

**TMA132 Fourieranalys F2/Kf2, 5 poäng, LÖSNIGAR**

OBS! Ange namn, personnummer samt linje och inskrivningsår.

1. Bevisa med hjälp av rekurrenta formler att

a)  $\int_0^x J_0(s)J_1(s)ds = \frac{1}{2} - \frac{1}{2}J_0(x)^2$

Lösning: Man har från (5.13)

$$J_1 = J_0', \text{ så } \int_0^x J_0(s)J_1(s)ds = -\int_0^x J_0(s)J_0'(s)ds = -\frac{1}{2}\int_0^x (J_0(s)^2)'ds = -\frac{1}{2}(J_0(s)^2)_0^x$$

b)  $\int_0^x J_1(s)J_2(s)ds = \frac{1}{2} - \frac{1}{2}J_0(x)^2 - J_1(x)^2$ . Lösning: Derivera ekvationen som man vill bevisa. Man får  $J_1J_2 = -J_0J_0' - 2J_1J_1'$ . Ersätter  $J_0' = -J_1$ :

$$J_1J_2 = J_0J_1 - 2J_1J_1',$$

delar med  $J_1$ , får  $J_2 = J_0 - 2J_1'$  - och det är (5.18), för  $\nu = 1$ . Så är derivator i vår formel lika ned varandra. I punkten  $x = 0$  har vi 0 på vänster leden, och också 0 på höger sida eftersom  $J_0(0) = 0, J_1(0) = 0$ .

2. Hitta andragradpolynomen  $P(x)$  som minimerar  $\int_{-1}^1 |\sin x + 1 - P(x)|^2 |x| dx$ .

Lösningen. Andragradpolynom  $P$  har formen  $P(x) = ax^2 + bx + c$ . För att använda approximationssatsen, måste man framställa polynom som kombination av ortogonala funktioner m.a.p. på skalärprodukten med vikt  $w(x) = |x|$ . Funktioner  $f_0 = 1$  och  $f_1 = x$  är redan ortogonala. Funktionen  $x^2$  är ortogonal med  $f_1$  men inte ortogonal med  $f_0$ . Så söker vi en kombination  $f_2 = x^2 - kf_0$ , så att  $\langle f_2, f_0 \rangle = 0$ . Vi beräknar:  $\langle x^2, f_0 \rangle = \int_{-1}^1 x^2 |x| dx = 1/2, \langle f_0, f_0 \rangle = \int_{-1}^1 |x| dx = 1$ , så har ekvationen  $\langle x^2 - kf_0, f_0 \rangle = 0$  lösningen  $k = \langle x^2, f_0 \rangle / \langle f_0, f_0 \rangle = 1/2, f_2 = x^2 - 1/2$

Nu söker vi Fourierkoefficienter för funktionen  $F(x) = \sin(x)$  med avseende på ortogonala systemet  $f_0, f_1, f_2$ . Så har vi  $\langle F, f_0 \rangle = \int_{-1}^1 (\sin x + 1)|x| dx = 1, \langle F, f_1 \rangle = \int_{-1}^1 (\sin x + 1)x|x| dx = 2 + 2 \sin 1 - 4 \cos 1, \langle F, f_2 \rangle = \int_{-1}^1 (\sin x + 1)(x^2 - 1/2)|x| dx = 0$ . Bästa approximationen ges av polynomen  $\sum \langle F, f_j \rangle \frac{f_j}{\|f_j\|^2}$  som är lika med

$$x/\|x\|^2(2+2 \sin 1 - 4 \cos 1) + 1/\|1\|^2. \text{ Till slut beräknar vi normer, } \|x\|^2 = \int_{-1}^1 x^2 |x| dx = 1/2, \|1\|^2 = 1. \text{ Svaret: } P(x) = 2(2 + 2 \sin 1 - 4 \cos 1)x + 1.$$

3. Hitta harmoniska funktionen  $u(x, y)$  i övre halvplanet som satisfierar randvillkoren  $u(x, 0) = 1, 0 < x < 4, u(x, 0) = 0, x > 4, u_y(x, 0) = 0, x < 0$ .

