

В. Д. Кошманенко, Г. В. Тугай (Ін-т математики НАН України, Київ)

## ПРО СТРУКТУРУ РЕЗОЛЬВЕНТИ СИНГУЛЯРНО ЗБУРЕНОГО ОПЕРАТОРА, ЩО РОЗВ'ЯЗУЄ ЗАДАЧУ НА ВЛАСНІ ЗНАЧЕННЯ\*

We investigate the structure of resolvent of a singularly perturbed operator of finite rank solving the problem of eigenvalues.

Досліджується структура резольвенти сингулярно збуреного оператора скінченного рангу, який розв'язує задачу на власні значення.

**1. Вступ.** Нехай у комплексному сепарабельному гільбертовому просторі  $\mathcal{H}$  задано необмежений самоспряжений оператор  $A$  з областю визначення  $\mathfrak{D}(A)$ .

Оператор  $\tilde{A} \neq A$  називається [1–3] (чисто) сингулярно збуреним відносно  $A$ , якщо множина

$$\mathfrak{D} = \{\varphi \in \mathfrak{D}(A) \cap \mathfrak{D}(\tilde{A}) : A\varphi = \tilde{A}\varphi\}$$

є щільною в  $\mathcal{H}$ . Зрозуміло, що  $A$  і  $\tilde{A}$  мають спільний симетричний оператор  $\dot{A} = A \upharpoonright \mathfrak{D} = \tilde{A} \upharpoonright \mathfrak{D}$  із нетривіальними індексами дефекту  $\mathfrak{n}^{\pm}(\dot{A}) = \dim \text{Ker}(\dot{A} \pm i)^* \neq 0$ .  $\tilde{A}$  називається сингулярно збуреним оператором скінченного рангу, якщо  $\mathfrak{n}^{\pm}(\dot{A}) = n < \infty$ ; позначаємо  $\tilde{A} \in \mathcal{P}_s^n(A)$ . У цьому випадку різниця резольвент

$$(\tilde{A} - z)^{-1} - (A - z)^{-1} = B(z), \quad \text{Im } z > 0,$$

є обмеженим оператором рангу  $n$ .

Ми досліджуємо структуру  $B(z)$  за умови, що оператор  $\tilde{A}$  розв'язує задачу на власні значення

$$\tilde{A}\psi_i = E_i\psi_i, \quad E_i \in \mathbb{R}, \quad \psi_i \notin \mathfrak{D}(A), \quad i = 1, \dots, n, \quad (1)$$

для довільно заданих дійсних чисел  $E_i$  та ортонормованих векторів  $\psi_i$ . При цьому ми використовуємо резольвентну форму задання оператора  $\tilde{A} \equiv A_n$ , визначену рекурентним способом [4, 5]:

$$(A_i - z)^{-1} = (A_{i-1} - z)^{-1} + b_i^{-1}(z)(\cdot, \eta_i(\bar{z}))\eta_i(z), \quad i = 1, \dots, n,$$

де

$$A_0 \equiv A, \quad \eta_i(z) := (A_{i-1} - E_i)(A_{i-1} - z)^{-1}\psi_i, \quad b_i(z) := (E_i - z)(\psi_i, \eta_i(\bar{z})).$$

Основним результатом роботи є теорема 2, в якій встановлено формулу для коефіцієнтної функції  $b_n(z)$  у вигляді відношення детермінантів матриць, побудованих за наперед заданими  $E_i$  та  $\psi_i$ .

**2. Попередні відомості.** У випадку регулярного збурення рангу один безпосередньо перевіряється, що оператор  $\tilde{A}$  розв'язує задачу  $\tilde{A}\psi = E\psi$ ,  $\psi \in \mathfrak{D}(A)$ , якщо він має вигляд

$$\tilde{A} = A + \alpha(\cdot, \omega)\omega, \quad \omega = (A - E)\psi, \quad \alpha = -\frac{1}{(\psi, \omega)}.$$

При цьому резольвента збуреного оператора  $\tilde{R}(z) = (\tilde{A} - z)^{-1}$  є такою:

\* Частково підтримано проектами DFG 436 UKR 113/67 та INTAS 00-257.

$$\bar{R}(z) = R(z) + b^{-1}(z)(\cdot, R(\bar{z})\omega)R(z)\omega, \quad R(z) = (A - z)^{-1},$$

де  $b(z) = -\alpha^{-1} - (\omega, R(\bar{z})\omega) = (E - z)(\psi, (A - E)R(\bar{z})\psi)$ .

