

1. Bestäm Fouriercosinusutvecklingen på intervallet $[0, 1]$ för

$$f(x) = |2x - 1|.$$

Lösning: Man får $f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_1^\infty a_n \cos \pi n x$, där

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

Alltså,

$$a_n = \frac{4}{\pi^2 (2k+1)^2} (1 + (-1)^{2k+1} - 2 \cos \frac{\pi(2k+1)}{2}) = 0,$$

där om $n = 2k + 1$,

$$\frac{4}{\pi^2 16k^2} (1 + (-1)^{4k} - 2(-1)^{2k}) = 0, \text{ liksom för } n = 4k,$$

$$\frac{4}{\pi^2 (4k+2)^2} (1 + (-1)^{4k+2} - 2(-1)^{2k+1}) = \frac{16}{\pi^2 (4k+2)^2},$$

där $n = 4k + 2$.

Vidare, $a_0 = 4 \int_0^{\frac{1}{2}} (1-2x) dx = 4(x - x^2) \Big|_0^{\frac{1}{2}} = 1$. Svar. $f(x) = \frac{1}{2} +$

$$\sum_{k=0}^\infty \frac{16}{\pi^2 (4k+2)^2} \cos(4k+2)\pi x.$$

Beräkna $\sum_{k=0}^\infty \frac{16}{\pi^2 (4k+2)^2}$.

Lösning. Om $x = 0$ fås $1 = \frac{1}{2} + \sum_{k=0}^\infty \frac{16}{\pi^2 (4k+2)^2} \Rightarrow \sum_{k=0}^\infty \frac{16}{\pi^2 (4k+2)^2} = \frac{1}{2}$.

2. Framställ funktionen $f(x) = 1 - x$, om $0 < x < 1$ och 0 , då $1 < x < \infty$ som en Fouriersinusintegral. Man söker en framställning på formen

$$f(x) = \int_0^\infty B(\alpha) \sin \alpha x dx \text{ där}$$

$$B(\alpha) = \frac{2}{\pi} \int_0^\infty f(x) \sin \alpha x dx = \frac{2}{\pi} \int_0^1 (1 - x) \sin \alpha x dx = \frac{2}{\pi} \left\{ \left. -\frac{\cos \alpha x}{\alpha} \right|_0^1 + \frac{x \cos \alpha x}{\alpha} \right|_0^1 - \frac{\sin \alpha x}{\alpha} \Big\} = \frac{2(\alpha - \sin \alpha)}{\pi \alpha^2}.$$

Så svaret är

$$f(x) = \frac{2}{\pi} \int_0^\infty \left(\frac{\alpha - \sin \alpha}{\alpha^2} \right) \sin \alpha x d\alpha.$$

Om $x = \frac{1}{2}$ så

$$\frac{1}{2} = f\left(\frac{1}{2}\right) = \frac{2}{\pi} \int_0^\infty \frac{(\alpha - \sin \alpha)}{\alpha^2} \sin \frac{\alpha}{2} d\alpha$$

eller

$$\frac{\pi}{4} = \int_0^\infty \frac{(\alpha - \sin \alpha)}{\alpha^2} \sin \frac{\alpha}{2} d\alpha.$$

3. Bestäm egenvärden och egenfunktioner till Sturm-Liouvilleproblemet

$$(x^2 y')' + \lambda X = 0$$

på $[1, 4]$ och så att

$$y(1) = y(4) = 0.$$

Med koordinatbyte $x = e^s$ fås

$$\frac{d^2 y}{ds^2} + \frac{dy}{ds} + \lambda s = 0; \quad y(0) = y(\ln 4) = 0.$$

Den allmänna lösningen till det nya problemet är

$$y = e^{-\frac{s}{2}} \left(a \sin s \sqrt{\lambda - \frac{1}{4}} + b \cos s \sqrt{\lambda - \frac{1}{4}} \right)$$

och eftersom $y(0) = y(\ln 4) = 0$ fås $b = 0$ och $\ln 4 \sqrt{\lambda_k - \frac{1}{4}} = \pi k$.

Egenvärden är $\alpha_k = \sqrt{\lambda_k - \frac{1}{4}} = \frac{\pi k}{\ln 4}$ och egenfunktioner är $y_k = \frac{1}{\sqrt{x}} \frac{\sin \pi k \ln x}{\ln 4}$.

4. Bestäm lösningen till randvärdesproblemet

$$u_{xx} + u_{yy} = 0; \quad 0 < x < p, \quad 0 < y < s$$

$$u_x(0, y) = u_x(p, y) = 0, \quad u(x, 0) = A, \quad u(x, s) = Bx.$$

Enligt superpositionsprincipen söker man lösningar som summan av den harmoniska funktion som uppfyller

I) $u_x(0, y) = u_x(p, y) = u(x, 0) = 0$ och $u(x, s) = Bx$ och den harmoniska funktion som uppfyller

II) $u_x(0, y) = u_x(p, y) = u(x, s) = 0$ och $u(x, 0) = A$.