Lösningen: Vi gör konforma avbildningen av vårt problem till problemet i en kvadrant vilket vi vet hur att lösa. Vi betecknar, som vanligt,  $z = x + iy$  och gör konforma avbildningen  $w = \xi + i\eta = F(z) = z^{\frac{1}{2}}$ . Övre halvplanet avbildas vid den avbildningen till den första kvadranten, halvaxeln  $x > 0$  avbildas till reella halvaxeln  $\xi > 0$ , halvaxeln  $x < 0$  avbildas till den imaginära halvaxeln  $\eta > 0$ . I nytt område, för den nya funktionen  $v(w) = v(\xi, \eta)$  har vi ekvationen  $\Delta v = 0$  i kvadranten  $\xi = 0, \eta = 0$ , med gränsvillkoren  $v(\xi, 0) = 1, 0 < \xi < 2, v(\xi, 0) = 0, \xi > 2, v_\xi(0, \eta) = 0, \eta > 0$ . För att lösa det sista problemet, fortsätter vi funktionen  $v$  som en jämn funktion till hela övre halvplanet (som i problem 4.4.4

i Fishers bok). Den utvidgade funktion ska satisfiera Laplaceekvationen i halvplanet  $\eta > 0$ , med gränsvillkoret  $v(\xi, 0) = 1, -1 < \xi < 1, v(\xi, 0) = 0$  utanför  $(-1, 1)$ . Funktionen  $v$  hittar med hjälp av Poissonformeln

$$v(\xi, \eta) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} v(t, 0) \frac{\eta}{(\xi - t)^2 + \eta^2} dt = \int_{-1}^1 \frac{\eta}{(\xi - t)^2 + \eta^2} dt.$$

Den sista integralen beräknar vi med hjälp av variabelbyte  $\tau = \eta^{-1}(t - \xi)$ ,  $dt = \eta d\tau$ ,

$$v(\xi, \eta) = \frac{1}{\pi} \int_{\frac{-1-\xi}{\eta}}^{\frac{1-\xi}{\eta}} \frac{1}{\tau^2 + 1} d\tau = \frac{1}{\pi} (\arctan(\frac{1-\xi}{\eta}) - \arctan(\frac{-1-\xi}{\eta})).$$

Funktionen  $u(z) = u(x, y)$  hittar vi med regeln  $u(z) = v(F(z))$ . För att göra det, hittar man  $\xi, \eta$  från ekvationen  $(x + iy)^{1/2} = (\xi + i\eta)$ , eller  $(x + iy) = (\xi + i\eta)^2 = \xi^2 - \eta^2 + 2i\xi\eta$ . Vi löser systemet  $\xi^2 - \eta^2 = x$ ,  $2\xi\eta = y$ , och vi är intresserade av lösningar för vilka  $\xi, \eta \geq 0$ . Lösningen av systemet ger:  $\xi = \sqrt{\frac{\sqrt{x^2+y^2}+x}{2}}$ ,  $\eta = \sqrt{\frac{\sqrt{x^2+y^2}-x}{2}}$ . Vi sätter det i uttrycket för  $u$ :

$$u(x, y) = \frac{1}{\pi} \left[ \arctan \left( \frac{1 - \sqrt{\frac{\sqrt{x^2+y^2}+x}{2}}}{\sqrt{\frac{\sqrt{x^2+y^2}-x}{2}}} \right) - \arctan \left( \frac{-1 - \sqrt{\frac{\sqrt{x^2+y^2}+x}{2}}}{\sqrt{\frac{\sqrt{x^2+y^2}-x}{2}}} \right) \right].$$

