MVE030:** Hitta, m.h.a. Fouriertransformation, en begränsad lösning till Cauchyproblem

$$u_{tt} = u_{xx} + 2u_x + u; t > 0, x \in \mathbb{R}; u(x, 0) = f(x); f \in L^1, \hat{f} \in L^1;$$

**för TMA132:** Bestäm m.h.a. konforma avbildningar lösningen till Laplaceekvationen  $\Delta u = 0$  i halvplanet  $y > 0$  med randvillkoren  $u(x, 0) = 1$ ,  $1 < x < 2$ ,  $u(x, 0) = -1$ ,  $2 < x < 5$ ,  $x = 0$ ,  $x > 5$ ,  $u_y = 0$ ,  $x < 1$ . Led:  
 Transformera först halvplanet till ett kvartplan med Neumann randvillkoret på  $y$ -axeln och använd symmetri för att bli av med Neumann randvillkoret.

- för MVE030:** Vad är ett Sturm-Liouville problem? Vilka S-L problem kallas för reguljära, singulära? Ge exempel. Berätta så mycket du kan om egenskaper av egenfunktioner och egenvärden.  
**för TMA132:** Berätta så mycket du kan om tillämpningar av analytiska funktioner och konforma avbildningar i hydrodynamik.
- Berätta så mycket du kan om Legendrepolymer, deras egenskaper och tillämpningar. Det blir bättre om några bevis finns.

Varje uppgift kan ge max. 8 p. Skrivningen beräknas färdigrättas måndagen, den 29. jan. Lösningsförslag publiceras 22.jan på kursens webbsida av året 05/06.

G.Rozenbloum

GR

MVE030/TMA132, Testa 2007-01-20  
Lösningar.

①.  $u_r = \Delta u - u$ ,  $r < 3$ . Söker element. lösning.  
 $u(x, t) = R(r) T(t)$ . Sätter in och separerar variabler.

$$\frac{T'(t)}{T(t)} + 1 = \frac{R''(r) + r^2 R'(r)}{R(r)} = -\mu^2$$

$$R'' + r^2 R'(r) + \mu^2 R(r) = 0 \quad -\text{Besslekvation}$$

Lösning:  $R(r) = J_0(\mu r)$ . Randvillkor

$$J_0(3\mu) = 0; \quad 3\mu = \lambda_n - \text{nollställe till } J_0.$$

$$\mu_n = \frac{\lambda_n}{3}; \quad R_n(r) = J_0\left(\frac{\lambda_n}{3}r\right).$$

T-ekvation:  $T' = -(1 + \mu^2) T = -(1 + \left(\frac{\lambda_n}{3}\right)^2) T$

$$T_n = c_n \exp\left(-(1 + \left(\frac{\lambda_n}{3}\right)^2)t\right).$$

Lösningen med beg.villkor:

$$u = \sum c_n J_0\left(\frac{\lambda_n}{3}r\right) \exp\left(-(1 + \left(\frac{\lambda_n}{3}\right)^2)t\right).$$

$$t=0: \quad \sum c_n J_0\left(\frac{\lambda_n}{3}r\right) = \varphi(r) = \begin{cases} 9-r^2, & 1 \leq r \leq 3 \\ 8 & r < 1 \end{cases}$$

multiplicerar med  $J_0\left(\frac{\lambda_n}{3}r\right)$ , integrerar!

$$c_n = \frac{1}{\|J_0\left(\frac{\lambda_n}{3}r\right)\|^2} \int_0^3 \left[ \int_0^r 8r J_0\left(\frac{\lambda_n}{3}r\right) dr + \int_1^r (9-r^2) J_0\left(\frac{\lambda_n}{3}r\right) dr \right] \frac{dr}{r}.$$

Integraler beräknas med hjälp av rekurrenta formler.

2. Vi tar funktioner  $f_0 = 1$ ,  $f_1 = x$ ,  $f_2 = x^2$  och ortogonaliseras enligt Gram-Schmidt på intervallet  $(0, 2)$  med vektorfunktion  $x$ .

$$\|f_0\|^2 = \int_0^2 1^2 x dx = 2; \quad \varphi_0 = \frac{f_0}{\|f_0\|} = \frac{1}{\sqrt{2}};$$

$$\langle f_1, \varphi_0 \rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \int_0^2 x \cdot 1 \cdot x dx = \frac{1}{\sqrt{2}} \cdot \frac{2^3}{3} = \frac{8}{3\sqrt{2}}$$

$$f_1 - \langle f_1, \varphi_0 \rangle \varphi_0 = x - \frac{4}{3}$$

~~$$\varphi_1 = \frac{x - \frac{4}{3}}{\sqrt{\int_0^2 (x - \frac{4}{3})^2 dx}} = \text{osv.}$$~~