Аналогічне зображення резольвенти має місце і у випадку сингулярного збурення рангу один (пор. з [4, 5]).

**Теорема 1.** Нехай  $A$  — необмежений самоспряжений оператор в  $\mathcal{H}$ ,  $E$  — дійсне число,  $\psi \in \mathcal{H} \setminus \mathfrak{D}(A)$ . Тоді існує єдиний сингулярно збурений оператор  $\bar{A} \in \mathcal{P}_s^1(A)$  рангу один, який розв'язує задачу

$$\bar{A}\psi = E\psi. \quad (2)$$

При цьому його резольвента  $\bar{R}(z)$  має вигляд

$$\bar{R}(z) = R(z) + b^{-1}(z)(\cdot, \eta(\bar{z}))\eta(z), \quad (3)$$

де

$$\eta(z) := (A - E)R(z)\psi, \quad (4)$$

$$b(z) = (E - z)(\psi, \eta(\bar{z})). \quad (5)$$

**Доведення.** Покажемо, що формули (3)–(5) визначають резольвенту деякого оператора  $\bar{A} \in \mathcal{P}_s^1(A)$ . З цією метою перевіримо спочатку, що  $\bar{R}(z)$  задовольняє тотожність Гільберта

$$\bar{R}(z) - \bar{R}(\xi) = (z - \xi)\bar{R}(z)\bar{R}(\xi), \quad \text{Im } z \neq 0, \quad \text{Im } \xi \neq 0. \quad (6)$$

Підставляючи (3) в (6) і використовуючи тотожність Гільберта для резольвенти оператора  $A$ , одержуємо

$$\begin{aligned} & b^{-1}(z)(\cdot, \eta(\bar{z}))\eta(z) - b^{-1}(\xi)(\cdot, \eta(\bar{\xi}))\eta(\xi) = \\ & = (z - \xi)b^{-1}(\xi)(\cdot, \eta(\bar{\xi}))R(z)\eta(z) + (z - \xi)b^{-1}(z)(\cdot, R(\bar{\xi})\eta(\bar{z}))\eta(z) + \\ & + (z - \xi)b^{-1}(z)b^{-1}(\xi)(\cdot, \eta(\bar{\xi}))(\eta(\xi), \eta(\bar{z}))\eta(z). \end{aligned} \quad (7)$$

Внаслідок (4) та (5) виконується співвідношення

$$b(z) - b(\xi) = (\xi - z)(\eta(\xi), \eta(\bar{z})). \quad (8)$$

Завдяки (8) вираз (7) перетворюється у тотожність, еквівалентну тотожності Гільберта для операторної функції  $\bar{R}(z)$ . Отже,  $\bar{R}(z)$  є псевдорезольвентою. З (4) та (5) також випливає

$$\bar{b}(z) = b(\bar{z}). \quad (9)$$

Тому маємо

$$(\bar{R}(z))^* = R(\bar{z}) + b^{-1}(\bar{z})(\cdot, \eta(z))\eta(\bar{z}) = \bar{R}(\bar{z}). \quad (10)$$

Покажемо, що

$$\text{Ker } \bar{R}(z) = \{0\}, \quad \text{Im } z \neq 0. \quad (11)$$

Дійсно, для усіх  $0 \neq f \perp \eta(\bar{z})$

$$\bar{R}(z)f = (A - z)^{-1}f \neq 0,$$

а для вектора  $\eta(\bar{z})$

$$\bar{R}(z)\eta(\bar{z}) = (A - z)^{-1}\eta(\bar{z}) + b^{-1}(z)\|\eta(\bar{z})\|^2\eta(z) \neq 0,$$

оскільки  $(A - z)^{-1}\eta(\bar{z}) \in \mathfrak{D}(A)$ ,  $(A - z)^{-1}\eta(\bar{z}) \neq 0$  і  $\eta(z) \notin \mathfrak{D}(A)$ , тому що  $\psi \in \mathcal{H} \cap \mathfrak{D}(A)$  (див. (4)).