4. Funktionen  $f(\theta)$  är  $2\pi$ -periodisk, och  $f(\theta) = \cos \theta, \frac{\pi}{2} < \theta < \frac{3\pi}{2}$  och  $f(\theta) = 0$  för  $0 < \theta < \frac{\pi}{2}$  och  $\frac{3\pi}{2} < \theta < 2\pi$ . Utveckla  $f$  i komplex Fourierserie. Bestäm sedan en  $2\pi$ -periodisk lösning till ekvationen

$$y'' + 3y = f.$$

Lösning:

$$\begin{aligned} c_n &= \frac{1}{2\pi} \int_{\pi/2}^{3\pi/2} \cos x e^{-inx} dx \\ &= \frac{1}{4\pi} \int_{\pi/2}^{3\pi/2} (e^{ix} + e^{-ix}) e^{-inx} dx \\ &= \frac{1}{4\pi} \int_{\pi/2}^{3\pi/2} (e^{i(1-n)x} + e^{(-1-n)x}) dx \\ &= \frac{1}{4\pi} (I_{n-1} + I_{n+1}), I_k = \int_{\pi/2}^{3\pi/2} e^{-ikx} dx. \end{aligned}$$

Vi beräknar  $I_k$  separat. Vi har  $I_0 = \pi$ . För  $k \neq 0$ ,

$$I_k = (-ik)^{-1} (e^{-ikx})_{\pi/2}^{3\pi/2} = \frac{i}{k} (e^{-3k\pi/2} - e^{-k\pi}).$$

För jämna  $k$  har vi  $I_k = 0$ . För udda  $k = 2l + 1$ ,

$$I_{2l+1} = \frac{i}{2l+1}(e^{-i(3\pi l+3\pi/2)} - e^{-i(\pi l+\pi/2)}) = \frac{2}{2l+1}(-1)^l.$$

Vi kommer till uttryck för  $c_n$ . För  $n$  udda  $n \neq 1, n \neq -1$ , är både  $n-1$  och  $n+1$  jämna och icke-noll, så blir  $C_n = 0$ . För  $n = 1, -1$  har vi  $c_1 = c_{-1} = \frac{1}{4\pi}I_0 = 1$ .

För  $n$  jämna,  $n = 2l$ ,

$$c_{2l} = \frac{1}{4\pi}(I_{2l+1} + I_{2(l-1)+1}) = \frac{1}{4\pi}\left(\frac{2}{2l+1}(-1)^l + \frac{2}{2l-1}(-1)^{l-1}\right) \quad (1)$$

$$= -\frac{1}{2\pi}(-1)^l\left(\frac{1}{2l-1} - \frac{1}{2l+1}\right) = -\frac{1}{\pi}\frac{(-1)^l}{4l^2-1} \quad (2)$$

för att lösa ekvationen, söker vi  $y(x)$  som en Fourierserie,  $y(x) = \sum y_n e^{inx}$  och sätter in i differentialekvationen. Vi kommer till en serie av ekvationer för  $y_k$ :

$$-n^2 y_n + 3y_n = c_n,$$

eller

$$y_n = \frac{c_n}{3-n^2}.$$

5. Funktionen  $f(\xi)$  definieras som  $f(\xi) = \int_{-1}^1 (1-|x|)^{2/3} e^{-ix\xi} dx$ . Beräkna  $\int_{-\infty}^{\infty} \xi^2 f(\xi)^2 d\xi$ .

Lösning: Betecknar  $h(x) = (1-|x|)^{2/3}$ ,  $|x| < 1$ ,  $h(x) = 0$ ,  $|x| \geq 1$ . Då har vi  $f = \hat{h}$ . Eftersom funktionen  $h$  är jämn, så  $\int h(x) \sin(x\xi) dx = 0$  och därför är  $f(\xi)$  reellt,  $f(\xi) = |f(\xi)|$ . Enligt derivataregeln,  $i\xi f(\xi) = \hat{h}'(\xi)$ . Sätter in i integral:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \xi^2 f(\xi)^2 d\xi = \|\xi f(\xi)\|^2 = \|i\xi f(\xi)\|^2 = \|\hat{h}'(\xi)\|^2 = (\text{Parseval}) = 2\pi \|h'(x)\|^2.$$

Den sista normen beräknar vi direkt.  $h'(x) = \frac{2}{3}(x+1)^{-\frac{1}{3}}$ ,  $x < 0$ ,  $h'(x) = -\frac{2}{3}(1-x)^{-\frac{1}{3}}$ ,  $x > 0$ , därför  $\int |h'(x)|^2 = \frac{4}{3}$ . Svar:  $\frac{8\pi}{3}$

