

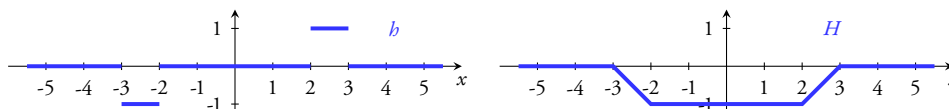
1. Om $u(x, t)$ betecknar den transversella utböjningen ges en matematisk modell av

$$\begin{cases} u''_{tt} - u''_{xx} = 0, & x > 0, t > 0, \\ u(0, t) = 0, & t > 0, \\ u(x, 0) = 0, & x > 0, \\ u'_t(x, 0) = b(x), & x > 0. \end{cases}$$

Låt u vara den udda speglingen av u med avseende på x . Då gäller att

$$\begin{cases} u''_{tt} - u''_{xx} = 0, & x \in \mathbb{R}, t > 0 \\ u(x, 0) = 0, & x \in \mathbb{R}, \\ u'_t(x, 0) = \theta(x+2) - \theta(x+3) + \theta(x-2) - \theta(x-3), & x \in \mathbb{R}. \end{cases}$$

Med beteckningen $b = u'_t(x, 0)$ för den udda utvidgade hastigheten och H för den primitiva $H(x) = \int_{-\infty}^x b(y) dy$

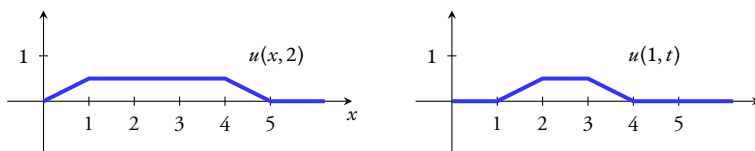


så ger d'Alemberts formel att lösningen är $u(x, t) = \frac{1}{2}(H(x+t) - H(x-t))$ och därmed

$$u(x, 2) = \frac{1}{2}(H(x+2) - H(x-2)), \quad \text{då } x \geq 0,$$

och eftersom H är jämn

$$u(1, t) = \frac{1}{2}(H(t+1) - H(1-t)) = \frac{1}{2}(H(t+1) - H(t-1)), \quad \text{då } t \geq 0.$$



2. Eftersom $(e^{-x} | e^{2-x}) = 1/4$ så är funktionerna inte ortogonala. För att hitta en ortogonal bas i det linjära rum de spänner upp används Gram-Schmidt. Sätt $\varphi_1 = e^{-x}$, då blir

$$\varphi_2 = e^{-2x} - \frac{(\varphi_1 | e^{-2x})}{(\varphi_1 | \varphi_1)} \varphi_1 = e^{-2x} - \frac{1/4}{1/3} \varphi_1 = e^{-2x} - \frac{3}{4} e^{-x}.$$

Integralen blir minst då

$$\begin{aligned} a e^{-x} + b e^{-2x} &= P_{[e^{-x}, e^{-2x}]} 1 = P_{[\varphi_1, \varphi_2]} 1 = \frac{(\varphi_1 | 1)}{(\varphi_1 | \varphi_1)} \varphi_1 + \frac{(\varphi_2 | 1)}{(\varphi_2 | \varphi_2)} \varphi_2 \\ &= \frac{1/2}{1/3} \varphi_1 + \frac{-1/24}{1/80} \varphi_2 = \frac{3}{2} \varphi_1 - \frac{10}{3} \varphi_2 = 4 e^{-x} - \frac{10}{3} e^{-2x}, \end{aligned}$$

Svar: Inte ortogonala och minst då $a = 4$ och $b = -10/3$.

3. Den karakteristiska kurvan löser systemet

$$\begin{cases} \dot{x} = x, & x(0) = x_0, \\ \dot{y} = y, & y(0) = 1, \\ \dot{z} = -y z, & z(0) = x_0^2. \end{cases}$$

Första ekvationen har lösningen $x(t) = x_0 e^t$ och den andra ekvationen har lösningen $y(t) = e^t$. Sätter man in detta i den tredje ekvationen blir den $\dot{z}(t) = -e^t z(t)$, $z(0) = x_0^2$ och har då lösningen $z(t) = C e^{-(e^t)}$ och därmed $z(0) = C e^{-1} = x_0^2$ vilket ger $z(t) = x_0^2 e^{(1-e^t)}$. Återstår att från uttrycken för x och y lösa ut t och y_0 det vill säga

$$\begin{cases} x = x_0 e^t, \\ y = e^t \end{cases} \iff \begin{cases} t = \ln(y), \\ x_0 = x/y, \end{cases}$$

vilket insatt i uttrycket för $z(t)$ ger u .