Таким чином, з (6), (10) та (11) випливає, що  $\tilde{R}(z)$  є резольвентою деякого самоспряженого оператора  $\tilde{A}$  (див. [6, с. 533]).

Насправді  $\tilde{A} \in \mathcal{P}_s^1(A)$  є сингулярно збуреним оператором рангу один по відношенню до  $A$ , тобто  $\tilde{A} \in \mathcal{P}_s^1(A)$ . Щоб у цьому переконатися, розглянемо підпростір  $\mathcal{N}_z = \{c\eta(z) : c \in \mathbb{C}\}$  і визначимо  $\mathcal{M}_z = \mathcal{H} \ominus \mathcal{N}_z$  та  $\mathfrak{D} = R(z)\mathcal{M}_z \equiv \tilde{R}(z)\mathcal{M}_z$ . За побудовою оператори  $A$  та  $\tilde{A}$  збігаються на  $\mathfrak{D}$ . Покажемо, що множина  $\mathfrak{D}$  є щільною в  $\mathcal{H}$ . Припустимо протилежне, тобто що  $\mathfrak{D}^{\text{cl}} \neq \mathcal{H}$ , де  $\text{cl}$  позначає замикання. Тоді існує вектор  $0 \neq \varphi \in \mathcal{H}$  такий, що

$$0 = (\mathfrak{D}, \varphi) = (R(z)\tilde{R}(z)\mathcal{M}_z, \varphi) = (\mathcal{M}_z, R(\bar{z})\varphi).$$

З останнього виразу випливає, що  $R(\bar{z})\varphi \in \mathcal{N}_z$ , а також  $R(\bar{z})\varphi \in \mathfrak{D}(A)$ . А це є суперечністю, тому що  $\mathcal{N}_z \cap \mathfrak{D}(A) = \{0\}$ , оскільки усі вектори  $\eta(z) \in \mathcal{N}_z$  з точністю до константи мають вигляд  $\eta(z) = (A - E)R(z)\psi = \psi + (z - E)R(z)\psi$ , де  $\psi \notin \mathfrak{D}(A)$ , а  $R(z)\psi \in \mathfrak{D}(A)$ .

Тепер, використовуючи (3)–(5), при безпосередньому підрахунку отримуємо

$$\tilde{R}(z)\psi = \frac{1}{E - z}\psi.$$

Отже, оператор  $\tilde{A}$ , визначений співвідношеннями (3)–(5), належить множині  $\mathcal{P}_s^1(A)$  і розв'язує задачу (2).

Залишилось переконатися в єдиності такого оператора в класі  $\mathcal{P}_s^1(A)$ . Дійсно, нехай оператор  $\tilde{A} \in \mathcal{P}_s^1(A)$  розв'язує задачу (2). Тоді, оскільки  $\tilde{A}$  є самоспряженим розширенням симетричного оператора  $\dot{A}$ , для його резольвенти справджується формула Крейна (3), де скалярна функція  $b(z)$  задовольняє співвідношення (8) та (9), а для векторної функції  $\eta(z)$  із значеннями в  $\mathcal{N}_{\bar{z}}$  виконується рівність

$$\eta(z) = (A - \xi)(A - z)^{-1}\eta(\xi), \quad \text{Im } z \neq 0, \quad \text{Im } \xi \neq 0.$$

Насправді, з огляду на (2) легко показати, що ці функції мають зображення відповідно (4) та (5)

Теорему 1 доведено.

З доведення цієї теореми випливає цікавий наслідок. Позначимо через  $\Lambda_\psi$  множину всіх дійсних чисел  $\lambda$ , які не є власними значеннями для оператора  $A$  і такі, що вектор  $\psi$  з теореми 1 належить області визначення оператора  $(A - \lambda)^{-1}$ .

**Наслідок.** Для кожного  $\lambda \in \Lambda_\psi$  оператор  $\tilde{A}'$ , визначений формулою (3), в якій функцію  $b(z)$  замінено на  $b'(z) = (\lambda - z)(\psi, \eta(\bar{z}))$ , розв'язує задачу  $\tilde{A}'\psi' = \lambda\psi'$ , де  $\psi' = (A - E)(A - \lambda)^{-1}\psi$ . Усі оператори  $\tilde{A}'$ , які відповідають різним  $\lambda \in \Lambda_\psi$ , є самоспряженими розширеннями одного і того ж симетричного оператора  $\dot{A}$ , що виникає при доведенні теореми 1.

