

VI. 1.

VI. STURM-LIOUVILLEOV PROBLEM

VI. 1. Uvod

Pri reševanju robnih problemov za PDE 2. reda po Fourierovi metodi (z iskanjem razcepnih rešitev ter razvojem splošne rešitve v Fourierovo vrsto) naletimo na naslednji problem:

Yščemo rešitev $v \in C^2([a, b])$ linearne diferencialne enačbe 2. reda oblike

$$(1.1) \quad L(v) + \lambda \cdot r \cdot v = 0 \quad \text{na } [a, b],$$

kjer je L linearen diferencialni operator 2. reda, λ število in $r > 0$ dana zvezna funkcija na $[a, b]$, tako da v zadaja dve neodvisni robeni pogojem na krajih intervala:

$$(1.2) \quad \begin{cases} U_1(v) = \alpha_1 v(a) + \beta_1 v'(a) + \gamma_1 v(b) + \delta_1 v'(b) = 0 \\ U_2(v) = \alpha_2 v(a) + \beta_2 v'(a) + \gamma_2 v(b) + \delta_2 v'(b) = 0. \end{cases}$$

I Definicija

Operator L se imenuje Sturm-Liouville, če je obliko

$$(1.3) \quad L(v) = (pv')' + q \cdot v = pv'' + p'v' + qv$$

VI.2.

kjer so $P, P', q \in C([a,b])$ zvezne funkcije na $[a,b]$ in je $P \geq 0$.

Operator L je nesingularen, če je $P(x) > 0, \forall x \in [a,b]$.

PRIMER: $L(v) = v'' \quad (p=1, q=0)$
 $v=1$

$$L(v) + \lambda v = v'' + \lambda v = 0$$

Romb' pegg: $v(a) = v(b) = 0$.

V poglavju IV smo videli, da so restive

$$\lambda_n = \left(\frac{n\pi}{b-a} \right)^2; \quad v_n(x) = \sin \left(\frac{n\pi}{b-a} \cdot (x-a) \right).$$

Lastne vrednosti λ_n sestavljajo naravljajoč zaporedje'

$$\lambda_1 < \lambda_2 < \lambda_3 < \dots; \quad \lim_{n \rightarrow \infty} \lambda_n = +\infty$$

Pripadajoče lastne funkcije $\{v_n\}_{n=1}^{\infty}$ so polni ortogonalen sistem v prostoru $L^2([a,b])$.

Videli bomo, da podoben rezultat velja za splošen Sturm-Liouville problem.

VI. 3

Trditev. Vsako nesingularno linearno diferencialno enacbo 2. reda lahko (po množenju s primerno izbrano funkcijo) zapisem v Sturm-Liouville-obljek.

Dokaz. Recimo, da je naša enacba

$$M(v) = A \cdot v'' + B \cdot v' + C \cdot v = F$$

kjer so $A > 0$, B, C, F zvezne funkcije na $[a, b]$.
(Pogoj $A > 0$ pomeni, da je enacba nesingularna.)

Definiramo funkcijo

$$\varphi(x) = \ell \int_a^x \frac{B(t)}{A(t)} dt, \quad x \in [a, b].$$

Tedaj je φ zvezno odvedljiva in

$$\varphi'(x) = \varphi(x) \cdot \frac{B(x)}{A(x)}.$$

Če pomnožimo enacbo z φ/A , dobimo:

$$\varphi \cdot v'' + \frac{\varphi \cdot B}{A} \cdot v' + \frac{\varphi \cdot C}{A} = \frac{\varphi \cdot F}{A}.$$

Ker je $\frac{\varphi \cdot B}{A} = \varphi'$, lahko enacbo zapisemo v SL-obljek:

$$(\varphi v')' + 2\varphi v = f,$$

kjer je $f = \varphi F/A$ in $\varphi = \varphi F/A$.

VI.4

V praksi se najpogosteje dravnava naslednji reguleren Sturm-Liouvillev problem z razcepnim robnim pogoji:

$$(P \cdot v')' + q \cdot v + \lambda \cdot r v = 0 \quad (1.4)$$

$$(P > 0, r > 0 \text{ na } [a, b])$$

$$\left. \begin{array}{l} B_a(v) = \alpha \cdot v(a) + \beta \cdot v'(a) = 0 \\ B_b(v) = \gamma \cdot v(b) + \delta \cdot v'(b) = 0 \end{array} \right\} \quad (1.5)$$

Ta probleme bomo imenovali reguleren SL-problem.

