

ПРО ОБОРОТНІСТЬ МАТРИЧНОЗНАЧНОГО ОПЕРАТОРА В ГІЛЬБЕРТОВОМУ ПРОСТОРИ H^n ЕЛЕМЕНТАМИ ЯКОГО Є НЕПЕРЕРВНІ ФУНКЦІЇ ВІД СІМ'Ї КОМУТУЮЧИХ ОБМЕЖЕНИХ САМОСПРЯЖЕНИХ ОПЕРАТОРІВ.

Yevgeniy Samoilenko

Mykolayiv State Agrarian University, Ukraine
Krylova Street 17, Mykolayiv 54040, Ukraine

Анотація. В роботі досліджено умови оборотності матричнозначного оператора в гільбертовому просторі елементами якого є неперервні функції від сім'ї обмежених самоспряжених комутуючих операторів.

Ключові слова: оператор, обернений оператор, спектр, сумісний спектр.

ВСТУП

Для обмеженого самоспряженого оператора існує спектральна теорема. Нехай $A = A^*$ – обмежений самоспряжений оператор в гільбертовому просторі H . Тоді за спектральною теоремою

$$A = \int_{\sigma(A)} \lambda dE(\lambda),$$

де $E(\lambda)$ – спектральна міра, а $\sigma(A)$ – спектр оператора A . Цю теорему можна записати і в дискретному випадку:

$$A = \sum_{\lambda \in \sigma(A)} \lambda \varphi_\lambda,$$

де φ_λ – власний вектор, що відповідає точці спектра λ .

Нехай $f(t)$ – неперервна функція на спектрі оператора A , тобто на компактні $\sigma(A)$. Тоді можна ввести поняття функції від самоспряженого оператора $A = A^* \subset B(H)$.

Функцією від обмеженого самоспряженого оператора $A = A^*$ називається такий оператор

$$f(A) = \int_{\sigma(A)} f(\lambda) dE(\lambda),$$

де: $E(\lambda)$ – спектральна міра, що відповідає оператору A , а $\sigma(A)$ – спектр оператора A . Нагадаємо, що спектр самоспряженого оператора є підмножиною

множини дійсних чисел. Наведемо приклади неперервних функцій від самоспряженого обмеженого оператора A . Зокрема

$$\sqrt{A} = \int_{\sigma(A)} \sqrt{\lambda} dE(\lambda).$$

Оскільки корінь квадратний можна брати від невід'ємних чисел, то необхідно накладати умову невід'ємності спектра оператора якщо маємо дійсно значну функцію. Якщо ж маємо комплекснозначну функцію, то ніяких обмежено не потрібно. Аналогічно можна знайти таку функцію від самоспряженого оператора:

$$\cos A = \int_{\sigma(A)} \cos \lambda dE(\lambda).$$

Як видно з означення знаходження функції від самоспряженого оператора, а також знаходження оберненого оператора пов'язані з проблемою знаходження спектра оператора. Зокрема розв'язання задачі про знаходження оберненого оператора приводить до такої рівності:

$$A^{-1} = \int_{\sigma(A)} \lambda^{-1} dE(\lambda) = \int_{\sigma(A)} \frac{1}{\lambda} dE(\lambda).$$

Звичайно, щоб оператор A^{-1} існував необхідно і достатньо, щоб $\lambda \neq 0$, тобто $\{0\} \notin \sigma(A)$.

Функціональне числення від сім'ї обмежених комутуючих операторів є добре дослідженим. Перехід до матричних функцій від сім'ї обмежених комутуючих операторів в цілому є недослідженою областю, хоча в роботах прикладного характеру, зокрема при дослідженні інтегральних операторів виникають матричні символи. Тому доцільним є узагальнення. Також матричні оператори від сім'ї комутуючих обмежених операторів є некомутованими операторами. Класи некомутованих операторів досліджені слабо, тобто багато проблем є просто невирішеними. Нехай $\tilde{A} = \{A_i = A_i^*\}_{i=1, \overline{m}} \subset B(H)$ – сім'я самоспряжених обмежених комутуючих операторів і $\{E_i\}_{i=1, \overline{m}}$ – сім'я їх спектральних мір. Прямим добутком спектральних мір є міра

$$\tilde{E}(\alpha_1 \times \alpha_2 \times \dots \times \alpha_m) = \prod_{i=1}^m E_i(\alpha_i) = E_1(\alpha_1) E_2(\alpha_2) \dots E_m(\alpha_m).$$