Зауважимо, що у загальному випадку множина  $\Lambda_\psi$  не є порожньою, що випливає, наприклад, з основного результату роботи [8].

**3. Резольвента сингулярно збуреного оператора.** Мета цього пункту — довести формулу (13) з наступної теореми.

**Теорема 2.** Нехай  $A$  — необмежений самоспряжений оператор з областю визначення  $\mathfrak{D}(A)$  в гільбертовому просторі  $\mathcal{H}$  і  $\tilde{A} \equiv A_n \in \mathcal{P}_s^n(A)$  — сингулярне збурення рангу  $n$  оператора  $A$ . Припустимо, що  $A_n$  розв'язує задачу на власні значення

$$A_n \Psi_k = E_k \Psi_k, \quad k = 1, 2, \dots, n,$$

для заданих  $E_k \in \mathbb{R}$  та будь-якої ортонормованої послідовності векторів  $\Psi_k$  таких, що  $\text{span}\{\Psi_k\}_{k=1}^n \cap \mathcal{D}(A) = \{0\}$ .

Тоді резольвента  $\tilde{R}(z) \equiv R_n(z)$  оператора  $\tilde{A}$  зображується у вигляді

$$R_n(z) = R_{n-1}(z) + b_n^{-1}(z)(\cdot, \eta_n(\bar{z}))\eta_n(z), \quad (12)$$

де  $R_0(z) = (A - z)^{-1}$  та  $R_{n-1}(z) = (A_{n-1} - z)^{-1}$  — резольвенти самоспряжених операторів, побудованих рекурентним чином за формулою (12) з

$$\eta_j(z) = (A_{j-1} - E_j)R_{j-1}(z)\Psi_j, \quad j = 1, \dots, n,$$

$$b_j(z) = (E_j - z)(\Psi_j, \eta_j(\bar{z})), \quad j = 1, \dots, n.$$

При цьому

$$b_n(z) = \frac{d_n(z)}{d_{n-1}(z)} \quad (13)$$

з  $d_0(z) = 1$ ,  $d_n(z) = \det M_n(z)$ , де матриці  $M_n(z) = (c_{ij}(z))_{i,j=1}^n$  визначаються по  $E_k$  та  $\Psi_k$  згідно з формулами

$$c_{ij}(z) = \begin{cases} (E_i - z)(\Psi_i, (A - E_j)R(\bar{z})\Psi_j), & i \geq j, \\ (E_i - z)(\Psi_j, (A - E_j)R(\bar{z})\Psi_i), & i < j. \end{cases}$$

**Доведення.** Той факт, що формула (12) визначає сингулярне збурення рангу  $n$  самоспряженого оператора  $A$ , випливає з теореми 1 і доведений в [4, 5].

Слід довести лише справедливість формули (13). Для цього використовуємо метод математичної індукції. У випадку  $n = 1$  (див. теорему 1)

$$b_1(z) = (E_1 - z)(\Psi_1, \eta_1(\bar{z})) \equiv \frac{d_1(z)}{d_0(z)} \equiv c_{11}(z).$$

Нехай  $A_2$  — збурення рангу один оператора  $A_1$ , для якого

$$A_2 \Psi_2 = E_2 \Psi_2.$$

Тоді згідно з теоремою 1 маємо

$$R_2(z) = R_1(z) + b_2^{-1}(z)(\cdot, \eta_2(\bar{z}))\eta_2(z),$$

де

$$\eta_2(z) = (A_1 - E_2)R_1(z)\Psi_2,$$

$$\begin{aligned} b_2(z) &= (E_2 - z)(\Psi_2, \eta_2(\bar{z})) = (E_2 - z)(\Psi_2, \Psi_2 + (\bar{z} - E_2)R_1(\bar{z})\Psi_2) = \\ &= (E_2 - z)(\Psi_2, \Psi_2 + (\bar{z} - E_2)(R(\bar{z})\Psi_2 + b_1^{-1}(\bar{z})(\Psi_2, \eta_1(\bar{z}))\eta_1(\bar{z}))) = \\ &= (E_2 - z)(\Psi_2, (A - E_2)R(\bar{z})\Psi_2 + (\bar{z} - E_2)b_1^{-1}(\bar{z})(\Psi_2, \eta_1(\bar{z}))\eta_1(\bar{z})) = \end{aligned}$$