Mišemo vrednosti $\lambda \in \mathbb{R}$, pri katerih obstajajo ne trivialne rešitve v .

Periodičen (~~reguleren~~) SL-problem dolimo faktor, da robeni pogoj (1.5) nadomestimo s pogoji:

$$\left. \begin{array}{l} v(a) = v(b) \\ v'(a) = v'(b) \end{array} \right\} \quad (1.6)$$

VI.5

Singularen SL-problem je problem, v katerem je SL-operator $L(v) = (v')' + g(x)v$ singularen v kakšni točki $x_0 \in [a, b]$:

$$P(x_0) = 0.$$

Posegajte se za singularne točke vrane eno od krajišč intervala.

PRIMER. Naj bo $v \geq 0$. Enačba

$$x^2 \cdot w'' + x \cdot w' + (x^2 - v^2) \cdot w = 0$$

na nekem intervalu $x \in [0, a]$ se imenuje

Besselova diferenčna enačba teda v .

Če delimo enačbo z $\frac{x}{\sqrt{x}}$ za neko konstanto $\lambda > 0$, dobimo Sturm-Liouvilleovo enačbo

$$(x v')' + \left(\lambda x - \frac{v^2}{x^2}\right)v = 0$$

Torej je $P(x) = x$, $g(x) = -\frac{v^2}{x^2}$, $R = 1$;

singularnost pri $x = 0$.

Enačbo običajno obravnavamo na končnem intervalu $x \in [0, b]$ s pogojem $v(b) = 0$, $\limsup_{x \rightarrow 0} v(x) < +\infty$.

VI. 6.

2. Elementarne lastnosti regularnih SL-operatorcev.

Naj bo

$$(2.1) \quad L(v) = (p \cdot v')' + q v, \quad x \in [a, b]$$

SL-operator in $p > 0$ na $[a, b]$.

Dodajmo še robne pogoji (1.5):

$$(2.2) \quad \left\{ \begin{array}{l} B_a(v) = \alpha \cdot v(a) + \beta \cdot v'(a) = 0 \\ B_b(v) = \gamma \cdot v(b) + \delta \cdot v'(b) = 0 \end{array} \right\}$$

Definicija: Domene \mathcal{D}_L SL-operatorja je množica

$$(2.3) \quad \mathcal{D}_L = \{v \in C^2([a, b]): B_a(v) = 0, B_b(v) = 0\}.$$

OPOMBI. \mathcal{D}_L je posred gosta podmnožica prostora

$L^2([a, b])$. Torej je $L: \mathcal{D}_L \rightarrow C([a, b])$

meomejen, gosto definiran linearen operator na $L^2([a, b])$.

OPOMBI. Pri obravnavi periodičnega SL-problema z robnimi pogoji (1.6) definiramo domeno tako:

$$(2.4) \quad \mathcal{D}_L = \{v \in C^2([a, b]): v(a) = v(b), v'(a) = v'(b)\}.$$

VI.7.

Regularen SL-problem z učesjo \mathcal{R} : $\left\{ \begin{array}{l} \text{Naj bo } L \text{ regularen} \\ \text{regularen} \\ \text{SL-operator} \end{array} \right.$

Dana je pozitivna zvezna funkcija $r > 0$, $r \in C([a, b])$.
Iščemo število λ , za katera obstaja nekrišnja rešitev problema

$$L(v) + \lambda \cdot r \cdot v = 0, \quad v \in \mathcal{D}_L. \quad (2.5)$$

Tak λ se imenuje lastna vrednost z učesjo \mathcal{R} SL-problema, v pa je lastna funkcija.

Definimo prostor

$$\mathcal{L}_r^2([a, b]) = \left\{ f: [a, b] \rightarrow \mathbb{R} \text{ mrljiva funkcija,} \right. \\ \left. \|f\|_r^2 = \int_a^b |f(x)|^2 r(x) dx < +\infty \right\}.$$

Ker je $r > 0$ zvezna, obstajajo konstanti $C > c > 0$, da je $0 < c \leq r(x) \leq C$, $\forall x \in [a, b]$.