6. Lös problemet

$$\begin{cases} u_{xx} = 2u_t + u, & 0 < x < 1, t > 0 \\ u(0, t) = 0, u(1, t) = 1 & u(x, 0) = x \end{cases}$$

Lösning:

Först behöver man ett förberedelsesteg, eftersom vi har ett ohomogent gränsvillkor,  $u(1, t) = 1$ . Så söker vi en enkel funktion  $u_0$  som satisfierar gränsvillkoren  $u_0(0, t) = 0, u_0(1, t) = 1$ . Man kan ta en linjär funktion  $u_0(x, t) = x$  och söka lösningen i formen  $u(x, t) = u_0(x, t) + v(x, t)$ . Sätter det in i ekvationen och gränsvillkoren och kommer till

$$\begin{cases} v_{xx} = 2v_t + v + x, & 0 < x < 1, t > 0 \\ v(0, t) = 0, v(1, t) = 1 & v(x, 0) = 0 \end{cases}$$

Söker elementära lösningar i formen

$$v(x, t) = X(x)T(t)$$

, sätter in i homogena ekvationen:

$$X''T = 2XT' + XT.$$

Delar variabler,  $\frac{X''}{X} - 1 = 2\frac{T'}{T} = -\lambda$ . För  $X$  får Sturm-Liouville problem  $X'' - X = -\lambda X, X(0) = X(1) = 0$ . Allmänna lösningen har formen  $X(x) = A \sin(\sqrt{\lambda-1}x) + B \cos(\sqrt{\lambda-1}x)$ . Sätter in i gränsvillkoren, får  $B = 0, \sin(\sqrt{\lambda-1}) = 0, \sqrt{\lambda-1} = \pi n, \lambda = \lambda_n = \pi^2 n^2 + 1, X = X_n = \sin \pi n x, n = 1, 2, \dots$ . Nu söker vi lösningen till partiella diffekvationen i formen av serie

$$v(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} T_n(t) \sin \pi n x.$$

Sätter in i ekvationen:

$$\sum (-(\pi n)^2) T_n(t) \sin \pi n x = 2 \sum T_n'(t) \sin \pi n x + \sum T_n(t) \sin \pi n x + x.$$

Multipluera den sista ekvationen med  $\sin(\pi k x)$  och integrera. Endast termen med  $n = k$  överlever, och vi får

$$\frac{1}{2}(-(\pi k)^2) T_k(t) = T_k'(t) + \frac{1}{2} T_k(t) + \int_0^1 x \sin(\pi k x) dx.$$

Den sista integralen är lika med  $\frac{(-1)^{k+1}}{k}$ . Så för  $T_k(t)$  kommer vi till ekvationen

$$T_k' = -\frac{1}{2}(\pi k)^2 T_k - \frac{(-1)^{k+1}}{k}.$$

Begynnelsevillkoret för  $T_k$  får vi från Begynnelsevillkoret för  $v$ , dvs  $T_k(0)$ . Vi löser ekvationen för  $T_k$  (det är en separabel ekkvation) och får

$$T_k(t) = \frac{2(-1)^{k+1}}{(\pi k)^2 + 1} k (1 - e^{-(\frac{1}{2}(\pi k)^2 + 1)t}).$$

Svar:

$$u(x, t) = \sum \frac{2(-1)^{k+1}}{(\pi k)^2 + 1} k (1 - e^{-(\frac{1}{2}(\pi k)^2 + 1)t}) \sin(k\pi x).$$

7. a) Huvudide av FFT

b) Definition och exempel på reguljära och singuljära Sturm-Liouville problem

8. Definiera vad som menas med derivatan av en distribution. Motivera definitionen. Visa att  $\theta' = \delta$  där  $\theta$  är Heavisides stegfunktion.

Varje uppgift kan ge max. 8 p. Skrivningen beräknas färdiggrättas fredagen, 12. mars.