~~$$\varphi_1 = \frac{x - \frac{4}{3}}{\|x - \frac{4}{3}\|} = \sqrt{\int_0^2 (x - \frac{4}{3})^2 dx} = \text{osv.}$$~~

$$\varphi_2 = \frac{x - \frac{4}{3}}{\|x - \frac{4}{3}\|} = \sqrt{\int_0^2 (x - \frac{4}{3})^2 dx} = \text{osv.}$$

$$\varphi_2 = f_2 - \langle f_2, \varphi_1 \rangle \varphi_1 - \langle f_2, \varphi_0 \rangle \varphi_0$$

$$\|f_2 - \langle f_2, \varphi_1 \rangle \varphi_1 - \langle f_2, \varphi_0 \rangle \varphi_0\|$$

Efter detta har vi fått approximerande polynomen:

$$P(x) = \langle x^3, \varphi_0 \rangle \varphi_0 + \langle x^3, \varphi_1 \rangle \varphi_1 + \langle x^3, \varphi_2 \rangle \varphi_2.$$

3. Perioden  $T = 4$ ,  $\Omega = \frac{2\pi}{T} = \frac{\pi}{2}$   
givna funktionerna f antas vara i  
F-serie med perioden  $T$ :

$$f(t) = \sum c_n e^{in\frac{\pi}{2}t},$$

$$c_n = \frac{1}{2} \int_0^4 f(t) e^{-in\frac{\pi}{2}t} dt$$

- integralen beräknas.

- Söker lösningen  $y(t)$  som en f-serie

$$y(t) = \sum y_n e^{in\frac{\pi}{2}t}$$

sätter in i ekvationen och jämför  
koeficienter:

$$-i n^3 \left(\frac{\pi}{2}\right)^3 y_n + 3 n^2 \left(\frac{\pi}{2}\right)^2 y_n + y_n = c_4$$

därifrån hittar  $y_n$ .

i.  $f(x) = \int_0^{\pi} e^{ix\zeta} \sqrt{\sin \zeta} d\zeta$ . Det betyder att  $f$  är <sup>( $2\pi$  gånger)</sup> den inversa F-transform. av

$$F(\xi) = \begin{cases} \sqrt{\sin \xi}, & \xi \in (0, \pi) \\ 0, & \xi \notin (0, \pi) \end{cases}; F(\xi) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(x) e^{-ix\xi} dx$$

Erligt Plancherel.

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{\infty} |f(x)|^2 dx &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} |\tilde{f}(\xi)|^2 d\xi \\ &= \frac{(2\pi)^2}{2\pi} \int_0^{\pi} (\sqrt{\sin \xi})^2 d\xi = 2 \cdot \frac{(2\pi)^2}{2\pi} = 4\pi \end{aligned}$$

Vidare,  $\tilde{f}(0) = \int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} f(x) e^{ix \cdot 0} dx$

$$= \tilde{f}(0) = 0$$

Slutligen,  $\int_{-\infty}^{\infty} f(x) g(x) e^{ix} dx$ , enligt

plancherel,  $\langle \tilde{f}(\xi), \tilde{g}(\xi) e^{i\xi} \rangle =$

$$\frac{1}{2\pi} \langle \tilde{f}(\xi), \tilde{g}(\xi) e^{i\xi} \rangle$$

och man kan se att  $\tilde{f}(\xi) = 0$  utanför intervallet  $(0, \pi)$ , och  $\tilde{g}(\xi) e^{i\xi} = 0$  utanför intervallet  $(5, 6)$ . Da

$\tilde{f} \cdot \tilde{g} e^{i\xi} = 0$  överallt och integral = 0.

5.  $\Delta u = 0$ ,  $x \in (0, \pi)$ ,  $y \in (0, 2\pi)$

$$u(x, 0) = \sin x, \quad u(x, 2\pi) = 0$$

$$u(0, y) = \sin y, \quad u(\pi, y) = 0.$$

Förutställer  $u(x, y)$  som sammansätts av 2 funktioner  
 $u(x, y) = v(x, y) + w(x, y)$ . Funktionerna satisficerar  
problem

$$\Delta v = 0, \quad v(x, 0) = \sin x, \quad v(x, 2\pi) = 0$$
$$v(0, y) = 0, \quad v(\pi, y) = 0$$

$$\Delta w = 0, \quad w(x, 0) = 0, \quad w(x, 2\pi) = 0$$
$$w(0, y) = \sin y, \quad w(\pi, y) = 0.$$

Vi löser problem för  $v$ : Delar variabler:

$$\Delta v = 0, \quad v(x, y) = X(x)Y(y)$$
$$\frac{X''}{X} + \frac{Y''}{Y} = 0; \quad \frac{X''}{X} = -\lambda^2, \quad \frac{Y''}{Y} = \lambda^2$$

Löser S-L problem  $X'' + \lambda^2 X = 0$  med  
randvillkor  $X(0) = X(\pi) = 0$  (def  
följer ur randvillkor för  $V(x, y)$ ).

$$X_n(x) = \sin nx, \quad \lambda_n = n,$$

~~$Y_n(y) = \text{lösning till problemet för } Y(y)$~~

$\nabla^2 v = 0$  Söker lösningar i formen:  
 $v(x, y) = \sum \sin nx Y_n(y)$ . Sätter in  
i equationen:  $Y_n''(y) = n^2 Y_n(y)$ .

