

PÍSEMKA - MATEMATICKÉ REPETITORIUM
František Martínek

1. Jsou zadány 2 komutující operátory ϕ, ψ . Chceme ukázat, že podprostor $L = \text{Ker}(\psi - \lambda \text{Id})$ je invariantní vzhledem k ϕ , Tedy že $(\psi - \lambda \text{Id})\phi a = 0 \forall a \in \text{Ker}(\psi - \lambda \text{Id})$.

Nechť $a \in \text{Ker}(\psi - \lambda \text{Id})$. Pak platí:

$$\begin{aligned}(\psi - \lambda \text{Id})\phi a &= \psi\phi a - \lambda \text{Id} \phi a = \phi(\psi a - \lambda \text{Id} a) = 0 \\ \implies \phi a &\in \text{Ker}(\psi - \lambda \text{Id}).\end{aligned}$$

2. Máme zadaný operátor $\phi : P_1[x] \rightarrow P_1[x]$ nad \mathbf{R} následovně:

$$\phi(ax + b) = -ax + a + b$$

Skalární součin je definován jako:

$$\langle p(x)|q(x) \rangle = p(0)q(0) + p(1)q(1)$$

- (a) Dokážeme, že takto zadaný operátor je symetrický
(platí: $\langle a, \phi(b) \rangle = \langle \phi(a), b \rangle$)

$$\begin{aligned}\langle ax + b | -cx + c + d \rangle &= b(c + d) + (a + b)d \\ \langle -ax + a + b | cx + d \rangle &= (a + b)d + b(c + d)\end{aligned}$$

- (b) Spočteme spektrální rozklad ϕ .

- i. Bázové vektory $(x, 1)$ netvoří ortogonální systém, jelikož $\langle 1|x \rangle = 1$. Provedeme tedy ortogonalizaci:

$$\begin{aligned}e_1 &\equiv x \\ e_2 &= x - \frac{\langle 1|x \rangle}{\langle x|x \rangle} x = 1 - x\end{aligned}$$

Je hned vidět, že jsou oba vektory jednotkové. V této bázi bude operátor ϕ reprezentován maticí:

$$\phi = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$$

ii. Nalezneme vlastní hodnoty operátoru ϕ :

$$\det(\phi - \lambda E) = 0$$

$$\lambda^2 - 1 = 0$$

$$\lambda_{1,2} = \pm 1$$

iii. Nalezneme vlastní vektory k příslušným lambdám:

$$(\phi - \lambda_{1,2}E)u_{1,2} = 0$$

$$L_{\lambda_1} = \left[\left[\begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} \right] \right]$$

$$L_{\lambda_2} = \left[\left[\begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix} \right] \right]$$

iv. Spočteme matice projekce jako $P_{1,2} = C_{1,2}C_{1,2}^{T*}$, kde $C_{1,2}$ jsou normované vektory $u_{1,2}$. Spektrální rozklad je potom

$$\begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} = 1 \cdot \begin{pmatrix} 1/2 & 1/2 \\ 1/2 & 1/2 \end{pmatrix} + (-1) \cdot \begin{pmatrix} 1/2 & -1/2 \\ -1/2 & 1/2 \end{pmatrix}$$

v. Převodem zpět do původní báze získáme předpis

$$\pi_1(ax+b) = \frac{a}{2}+b, \quad \pi_2(ax+b) = ax - \frac{a}{2}, \quad \phi = 1 \cdot \pi_1 + (-1) \cdot \pi_2.$$

vi. Příklad lze řešit i bez převodu do ON báze, když si uvědomíme, že $\text{Im}\pi_1 = \text{Ker}\pi_2 = L_{\lambda_1=1} = [1]$ a $\text{Im}\pi_2 = \text{Ker}\pi_1 = L_{\lambda_2=-1} = [2x-1]$ (je vidět ze zadání v podstatě bez počítání), pak již předpis pro spektrální rozklad vytvoříme snadno (také téměř bez počítání).