$$= c_{22}(z) - \frac{c_{12}(z)c_{21}(z)}{c_{11}(z)} = \frac{d_2(z)}{d_1(z)},$$

що доводити формулу (13) при  $n = 2$ . У загальному випадку розглянемо самоспряжений оператор  $A_n$  як збурення рангу один оператора  $A_{n-1}$ . Зрозуміло, що його резольвента має вигляд (12). Зобразимо резольвенту оператора  $A_n$  через резольвенту оператора  $A$ :

$$\begin{aligned} R_n(z) &= R_{n-2}(z) + b_{n-1}^{-1}(z)(\cdot, \eta_{n-1}(\bar{z}))\eta_{n-1}(z) + b_n^{-1}(z)(\cdot, \eta_n(\bar{z}))\eta_n(z) = \dots \\ &\dots = R(z) + \sum_{k=1}^n b_k^{-1}(z)(\cdot, \eta_k(\bar{z}))\eta_k(z), \end{aligned} \quad (14)$$

$$b_n(z) = (E_n - z) \left( (\Psi_n, (A - E_n)R(z)\Psi_n) + (z - E_n) \sum_{k=1}^{n-1} b_k^{-1}(z) (\Psi_n, \eta_k(\bar{z})) \overline{(\Psi_n, \eta_k(z))} \right).$$

Тепер будемо доводити, що

$$b_n(z) = \frac{d_n(z)}{d_{n-1}(z)}.$$

З цією метою розглянемо добутки  $(E_n - z)(\Psi_n, \eta_k(\bar{z}))$ . Зокрема, для  $\eta_1(z)$ ,  $\eta_2(z)$  маємо

$$(E_n - z)(\Psi_n, \eta_1(\bar{z})) = c_{n1}(z),$$

$$(E_n - z) \overline{(\Psi_n, \eta_1(z))} = c_{1n}(z),$$

$$(E_n - z)(\Psi_n, \eta_2(\bar{z})) = (E_n - z)(\Psi_n, (A - E_2)R(\bar{z})\Psi_2) -$$

$$- (E_n - z)(E_2 - z)b_1^{-1}(z)(\Psi_n, \eta_1(\bar{z})) \overline{(\Psi_2, \eta_1(z))} = \frac{1}{d_1(z)} \det \begin{pmatrix} c_{11}(z) & c_{12}(z) \\ c_{n1}(z) & c_{n2}(z) \end{pmatrix},$$

аналогічно

$$(E_n - z) \overline{(\Psi_n, \eta_2(z))} = \frac{1}{d_1(z)} \det \begin{pmatrix} c_{11}(z) & c_{1n}(z) \\ c_{21}(z) & c_{2n}(z) \end{pmatrix}.$$

Припустимо за індукцією, що аналогічні співвідношення виконуються для усіх  $\eta_k$ ,  $k \leq n-1$ :

$$(E_n - z)(\Psi_n, \eta_k(\bar{z})) = \frac{M_{k-1}^{n,1}(z)}{d_{k-1}(z)}, \quad (15)$$

$$(E_n - z) \overline{(\Psi_n, \eta_k(z))} = \frac{M_{k-1}^{1,n}(z)}{d_{k-1}(z)}, \quad (16)$$