Носієм розкладу одиниці E називається $Supp\{\cap \phi | \phi = \bar{\phi} : E(\phi) = I\}$, тобто перетин усіх замкнених множин повної міри.

Сумісним спектром сім'ї самоспряжених комутуючих операторів називається $S(\tilde{A}) = S(A_i | i=1, \overline{m}) := Supp\tilde{E}$, тобто носій добутку спектральних мір. За означенням, має місце наступне включення:

$$S(\tilde{A}) = Supp\tilde{E} \subseteq \prod_{i=1}^m SuppE_i = \prod_{i=1}^m \sigma(A_i),$$

де $\sigma(A_i)$ – спектр оператора A_i , $i = \overline{1, m}$.

Можна навести приклад. Нехай сім'я обмежених самоспряжених операторів складається з двох операторів: $\tilde{A} = \{A, 2A \mid A = A^*, \sigma(A) = [0, 1]\}$. Тоді сумісним спектром буде діагональ прямокутника $M_1 M_2$ на рис. 1.

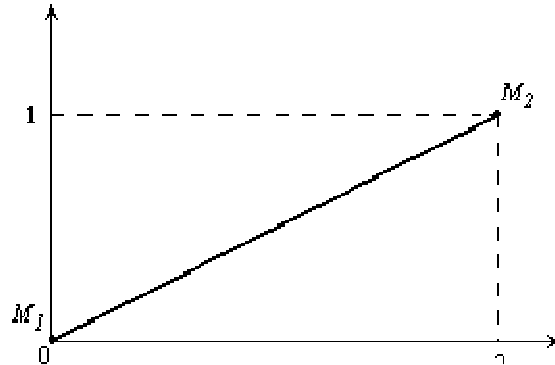


Рис.1. Сумісний спектр сім'ї операторів \tilde{A}

Fig.1. Common spectrum of family operators \tilde{A}

Неперервною функцією від сім'ї самоспряжених операторів \tilde{A} називається такий оператор:

$$f(\tilde{A}) = \int_{S(\tilde{A})} f(\lambda_1, \dots, \lambda_m) d\tilde{E}(\Lambda),$$

де $\Lambda = (\lambda_1, \dots, \lambda_m) \in S(\tilde{A}) \subset R^m$, а $f(\lambda_1, \dots, \lambda_m) \in C(R^m, C)$ – неперервна функція, що діє з R^m в множину комплексних чисел C .

ОБОРОТНІСТЬ МАТРИЧНОЗНАЧНОГО ОПЕРАТОРА

Нехай $G = \{F_{ij}(\tilde{A}) = F_{ij}(A_1, \dots, A_m) \mid i, j = \overline{1, n}\}$, $G: H^n \rightarrow H^n$ – матричнозначна функція від сім'ї обмежених комутуючих операторів. Нехай $F(\Lambda) = \{F_{ij}(\Lambda) = F_{ij}(\lambda_1, \dots, \lambda_m) \mid i, j = \overline{1, n}\}$ – неперервна матричнозначна функція $F(\Lambda): U(S(\tilde{A})) \rightarrow C^{n \times n}$, де U – окіл, що містить сумісний спектр S . Позначимо $\Delta(G) := \det(F_{ij}(\tilde{A}))$ – функція-визначник, а $\Delta(\Lambda) := \det(F_{ij}(\Lambda))$, де $f(\lambda_1, \dots, \lambda_m) \in S(\tilde{A})$.