3. V \mathbf{R}^3 je zadána báze

$$e_1 = (1, 1, 0), \quad e_2 = (0, 1, 1) \quad e_3 = (0, 0, -2)$$

Nalezneme bázi duální. Pro tu platí $e^i(e_j) = \delta_j^i$. Z čehož rovnou vidíme:

$$e^1(\xi) = \xi^1, \quad e^2(\xi) = -\xi^1 + \xi^2, \quad e^3(\xi) = -\frac{1}{2}\xi^1 + \frac{1}{2}\xi^2 - \frac{1}{2}\xi^3$$

Nakonec nalezneme předpis formy

$$\omega(\xi) = \xi^1 + \xi^2 + \xi^3 = -2e^3(\xi) + 2e^2(\xi) + 2e^1(\xi)$$

$$\omega = 2e^1 + 2e^2 - 2e^3$$

4. Je zadán tenzor $\omega \in \mathcal{T}_2^2(V)$, $\dim V = 2$ následovně:

$$\begin{aligned}\omega = & e_1 \otimes e_1 \otimes e^1 \otimes e^1 + 2e_1 \otimes e_2 \otimes e^1 \otimes e^1 - e_1 \otimes e_2 \otimes e^2 \otimes e^1 + 3e_1 \otimes e_2 \otimes e^2 \otimes e^2 + \\ & + 5e_2 \otimes e_1 \otimes e^1 \otimes e^1 - 11e_2 \otimes e_1 \otimes e^2 \otimes e^1\end{aligned}$$

(a) určíme dimenzi $\mathcal{T}_2^2(V)$.

$$\dim \mathcal{T}_2^2(V) = 2^4 = 16$$

(b) vypíšeme nenulové složky ω :

$$\begin{aligned}\omega_{11}^{11} &= 1 \\ \omega_{11}^{12} &= 2 \\ \omega_{21}^{12} &= -1 \\ \omega_{22}^{12} &= 3 \\ \omega_{11}^{21} &= 5 \\ \omega_{21}^{21} &= -11\end{aligned}$$

(c) antisymetrizujeme ω v horních indexech:

$$\bar{\omega}_{kl}^{ij} = \frac{1}{2}(\omega_{kl}^{ij} - \omega_{kl}^{ji})$$

Celkem vyjde:

$$\bar{\omega} = -3e_1 \wedge e_2 \otimes e^1 \otimes e^1 + 10e_1 \wedge e_2 \otimes e^2 \otimes e^1 + 3e_1 \wedge e_2 \otimes e^2 \otimes e^2$$

(d) symmetrizujeme ω v dolních indexech:

$$\tilde{\omega}_{kl}^{ij} = \frac{1}{2}(\omega_{kl}^{ij} + \omega_{lk}^{ij})$$

Celkem vyjde:

$$\begin{aligned}\tilde{\omega} = & e_1 \otimes e_1 \otimes e^1 \otimes e^1 + 2e_1 \otimes e_2 \otimes e^1 \otimes e^1 - \frac{1}{2}e_1 \otimes e_2 \otimes e^1 \otimes e^2 + \\ & + 3e_1 \otimes e_2 \otimes e^2 \otimes e^2 + 5e_2 \otimes e_1 \otimes e^1 \otimes e^1 - \frac{11}{2}e_2 \otimes e_1 \otimes e^1 \otimes e^2 - \\ & - \frac{1}{2}e_1 \otimes e_2 \otimes e^2 \otimes e^1 - \frac{11}{2}e_2 \otimes e_1 \otimes e^2 \otimes e^1\end{aligned}$$

(e) Zúžíme ω v prvním horním a prvním dolním indexu:

$$(\iota_1^1 \omega)_j^i = \omega_{mj}^{mi}$$

Celkem vyjde:

$$\iota_1^1 \omega = -10e_1 \otimes e^1 + 2e_2 \otimes e^1$$

(f) zúžíme ω vektorem $\xi = e_1 + e_2$, tedy vyčíslíme toto pole na druhém vektorovém argumentu. Vyjde:

$$\begin{aligned} \iota_2(\xi)\omega &= e_1 \otimes e_1 \otimes e^1 + 2e_1 \otimes e_2 \otimes e^1 - e_1 \otimes e_2 \otimes e^2 + 3e_1 \otimes e_2 \otimes e^2 + 5e_2 \otimes e_1 \otimes e^1 - 11e_2 \otimes e_1 \otimes e^2 = \\ &= e_1 \otimes e_1 \otimes e^1 + 2e_1 \otimes e_2 \otimes e^1 + 2e_1 \otimes e_2 \otimes e^2 + 5e_2 \otimes e_1 \otimes e^1 - 11e_2 \otimes e_1 \otimes e^2 \end{aligned}$$