Odtotod sledi $\mathcal{L}^2([a, b]) = \mathcal{L}_r^2([a, b])$

im $c \cdot \|f\|^2 \leq \|f\|_r^2 \leq C \cdot \|f\|^2$

Pri tem je $\|f\|^2 = \int_a^b |f(x)|^2 dx$ neutrežena L^2 -norma.

VI.8.

Trditev Nag bo $L(v) = (p \cdot v')' + g \cdot v$

Sturm-Liouville operator im $u, v \in C^2([a, b])$.

Tedaj veljata naslednji identiteti:

$$u \cdot L(v) - v \cdot L(u) = [p \cdot (uv' - u'v)]' \quad (2.6)$$

(Lagrangeova identiteta)

$$\int_a^b (u \cdot L(v) - v \cdot L(u)) \cdot dx = p \cdot (uv' - vu') \Big|_a^b \quad (2.7)$$

(Greenova identiteta).

$$\begin{aligned}
 \text{Dokaz: } & u \cdot L(v) - v \cdot L(u) = \\
 & = u(pv'' + p'v' + gv) - v(pu'' + p'u' + gu) \\
 & = p \cdot (uv'' - u''v) + p'(uv' - u'v) \\
 & = (p \cdot (uv' - u'v))' \dots \quad (2.6)
 \end{aligned}$$

Drugo identiteto (2.7) dokaz iz (2.6)

z integracijo ter upoštevanjem osnovnega člena integralnega računa.

VII.9

Tovrstav. SL-operator $L v = (pv')' + qv$ je simetričen (oztoma seli-adjungiran) na D_L :

$$\langle Lv, v \rangle_{L^2([a,b])} = \langle u, Lv \rangle_{L^2([a,b])} \quad (2.8)$$

za vsak par $u, v \in D_L$.

Pri periodičnem pogoju (2.4) to velja ob dodatni predpostavki:

$$p(a) = p(b) \quad (2.9)$$

$$\begin{aligned} \text{Dokaz: } \langle u, Lv \rangle - \langle Lv, v \rangle &= \int_a^b (u \cdot Lv - v \cdot Lu) \cdot dx \\ &= [p \cdot (uv' - u'v)]_a^b \quad \text{po identitetu (2.7).} \end{aligned}$$

Pri pogojih (2.4) & (2.9) je rezultat očitno 0.

Recimo sedaj, da u, v zadostata (2.2). Tedaj

$$B_\alpha(u) = \alpha \cdot u(a) + \beta \cdot u'(a) = 0$$

$$B_\alpha(v) = \alpha \cdot v(a) + \beta \cdot v'(a) = 0.$$

Torej je $(\alpha, \beta) \neq (0,0)$ nečleni vektor matrice

$$\begin{pmatrix} u(a), & u'(a) \\ v(a), & v'(a) \end{pmatrix}, \text{ tako } 0 = \det \begin{pmatrix} u(a) & u'(a) \\ v(a) & v'(a) \end{pmatrix} = (uv' - u'v)(a)$$

Torej je nizrat $\cancel{\Rightarrow} p(uv' - u'v)$ enak 0 pri $x=a$.
Enako sklepamo pri $x=b$.

VI. 10.

Trditev. Vse lastne vrednosti SL-problema (2.1) in $((2.2) \text{ ali } (2.3))$ so realne.

Dokaz. Naj bo $\lambda \in \mathbb{C}$ lastna vrednost in $v \in \mathcal{D}_L$ pripadajoča lastna funkcija s kompleksnim vrednostmi. Iz (2.8) sledi,

$$\langle Lv, v \rangle = \langle v, Lv \rangle, \quad \forall v \in \mathcal{D}_L.$$

Ta identiteta velja tudi za kompleksne v , ker ima L realne koeficiente.

$$Lv = -\lambda Rv; \quad \overline{Lv} = L\bar{v} = -\overline{\lambda} R\bar{v}.$$

$$\langle Lv, v \rangle = \langle -\lambda Rv, v \rangle = -\lambda \cdot \int_a^b |v|^2 R dx$$

$$\begin{aligned} \langle v, Lv \rangle &= \langle v, -\lambda Rv \rangle \\ &= -\overline{\lambda} \int_a^b |v|^2 R dx. \end{aligned}$$

Torej je

$$0 = \langle Lv, v \rangle - \langle v, Lv \rangle = (\overline{\lambda} - \lambda) \cdot \int_a^b |v|^2 R dx.$$

Sledi $\lambda = \overline{\lambda}$ ($\Leftrightarrow \lambda \in \mathbb{R}$) ali $\int_a^b |v|^2 R dx = 0$.