Виникає природне запитання про знаходження розв'язку системи лінійних операторних рівнянь $Gx = y$, де $x = (x_1, x_2, \dots, x_n)^T$, $y = (y_1, y_2, \dots, y_n)^T$, тобто

$$\begin{cases} F_{11}(\tilde{A})x_1 + F_{12}(\tilde{A})x_2 + \dots + F_{1n}(\tilde{A})x_n = y_1, \\ F_{21}(\tilde{A})x_1 + F_{22}(\tilde{A})x_2 + \dots + F_{2n}(\tilde{A})x_n = y_2, \\ \dots \\ F_{n1}(\tilde{A})x_1 + F_{n2}(\tilde{A})x_2 + \dots + F_{nn}(\tilde{A})x_n = y_n. \end{cases}$$

Якщо існує обернений оператор G^{-1} , тоді розв'язок системи рівнянь знайдемо за формулою $x = G^{-1}y$.

Оператор G оборотний тоді і тільки тоді, коли $\forall \Lambda \in S$ виконується $\Delta(\Lambda) \neq 0$. Справді, нехай $\forall \Lambda \in S$ виконується $\Delta(\Lambda) \neq 0$, тоді можна побудувати алгебраїчно оборотній оператор $B(\Lambda) = (F(\Lambda))^{-1}$, а отже існує оператор $B(\tilde{A})$ такий, що $GB = I$. Нехай $\exists \Lambda \in S : \Delta(\Lambda) = \det\{\lambda_{ij}\}_{i,j=1,n} = 0$, тоді $\exists g$, де g – власний вектор оператора множення $F(\Lambda)$. Скористаємося відомим критерієм з функціонального аналізу. Для цього виберемо послідовність ненульових елементів з гільбертового простору H^n , причому вибиратимемо такий елемент так, щоб його норма дорівнювала одиниці. Іншими словами, виберемо елемент з одиничної кулі в гільбертовому просторі H^n . Позначимо

$$\forall z \geq 1 : 0 \neq g^{(z)} := \tilde{E}\left(\left(\lambda_1 - \frac{1}{z}, \lambda_1 + \frac{1}{z}\right) \times \dots \times \left(\lambda_m - \frac{1}{z}, \lambda_m + \frac{1}{z}\right)\right)g$$

(відмітимо, що E – проектор). Вибраний таким чином елемент $g^{(z)}$ не є елементом з одиничною нормою. Але цей елемент можна нормувати, адже він ненульовий. Позначимо нормований елемент таким чином: $y^{(z)} := \frac{g^{(z)}}{\|g^{(z)}\|}$, а отже $\|y^{(z)}\| = 1, \forall z \geq 1$. В математичному

аналізі є прийом, коли додаємо і одночасно віднімаємо один і той же член, при цьому отриманий вираз легко піддається аналізу. Маємо: $Gy^{(z)} = \left(\{F_{ij}(\Lambda) - \lambda_{ij}\}_{i,j=1,n}\right)y^{(z)} + \Delta(\Lambda)y^{(z)}$.

Рівність $\Delta(\Lambda)y^{(z)} = 0$ очевидна. Таким чином:

$$\left\| (F_{ij}(\tilde{A}) - \lambda_{ij})y_j^{(z)} \right\|^2 = \int_R |\alpha_{ij} - \lambda_{ij}|^2 d(\tilde{E}(\alpha_{ij})y^z, y^z) \rightarrow 0, z \rightarrow \infty.$$

За відомим критерієм оборотності $\|Gy^{(z)}\| \rightarrow 0$, при $z \rightarrow \infty$ та $\|y^{(z)}\| = 1$ Звідки випливає, що оператор G не є оборотним. А це і означає, що оператор G оборотний тоді і тільки тоді, коли відповідний визначник не приймає нульових значень.