(g) Zvedneme první dolní index na pozici třetího horního indexu. Metrika je zadaná jako:

$$g_{ij} = \begin{pmatrix} 2 & -1 \\ -1 & 1 \end{pmatrix}$$

a tudíž:

$$g^{ij} = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & 2 \end{pmatrix}$$

Pro zvednutý index platí:

$$(g \uparrow_1^3 \omega)_l^{ijk} = \omega_{ml}^{ij} m^k$$

Celkem vyjde:

$$\begin{aligned} g \uparrow_1^3 \omega &= e_1 \otimes e_1 \otimes e_1 \otimes e^1 + e_1 \otimes e_2 \otimes e_1 \otimes e^1 + 3e_1 \otimes e_2 \otimes e_1 \otimes e^2 + e_1 \otimes e_1 \otimes e_2 \otimes e^1 + \\ &+ 6e_1 \otimes e_2 \otimes e_2 \otimes e^2 - 6e_2 \otimes e_1 \otimes e_1 \otimes e^1 - 17e_2 \otimes e_1 \otimes e_2 \otimes e^1 \end{aligned}$$

5. Mějme Hilbertův prostor $H = L^2[0, \pi]$ kvadraticky integrovatelných funkcí, se skalárním součinem definovaným jako:

$$\langle f|g \rangle = \int_0^\pi f(x)g(x) dx$$

(a) Ukážeme, že operátor $A(y) = y''$ je symetrický na $DA = \{y \in L^2[0, \pi], y(0) = 0, y(\pi) = 0\}$ Potom musí platit:

$$\langle f''|g \rangle = \langle f|g'' \rangle$$

To si snadno ověříme:

$$\int_0^\pi f''g \, dx = [f'g]_0^\pi - \int_0^\pi f'g' \, dx = - \int_0^\pi f'g' \, dx$$

$$\int_0^\pi fg'' \, dx = [f'g]_0^\pi - \int_0^\pi f'g' \, dx = - \int_0^\pi f'g' \, dx$$

(b) Nalezneme vlastní čísla a vlastní funkce operátoru A .

$$A(y) = \lambda y \Rightarrow y'' = \lambda y$$

$$y = C_1 e^{k_1 x} + C_2 e^{k_2 x} \quad k^2 - \lambda = 0 \Rightarrow k_{1,2} = \pm \sqrt{\lambda}$$

$$y = C_1 e^{\sqrt{\lambda}x} + C_2 e^{-\sqrt{\lambda}x}$$

Z podmínek získáme:

$$0 = C_1 e^{\sqrt{\lambda}\pi} + C_2 e^{-\sqrt{\lambda}\pi}, \quad 0 = C_1 \sqrt{\lambda} - C_2 \sqrt{\lambda} \implies C_1 = C_2$$

Poté lze snadnou úpravou získáme:

$$C_2 (e^{\sqrt{\lambda}\pi} + e^{-\sqrt{\lambda}\pi}) = 0 \Rightarrow (e^{\sqrt{\lambda}\pi} + e^{-\sqrt{\lambda}\pi}) = 0$$

$$e^{2\sqrt{\lambda}\pi} = -1$$

Vlastní čísla tedy budou:

$$\lambda_n = -\frac{(2n+1)^2}{4} \quad \forall n \in \mathbf{Z}$$

A vlastní funkce:

$$y_n = \left[e^{i\frac{2n+1}{2}x} + e^{-i\frac{2n+1}{2}x} \right] = \cos \left(\frac{2n+1}{2}x \right) \quad n \in \mathbf{N}_0.$$