Variabelseparation ger oss

$$1) X'' + \lambda X = 0, \quad X'(0) = X'(p) = 0,$$

$$2) Y'' - \lambda Y = 0 \quad Y(0) = 0.$$

Problem I) har $\lambda_n = (\pi n/p)^2 =: \alpha_n^2, n = 1, 2, 3, \dots$ med $X_k = \cos \alpha_n x$ som lösningar. Motsvarande lösningar till problem 2) är $Y_k = \sin h \alpha_n y$.

Alltså sökes $u(x, y)$ som

$$u(x, y) = \sum_{k=1}^{\infty} a_k \cos \alpha_n x \sin h \alpha_n y.$$

Det sista villkoret ger oss

$$u(x, s) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} a_k \cos \alpha_n x \sin h \alpha_n s = Bx.$$

Detta ger med Fourierutveckling av högerledet att $a_k = \frac{-2Bp}{\pi^2 n^2 \sin h \alpha_n s ((-1)^n - 1)}$, och bestämmer lösningen till problem 1.

Problem II har en uppenbar lösning $\frac{A(s-y)}{s}$.

Summan av dessa två är den sökta lösningen.

5. Bestäm lösningen till randvärdesproblemet

$$u_{tt} = a^2 u_{xx}$$

$$u(x, 0) = u_x(0, t) = u_x(l, t) + hu(l, t) = 0,$$

$$u_t(x, 0) = 1, \quad h > 0$$

Med variabelseparation fås

$$\frac{X''}{X} = \frac{T''}{a^2 T} = -\lambda$$

eller A)

$$X'' + \lambda X = 0$$

$$X'(0) = X'(l) + hX(l) = 0,$$

B)

$$T'' + \lambda a^2 T = 0$$

$$T(0) = 0.$$

Eigenvärden till A) är lösningar till $-\sqrt{\lambda_n} \sin \sqrt{\lambda_n} l + h \cos \sqrt{\lambda_n} l = 0$ eller

$$\sqrt{\lambda_n} \tan \sqrt{\lambda_n} l = h \Rightarrow \tan \sqrt{\lambda_n} l = \frac{h}{\sqrt{\lambda_n}}.$$

Eigenfunktionerna är $X_n = \cos \sqrt{\lambda_n} x$. Motsvarande lösningar till B) är $T_n = \sin a \sqrt{\lambda_n} t$.

Lösningen sökes på formen $u(x, t) = \sum_1^\infty a_n \cos \alpha_n x \sin a \alpha_n t$, där $\alpha_n = \sqrt{\lambda_n}$.

Villkoret $u_t(x, 0) = 1$ ger oss $\sum_1^\infty a a_n \alpha_n \cos \alpha_n x = 1$.

Man vet att funktionerna $\cos \alpha_n x$ är ortogonala på $[0, l]$ och $\int_0^l \cos^2 \alpha_k x dx = \frac{(hl + \sin^2 \alpha_k l)}{2h}$, se 4de upplagan, s. 167.

Alltså $a \alpha_n a_n \int_0^l \cos^2 \alpha_n x dx = \int_0^l \cos \alpha_n x dx = \frac{\sin \alpha_n l}{\alpha_n}$, eller

$$a_n = \frac{2h \sin \alpha_n l}{\alpha_n^2 a (hl + \sin^2 \alpha_n l)}.$$

Enligt identiteten $\sin^2 \theta = \frac{\tan^2 \theta}{1 + \tan^2 \theta}$ fås $\sin^2 \alpha_n l = \frac{h^2}{h^2 + \alpha_n^2}$.

På grund av detta kan a_n skrivas om som

$$a_n = \frac{2h}{a \alpha_n^2} \frac{\sqrt{\frac{h^2}{h^2 + \alpha_n^2}}}{(hl + \frac{h^2}{h^2 + \alpha_n^2})} = \frac{2h}{a \alpha_n^2} \frac{\sqrt{h^2 + \alpha_n^2}}{l(h^2 + \alpha_n^2) + h}.$$

6. Låt $(f, g) = \int_{-1}^1 f(x)g(x)e^x dx$ vara en skalärprodukt för funktioner på $[-1, 1]$.

Man inser att $|1|^2 = \int_{-1}^1 e^x dx = e - e^{-1} =: A^{-2}$, så att $e_1 = \sqrt{A}$ är en vektor av längd 1. Vidare är $f_2 = x - (x, e_1)e_1$ ortogonal mot e_1 .

Men $(x, e_1) = A \int_{-1}^1 x e^x dx = A([x - 1)e^x]_{-1}^1 = Ae^{-1}$, så $f_2 = x - A^2 e^{-1} = x - B$, där $B = A^2 e^{-1}$, är ortogonal mot e_1 .

Sätt $C = |f_2|^2 = \int_{-1}^1 (x - B)^2 e^x dx$, (den kan räknas ut med Kroneckers trick i boken; det är inte nödvändigt) så den andra vektorn i ON-basen blir $e_2 = \sqrt{\frac{1}{C}}(x - B)$. Att det finns en följd av moniska n :te-grads polynom p_n , $n = 0, 1, 2, \dots$ som bildar ett ON-system, är uppenbart från sättet att systematiskt hitta de två första i den föregående delen.