Нехай $A = A^* \in B(H)$ – обмежений самоспряжений оператор. Нехай сім'я самоспряжених обмежених операторів задана $\tilde{A} = \{f_1(A), \dots, f_m(A)\}$, де $\{f_i | i = \overline{1, m}\} \subset C(U(\sigma(A)), \mathbb{R})$, де U – окіл, що містить $\sigma(A)$, тоді

$$S(\{f_1(A), \dots, f_m(A)\}) = \{(f_1(\lambda), \dots, f_m(\lambda)) | \lambda \in \sigma(A)\}.$$

Дійсно, нехай маємо

$$E_i(\alpha) = \int_{\sigma(A)} \chi_\alpha(f_i(\lambda)) dE(\lambda),$$

де $\chi(A)$ – характеристична функція, $i = \overline{1, m}$. Тоді запишемо розклад добутку спектрів операторів на дві множини, що не перетинаються:

$$\bigtimes_{i=1}^m \sigma_i = \text{Supp} \tilde{E} \cup \Omega,$$

де сумісна міра будь-якої відкритої множини з Ω дорівнює нулю, якщо ж будь-яка відкрита множина містить точки з $\text{Supp} \tilde{E}$ не дорівнює нулю. Враховуючи, що

$$\tilde{E}(\alpha_1 \alpha_2 \dots \alpha_m) = \int_R \chi_{\alpha_1}(\lambda) \dots \chi_{\alpha_m}(\lambda) dE = 0 \text{ та } f(\sigma(A)) = \sigma(f(A)),$$

отримуємо шукану рівність. Ці міркування можна графічно проілюструвати на такому прикладі. Розглянемо сім'ю обмежених самоспряжених операторів, що складається з двох операторів $\tilde{A} = \{A, \sqrt{A} \mid A = A^*, \sigma(A) = [0, 1]\}$.

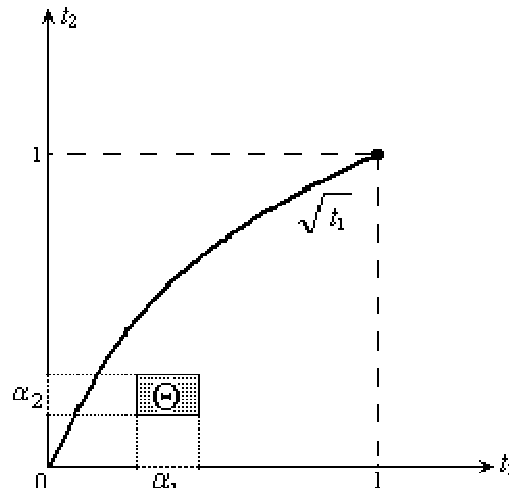


Рис.2. Сумісний спектр сім'ї операторів \tilde{A}

Fig.2. Common spectrum of family operators \tilde{A}

Як видно з рис. 2, якщо Θ не перетинає функцію $\sqrt{t_1}$, то сумісна міра дорівнює нулю, а якщо перетинає, тоді сумісна міра від Θ ненульова. Це впливає з рівності

$$\tilde{E}(\alpha_1 \times \alpha_2) = E_1(\alpha_1) E_2(\alpha_2).$$

Наведемо приклад оператора, котрий підтвердить безпомилковість умови оборотності для матричної функції від сім'ї самоспряжених обмежених операторів. Найпростішим прикладом матричного оператора є матричний оператор множення. Нехай маємо гільбертовий простір $H = L_2([0, 1], dt)$ і чотири неперервні функції на одиничному відрізку $f_1, f_2, f_3, f_4 \in C([0, 1])$. Сім'ю самоспряжених операторів задамо таким чином:

$$\tilde{A} = \{(A_i x)(t) = f_i(t)x(t) \mid i = \overline{1, 4}\}.$$

Тоді сумісний спектр можна задати явно за такою формулою:

$$S(A_1, A_2, A_3, A_4) = \{f_1(t), f_2(t), f_3(t), f_4(t) | t \in [0,1]\}.$$

Нехай матричний оператор матиме такий вигляд:

$$G = \begin{pmatrix} A_1 & A_2 \\ A_3 & A_4 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} F_{11}(\tilde{A}) & F_{12}(\tilde{A}) \\ F_{21}(\tilde{A}) & F_{22}(\tilde{A}) \end{pmatrix},$$