де  $M_k^{i,j}(z)$  — мінор матриці  $M_n(z)$ , отриманий на перетині  $k-1$  перших і  $i$ -го рядків та  $k-1$  перших і  $j$ -го стовпчиків. За індукцією припускаємо, що

$$b_k(z) = \frac{d_k(z)}{d_{k-1}(z)}, \quad 1 \leq k \leq n-1. \quad (17)$$

Тоді з (14)–(17) отримуємо

$$\begin{aligned}
 b_n(z) &= c_{nn}(z) - (E_n - z)^2 \sum_{i=1}^{n-1} \frac{d_{i-1}(z)}{d_i(z)} (\psi_n, \eta_i(\bar{z})) \overline{(\psi_n, \eta_i(z))} = \\
 &= c_{nn}(z) - \sum_{i=1}^{n-1} \frac{d_{i-1}(z)}{d_i(z)} \frac{M_{i-1}^{n,i}(z)}{d_{i-1}(z)} \frac{M_{i-1}^{i,n}(z)}{d_{i-1}(z)}.
 \end{aligned}$$

Застосовуючи лему (див. нижче)  $n-1$  разів до правої частини останнього виразу, одержуємо

$$\begin{aligned}
 &(E_n - z)(\psi_n, \eta_n(\bar{z})) = \\
 &= c_{nn}(z) - \frac{c_{n1}(z)c_{1n}(z)}{c_{11}(z)} - \sum_{i=2}^{n-1} \frac{d_{i-1}(z)}{d_i(z)} \frac{M_{i-1}^{n,i}(z)}{d_{i-1}(z)} \frac{M_{i-1}^{i,n}(z)}{d_{i-1}(z)} = \\
 &= \frac{M_1^{n,n}(z)}{d_1(z)} - \sum_{i=2}^{n-1} \frac{M_{i-1}^{n,i}(z)}{d_i(z)} \frac{M_{i-1}^{i,n}(z)}{d_{i-1}(z)} = \dots = \frac{d_n(z)}{d_{n-1}(z)},
 \end{aligned}$$

що й доводить формулу (13).

Теорему 2 доведено.

Для формулювання лемн введемо наступні позначення:

$d_p = \det M$ ,  $M = \{c_{ij} \mid 1 \leq i, j \leq p\}$  — матриця розмірності  $p \times p$ ;

$d_m$ ,  $m < p$ , — мінор матриці  $M$ , отриманий на перетині  $m$  перших рядків та стовпчиків;

$d_p^{i,j}$ ,  $1 \leq i, j \leq p$ , — визначник матриці, отриманої з  $M$  викреслюванням  $j$ -го рядка та  $i$ -го стовпчика.

**Лема.** Нехай  $M = \{c_{ij} \mid 1 \leq i, j \leq k+1\}$  — комплекснозначна матриця розмірності  $(k+1) \times (k+1)$ . Тоді

$$d_{k+1} d_{k-1} = d_{k+1}^{k+1, k+1} d_{k+1}^{k, k} - d_{k+1}^{k+1, k} d_{k+1}^{k, k+1}. \quad (18)$$

Зазначимо, що рівність (18) є частинним випадком відомої детермінантної тотожності Сільвестра [8, с. 48]. Цей частинний випадок легко довести методом математичної індукції.

1. Albeverio S., Koshmanenko V. Singular rank one perturbations of self-adjoint operators and Krein theory of self-adjoint extensions // *Potent. Anal.* — 1999. — 11. — P. 279–287.
2. Koshmanenko V. D. Towards the rank-one singular perturbations of self-adjoint operators // *Ukr. Math. J.* — 1991. — 43, № 11. — P. 1559–1566.
3. Кошманенко В. Д. Сингулярные билнейные формы в теории возмущений самосопряженных операторов. — Киев: Наук. думка, 1993. — 176 с.
4. Koshmanenko V. A variant of inverse negative eigenvalues problem in singular perturbation theory // *Meth. Funct. Anal. and Top.* — 2002. — 8, № 1. — P. 49–69.
5. Дудкін М. Є., Кошманенко В. Д. Про точковий спектр самосопряжених операторів, що виникає при сингулярних збуреннях скінченного рангу // *Укр. мат. журн.* — 2003. — 55, № 9. — С. 1269–1276.
6. Kato T. Теорія возмущений лінійних операторов. — М.: Мир, 1972. — 740 с.
7. Albeverio S., Dudkin M., Koshmanenko V. Rank one singular perturbations with dual eigenvalues pair // *Lett. Math. Phys.* — 2003. — 63. — P. 219–228.
8. Гантмахер Ф. Р. Теорія матриць. — М.: Наука, 1967. — 575 с.

Одержано 11.09.2003