Svar: Lösningen är $u(x, y) = \left(\frac{x}{y}\right)^2 e^{(1-y)}$.

4. Modell

$$\begin{cases} u'_t - D u''_{xx} = 0, & x > 0, t > 0, \\ u'_x(0, t) = 0, & t > 0, \\ u(x, 0) = m \delta(x-1), & x > 0. \end{cases}$$

Låt u vara den jämna fortsättningen av u med avseende på x . Då gäller att

$$\begin{cases} u'_t - D u''_{xx} = 0, & x \in \mathbb{R}, t > 0 \\ u(x, 0) = m \delta(x-1) + m \delta(x+1), & x \in \mathbb{R}. \end{cases}$$

Med $G(x, t) = \frac{1}{\sqrt{4\pi Dt}} e^{-x^2/(4Dt)}$ blir då

$$u(x, t) = G * (m \delta_1 + m \delta_{-1})(x, t) = \frac{m}{\sqrt{4\pi Dt}} \left(e^{-(x-1)^2/(4Dt)} + e^{-(x+1)^2/(4Dt)} \right).$$

Vid slutna änden, $x = 0$, är koncentrationen

$$u(0, t) = \frac{m}{\sqrt{\pi Dt}} e^{-1/(4Dt)}.$$

Koncentrationen är positiv och går mot 0 då t går mot 0 eller ∞ . Derivation med avseende på t ger att koncentrationen är störst då $t = 1/2D$ vilket ger maximal koncentration $m\sqrt{2/(\pi e)} = 0,48$.

5. Beteckna paketets längd, bredd och höjd med L , B respektive H , och rummets, frysens och paketets temperaturer med T_r , T_f respektive u . Då kan den matematiska modellen skrivas

$$\begin{cases} u'_t - a \Delta u = 0 & \text{i paketet,} \\ u = T_r & \text{på randen,} \\ u = T_f & \text{då } t = 0. \end{cases}$$

Homogenisering av randvillkoren $v = u - T_r$ ger istället systemet

$$\begin{cases} v_t' - a \Delta v = 0 & \text{i paketet,} \\ v = 0 & \text{på randen,} \\ v = T_f - T_r & \text{då } t = 0. \end{cases}$$

På grund av de homogena dirichletvillkoren ansätts sinusserier i både x , y och z -led

$$\varphi_{jkl} = \sin\left(\frac{j\pi}{L}x\right) \sin\left(\frac{k\pi}{B}y\right) \sin\left(\frac{l\pi}{H}z\right), \quad 0 < x < L, \quad 0 < y < B, \quad 0 < z < H,$$

vilket ger

$$v = \sum_{j,k,l=1}^{\infty} c_{jkl} e^{-a\lambda_{jkl}t} \varphi_{jkl}, \quad \text{med} \quad \lambda_{jkl} = \frac{j^2\pi^2}{L^2} + \frac{k^2\pi^2}{B^2} + \frac{l^2\pi^2}{H^2}$$

och

$$\begin{aligned} c_{jkl} &= \frac{(\varphi_{jkl} | T_f - T_r)}{(\varphi_{jkl} | \varphi_{jkl})} \\ &= (T_f - T_r) \frac{2}{L} \frac{2}{B} \frac{2}{H} \int_0^L \sin\left(\frac{j\pi}{L}x\right) dx \int_0^B \sin\left(\frac{k\pi}{B}y\right) dy \int_0^H \sin\left(\frac{l\pi}{H}z\right) dz. \end{aligned}$$

Här är $c_{jkl} = (T_f - T_r) \left(\frac{4}{\pi}\right)^3 \frac{1}{jkl}$ om j , k och l alla är udda annars = 0. Om man approximerar med första termen i utvecklingen av v och återgår till u får man

$$u = T_r + c_{111} e^{-a\lambda_{111}t} \varphi_{111} \quad \text{där} \quad c_{111} = (T_f - T_r) \frac{4^3}{\pi^3}.$$