Ob drugem primeru je $v = 0 \in L^2([a, b])$, torej ~~ni ekskluzivno~~ obstaja netrivialna rešitev le v primeru $\lambda = \overline{\lambda}$.

- VI. 10. -

Trditve. Lastni funkciji v_n, v_m SL problema (2.1) – (2.2), ki predstavljajo različne lastnine medneštva $\lambda_n \neq \lambda_m$, sta orthogonalni v $L^2_R([a, b])$. (prostor L^2 je utežen s R).

Dokaz.

$$\begin{cases} -L(v_n) = \lambda_n \cdot R v_n \\ -L(v_m) = \lambda_m \cdot R v_m \end{cases}$$

Poleg tega v_n, v_m zadostata robljim pogojem (2.2). Pomnožimo prvo enačbo z v_m , drugo z v_n , odstregemo in integriramo:

$$\int_a^b (v_n L(v_m) - v_m L(v_n)) dx = (\lambda_n - \lambda_m) \int_a^b v_n v_m R dx$$

Leva stran je enaka (glej (2.6) in (2.7)):

$$P \cdot (v_n v'_m - v_m v'_n) \Big|_a^b = 0.$$

Ker je $\lambda_n - \lambda_m \neq 0$, sledi:

$$\langle v_n, v_m \rangle_R = \int_a^b v_n \cdot v_m R dx = 0.$$

$$\langle L v_n, v_m \rangle_{L^2} = \langle v_n, L v_m \rangle_{L^2} .$$
 Leva stran je: $\langle \lambda_n v_n, v_m \rangle = \lambda_n \langle v_n, v_m \rangle$
desna stran je: $\langle v_n, \lambda_m v_m \rangle = \lambda_m \langle v_n, v_m \rangle$

VI. 12.

Trditev

Vse lastne vrednosti regularnega ~~sl. periodičnega~~ SL-problema so enostavne (to je, pripadajoč lastni podprostor je enotnočesen).

Dokaz. Naj bosta v, w lastni funkciji za isto lastno vrednost λ :

$$L(v) = -\lambda z v; \quad L(w) = -\lambda z w.$$

$$\text{Torej } w L(v) - v L(w) = 0.$$

Po Lagrangeovi identiteti (2.6) velja

$$0 = w L(v) - v L(w) = (p(wv' - vw'))^t.$$

Torej je funkcija $Q = p \cdot (wv' - vw')$ konstantna.

Z robnih pogojev sledi, da je na krajevih

$$Q(a) = 0, \quad Q(b) = 0; \quad \text{torej } Q \equiv 0.$$

Naj bo $W = wv' - vw' = \underline{\text{determinanta Wronskega}}$.

Ker je $Q = 0$ in $p > 0$, sledi: $W \equiv 0$.

To pa nato pomeni, da sta resitvi v, w linearno odvisni funkciji.

VII. 13

SPEKTRALNI IZREK ZA SL PROBLEM.

Za svaki regularni SL-problem postoji
zaporedje lastnih vrijednosti

$$\lambda_0 < \lambda_1 < \lambda_2 < \dots, \lim_{n \rightarrow \infty} \lambda_n = +\infty$$

Pripadajući (ortogonalan) sistem lastnih funkcija
 $\{v_n\}_{n=0}^{\infty}$ ($v \in L^2(a, b)$) sastavlja polni
ortogonalan sistem u prostoru $L^2(a, b)$.

Dalo velje za periodični SL-problem, kada imamo lekko lastne podprostire dimenzije 1 ali 2 (toreg su lekko lastne vrijednosti učinkovitosti 2).

$$v \in L^2([a, b])$$

Razvoj funkcije f u Fourierovu vrstu

$$f = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\langle f, v_n \rangle}{\langle v_n, v_n \rangle} \cdot v_n$$

Po ~~vezu~~ lastnih funkcijama SL-problema se imenuje SL-razvoj funkcije f .