Randvillkor

$$1. V(x, 0) = \sum \sin nx Y_n(0) = 0$$

$$2. V(x, 2\pi) = \sum \sin nx Y_n(2\pi) = \sin x$$

multipliceras med  $\sin kx$  och integreras:

Om  $\int_0^{2\pi} Y_k(t) dt = 0$  för alla  $k$ ;  $Y_k(2\pi) = 0$ ,  $k \neq 1$ ,

$Y_1(2\pi) = 1$ . Löser equationen:

$$Y_1'' = Y_1, \quad Y_1(0) = 0, \quad Y_1(2\pi) = 1 : \text{lösningen } Y_1(y) = \frac{\sinh y}{\sinh(2\pi)}$$
$$v(x, y) = \sin x \cdot \frac{\sinh y}{\sinh(2\pi)}$$
$$w(x, y) \text{ hittas på samma sätt.}$$

# 6 MVE.

$$u_{tt} = u_{xx} + 2u_x + 4, \quad t > 0$$

Fourier i  $x$ -led.  $\tilde{U} = \hat{u}(\xi, t)$

$$\tilde{U}_{tt} = -\xi^2 \tilde{U} + 2i\xi \tilde{U} + \tilde{U} = (-\xi^2 + 2i\xi + 1) \tilde{U}$$

$\uparrow$

$$= (i\xi + 1)^2 \tilde{U}$$

Löser exaktationen

$$\kappa^2 = (i\xi + 1)^2; \quad \kappa = \pm(i\xi + 1).$$

$$\tilde{U}(\xi, t) = A(\xi) e^{(i\xi+1)t} + B(\xi) e^{-(i\xi+1)t}$$

med konstanta  $A(\xi), B(\xi)$ .

Termer  $A(\xi) e^{(i\xi+1)t}$  växer exponentiellt  
när  $t \rightarrow +\infty$ , då  $U$  är en  
begränsad lösning, därför  $A(\xi) = 0$ .

$$\tilde{U}(\xi, t) = B(\xi) e^{-(i\xi+1)t}$$

För att hitta  $B(\xi)$ , använde begynnelse-  
villkor:  $\tilde{U}(\xi, 0) = B(\xi) \cancel{e^0} = \hat{f}(\xi)$

$$B(\xi) = \hat{f}(\xi)$$

$$\tilde{U}(\xi, t) = \hat{f}(\xi) e^{-i\xi t - t}$$

$u(x, t) = \text{invers F-transform av } \tilde{U}(\xi, t)$ ,

$$= f(\xi + t) e^{-t}.$$

[6 TNA].  $\Delta u = 0$ ,  $y > 0$ :

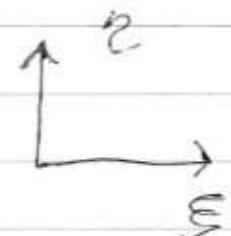
$u(x,0) = 1$ ,  $1 < x < 2$ ;  $u(x,0) = -1$ ,  $2 < x < 5$ ,  
 $u_x = 0$ ,  $x > 5$ ;  $u_y = 0$ ,  $x < 1$ .

Tv.  $z = x + iy$ ; transformeras till  
övre halvplanet:

$W = \frac{1}{2}(z-1)^{\frac{1}{2}}$ . Problemet ~~är~~

transformeras till:

$V(w)$ ,  $\Delta w = 0$  i väggen,  
 $w = \xi + iy$ ,  $\xi, y > 0$



$V_\xi = 0$  på linjen  $\xi = 0$

$V(\xi, 0) = 1$ ,  $0 < \xi < 1$ ;  $V(\xi, 0) = -1$ ,  $1 < \xi < 2$ ,

$V(\xi, 0) = 0$ ,  $\xi > 2$ .

Fortsätter  $V$  som en jämn funktion på hela  
övre halvplanet  $y > 0$ . Det är möjligt  
eftersom  $V_\xi = 0$  på  $y$ -axeln.

Då kommer vi till ett problem

$\Delta V(\xi, \eta) = 0$ ,  $\eta > 0$  med randvillkor

$V(\xi, 0) = 0$ ,  $\xi < -2$ ;

$V(\xi, 0) = -1$ ,  $-2 < \xi < -1$

$V(\xi, 0) = 1$ ,  $-1 < \xi < 0$

$V(\xi, 0) = 1$ ,  $0 < \xi < 1$

$V(\xi, 0) = -1$ ,  $1 < \xi < 2$

$V(\xi, 0) = 0$ ,  $\xi > 2$ .

Det är ett standardproblem och lösas genom

$$V(\xi, \eta) = A \arg(w+2) + B \arg(w+i) + C \arg(w-i) \\ + D \arg(w-2) + E.$$