I paketets centrum $x = L/2$, $y = B/2$, $z = H/2$ är $\varphi_{111} = 1$ vilket ger uttrycket

$$a = \frac{1}{\lambda_{111}t} \ln \frac{c_{111}}{u - T_r} = \frac{1}{t} \frac{1}{\pi^2 \left(\frac{1}{L^2} + \frac{1}{B^2} + \frac{1}{H^2}\right)} \ln \left(\frac{T_f - T_r}{u - T_r} \frac{4^3}{\pi^3} \right)$$

för värmediffusiviteten. Sätter man i detta och i uttrycken för λ_{111} och c_{111} in siffrorna $L = 0,15$ m, $B = 0,09$ m, $H = 0,05$ m, $T_f = -18^\circ\text{C}$, $T_r = 20^\circ\text{C}$, $u = -1$ och $t = 3600$ s erhålls svaret.

Svar: Värmediffusiviteten blir $a = 6,5 \cdot 10^{-8} \text{ m}^2/\text{s}$ ($= 2,4 \text{ cm}^2/\text{h}$).

6. I exempel S.4 sidorna 337 - 339 i läroboken bestäms egenfunktioner och egenvärden till operatoren \mathcal{A} . Resultatet kan sammanfattas i följande tabell (beteckningar som i boken)

<i>Egenvärden</i>	<i>Egenfunktioner</i>
$\lambda_{0k} = \alpha_{0k}^2, \quad k = 1, 2, \dots$	$J_0(\alpha_{0k}r), \quad k = 1, 2, \dots$
$\lambda_{nk} = \alpha_{nk}^2, \quad n, k = 1, 2, \dots$	$J_n(\alpha_{nk}r) \cos(n\theta), \quad J_n(\alpha_{nk}r) \sin(n\theta), \quad n, k = 1, 2, \dots$

Figuren i kombination med informationen i tabellen ger att $n = 4$, 4 svängningar i θ -led och $k = 2$, två nollställen i r -led för $0 \leq r < 1$. Alltså är egenvärdet $\alpha_{42}^2 = 11,065^2 = 122,43$.

Av tabellen ovan ser vi att det finns två linjärt oberoende egenfunktioner som kan väljas till till exempel $J_4(\alpha_{42}r) \cos(4\theta)$ och $J_4(\alpha_{42}r) \sin(4\theta)$. Funktionen φ i bilden är någon linjärkombination av dessa.

Låt $\{\varphi_k\}_{k=1}^{\infty}$ vara en uppräknning av egenfunktionerna valda så att en av dessa, säg φ_1 , är φ . Utveckla $u(x, y, t)$ i denna bas. Skriv

$$u(x, y, t) = \sum_{k=1}^{\infty} u_k(t) \varphi_k(x, y).$$

Insättning i den partiella differentialekvationen leder till att

$$\sum_{k=1}^{\infty} \underbrace{(u_k''(t) + c^2 \lambda_k u_k(t))}_{=0} \varphi_k(x, y) = 0.$$

Alltså är $u_k(t) = a_k \cos(c\sqrt{\lambda_k}t) + b_k \sin(c\sqrt{\lambda_k}t)$. Då är

$$u(x, y, t) = \sum_{k=1}^{\infty} (a_k \cos(c\sqrt{\lambda_k}t) + b_k \sin(c\sqrt{\lambda_k}t)) \varphi_k(x, y).$$

Begynnelsevillkoret $u_t'(x, y, 0) = 0$ ger att alla $b_k = 0$. Det andra begynnelsevillkoret ger att

$$u(x, y, 0) = \varphi(x, y) = \varphi_1(x, y) = \sum_{k=1}^{\infty} a_k \varphi_k(x, y).$$

Alltså är $a_1 = 1$ och övriga $a_k = 0$. Vidare vet vi sen tidigare att $\lambda_1 = \alpha_{42}^2$.

Svar: Egenvärdet är $\alpha_{42}^2 = 122,43$ till vilket det hör två linjärt oberoende egenvektorer.

Lösningen är $u(x, y, t) = \cos(c\alpha_{42}t) \varphi(x, y)$ då $x^2 + y^2 < 1$ och $t > 0$.