де $F_{11}(t_1, t_2, t_3, t_4) = t_1$, $F_{12}(t_1, t_2, t_3, t_4) = t_2$, $F_{21}(t_1, t_2, t_3, t_4) = t_3$, $F_{22}(t_1, t_2, t_3, t_4) = t_4$ – неперервні функції які “поважають” лише одну змінну з чотирьох відповідно, тобто є тотожними функціями лише за однією змінною, а за іншими змінними є константами. Застосуємо результат про оборотність отриманих у цій роботі. За умовою оборотності матричного оператора, для матричного оператора множення, якщо оператор оборотній, то буде виконуватись така рівність.

$$f_1(t)f_4(t) - f_2(t)f_3(t) \neq 0, \quad \forall t \in [0,1].$$

Результат, отриманий у цьому прикладі, підтверджує безпомилковість теоретичних досліджень, хоча на перший погляд може виглядати і очевидним. Як продовження, можна для цього ж прикладу знайти спектр оператора. Спектром оператора G називається така підмножина чисел λ множини комплексних чисел, для яких не існує оберненого оператора $G - \lambda I$, тобто

$$\sigma(G) = \left\{ \lambda \in \mathbb{C} \mid \exists t \in [0,1]: \det \begin{pmatrix} f_1(t) - \lambda & f_2(t) \\ f_3(t) & f_4(t) - \lambda \end{pmatrix} = 0 \right\}.$$

Розв'язавши це рівняння отримаємо:

$$\sigma(G) = \left\{ \frac{f_1(t) + f_4(t) \pm \sqrt{(f_1(t) + f_4(t))^2 + 4(f_2(t)f_3(t) - f_1(t)f_4(t))}}{2} \mid t \in [0,1] \right\}.$$

ВИСНОВОК

Матрична функція від сім'ї самоспряжених обмежених комутуючих операторів є оператором некомутовим. А для некомутових операторів сьогодні не існує спектральної теорії. І хоча функція від сім'ї самоспряжених обмежених комутуючих операторів є оператором некомутовим, отримані результати стали можливими завдяки тому, що в генезисі цього оператора лежить добре вивчений клас комутуючих самоспряжених операторів. Умови оборотності матричнозначного оператора в гільбертовому просторі елементами якого є неперервні функції від сім'ї обмежених самоспряжених комутуючих операторів необхідні для розв'язання систем операторних рівнянь. Це дає змогу будувати моделі для описання складних процесів у різних областях науки в яких виникають самоспряжені оператори. Результат, отриманий у останньому прикладі, підтверджує безпомилковість теоретичних досліджень, хоча на перший погляд може виглядати і очевидним.

ЛІТЕРАТУРА

1. Самойленко Ю.С., Спектральна теорія сім'ї самоспряжених операторів, Київ, Наукова Думка, 1984.
2. Бірман М.Ш., Соломяк М.З., Спектральна теорія самоспряжених операторів в гільбертовому просторі, Ленінградський державний університет, 1980.
3. Berezanskii Yu.M., Self-adjoint operators in spaces of functions of finitely many variables, Providence, AMS, 1986.
4. Berezanskii Yu.M., Expansion in eigenfunctions of self-adjoint operators, Providence, AMS, 1968.
5. Antonyevich A. and Krupnik N., On trivial and non-trivial n -homogeneous C^* -algebras, Integr. Equ. Oper. Theory, 2000, V.38, 172-189.
6. Samoilenko Ye.Ye., On Spectrum of Matrix-Valued Continuous Functions of a Family of Commuting Operators.// Proceedings of Institute of Mathematics of NAS of Ukraine, 2004, Vol. 50, Part 3, 1192–1194.

ON INVERTEBILITIES OF MATRIX-VALUED CONTINUOUS FUNCTIONS OF A FAMILY OF COMMUTING OPERATORS IN A HILBERT SPACE H^n

Summary. Invertibilities of matrix-valued continuous functions of a family of self-adjoint commuting bounded operators on a Hilbert space H^n is investigated.

1. **Key words:** operator, inverse operator, spectrum, common spectrum.

Rewiver: Vyacheslav Shebanin Prof. Sc. D. Eng.