

УДК 517.984+517.988

©2009. Е.А. Масюта

**ТОПОЛОГИЯ РАСЩЕПЛЕНИЯ КРАТНЫХ СОБСТВЕННЫХ ЗНАЧЕНИЙ ВЕЩЕСТВЕННЫХ САМОСОПРЯЖЕННЫХ ОПЕРАТОРОВ**

В работе изучается топология расщепления конечнократных изолированных собственных значений вещественных самосопряженных операторов. Основным инструментом исследования является специальный локальный диффеоморфизм в пространстве самосопряженных операторов, предложенный D.Fujiwara, M.Tanikawa, Sh.Yukita.

В статье [1] нами были описаны многообразия ограниченных вещественных самосопряженных операторов, имеющих собственное значение фиксированной кратности. Работа опиралась на основополагающую статью В.И.Арнольда "Моды и квазимоды" [2] (относящуюся к конечномерному случаю) а также на ее развитие в статье D.Fujiwara, M.Tanikawa, Sh.Yukita [3] и монографии Я.М.Дымарского [4] (случай компактных операторов). Здесь мы расширяем задачу и описываем топологию стратификации окрестности выбранного фиксированного оператора, отслеживая все случаи расщепления его  $m$ -кратного собственного значения. Мы показываем, что исследуемая окрестность диффеоморфна прямому произведению аналогичной окрестности в пространстве  $m$ -мерных операторов и некоторого банахова шара, который не влияет на топологию расщепления. Подробно описаны случаи двукратного и трехкратного вырождения собственного значения, чаще всего встречающиеся в приложениях.

Автор выражает благодарность Я.М.Дымарскому за постановку проблемы и постоянную поддержку.

**1. Вспомогательные утверждения.**

**Основные обозначения.** Здесь описан диффеоморфизм, введенный в работе [3]. Подробное описание конструкции дано в [1].

Пусть  $H$  – вещественное гильбертово сепарабельное пространство со скалярным произведением  $\langle \cdot, \cdot \rangle$ ,  $L_s$  – банахово пространство ограниченных самосопряженных операторов с обычной операторной нормой  $\|\cdot\|$ . Пусть  $A^0$  – фиксированный оператор из  $L_s$ ,  $V_\varepsilon(A^0) = \{A : \|A - A^0\| < \varepsilon\}$ ,  $\lambda^0$  – изолированная точка спектра оператора  $A^0$ . Тогда [5]  $\lambda^0$  – это изолированное собственное значение (и только) оператора  $A^0$  некоторой конечной кратности. Обозначим через  $L_s(A^0, \varepsilon, m) \subset L_s$  множество всех таких операторов  $A$ , что:

1.  $A \subset V_\varepsilon(A^0)$ ;
2.  $\exists \lambda \in (\lambda^0 - \varepsilon; \lambda^0 + \varepsilon)$  – изолированное в указанной окрестности собственное значение оператора  $A$ .

В обозначении  $L_s(A^0, \varepsilon, m)$  мы поставили  $m$  потому, что известно [6], что в силу

изолированности, кратность отслеживаемого собственного значения  $\lambda(A) \in (\lambda^0 - \varepsilon; \lambda^0 + \varepsilon)$  равна  $m$ .

**Распрямляющий диффеоморфизм.** Определим локальный диффеоморфизм в окрестности  $V_\varepsilon(A^0)$ . Пусть  $H_1 \subset H$  – собственное подпространство  $A^0$ , порожденное собственными векторами, которые отвечают собственному значению  $\lambda_0$ ;  $\{u_1^0, u_2^0, \dots\}$  – ортонормированный базис в  $H_1$ . Пусть  $H_\perp$  – ортогональное дополнение к  $H_1$  в  $H$ . Обозначим через  $\nu_1$  и  $\nu_\perp$  ортогональные проекторы на  $H_1$  и  $H_\perp$ , соответственно. Понятно, что оператор  $B$  представим в виде  $B = B_{11} + B_{1\perp} + B_{\perp 1} + B_{\perp\perp}$  или в блочном виде

$$B = \begin{pmatrix} B_{11} & B_{1\perp} \\ B_{\perp 1} & B_{\perp\perp} \end{pmatrix}. \quad (1)$$

Определим антисимметрический оператор  $Ant(B) = -B_{1\perp} + B_{\perp 1}$  и самосопряженный блочно-диагональный оператор  $Diag(B) = B_{11} + B_{\perp\perp}$ .

Рассмотрим отображение

$$\Psi : L_s \rightarrow L_s, \Psi(B) = \exp(Ant(B))(A^0 + Diag(B))(\exp(-Ant(B))), \quad (2)$$

где операторная экспонента  $\exp(C) = E + C + (1/2!)C^2 + \dots$ .

**Лемма 1.** *Существует такое  $\varepsilon > 0$ , что отображение  $\Psi$  диффеоморфно отображает некоторую окрестность  $V(0) \subset L_s$  нуля пространства  $L_s$  на  $\varepsilon$ -окрестность  $V_\varepsilon(A^0) \subset L_s$  точки  $A^0$ .*

С помощью диффеоморфизма  $\Psi$  мы будем исследовать операторы в  $\varepsilon$ -окрестности оператора  $A^0$ .

**Многообразие операторов, обладающих изолированными собственными значениями.** Здесь мы рассмотрим операторы, близкие  $A^0$  и обладающие одним изолированным собственным значением фиксированной кратности. Определим линейные функционалы

$$l_{ij} : L_s \rightarrow \mathbf{R}, \quad l_{ij}(B) := \langle Bu_i, u_j \rangle - \delta_{ij} \langle Bu_1, u_1 \rangle,$$

где  $1 \leq i \leq j \leq m$ , если  $m$  конечно, и  $1 \leq i \leq j < \infty$ , если  $m$  бесконечно,  $i \cdot j > 1$ ,  $\delta_{ij}$  – символ Кронекера.

Имеет место

**Теорема 1.** *Справедливы следующие утверждения:*

1. *Существует такое малое  $\varepsilon > 0$ , что  $L_s(A^0, \varepsilon, m) \subset L_s$  является  $C^\infty$  – подмногообразием.*
2. *Кратность собственного значения  $\lambda$  оператора  $A \in L_s(A^0, \varepsilon, m)$  равна  $m$ .*
3. *Коразмерность  $L_s(A^0, \varepsilon, m)$  в  $L_s$  вычисляется по формуле Арнольда:*

$$\text{co dim } L_s(A^0, \varepsilon, m) = \frac{(m-1)(m+2)}{2}.$$

4. Подмногообразие  $L_s(A^0, \varepsilon, m)$  определяется следующим образом:

$$L_s(A^0, \varepsilon, m) = \{C \in V_\varepsilon(A^0) : \langle \Psi^{-1}(C)u_i, u_j \rangle - \delta_{ij} \langle \Psi^{-1}(C)u_1, u_1 \rangle = 0\},$$

где  $1 \leq i \leq j \leq m, i \cdot j > 1$ .

5. Касательное пространство  $T_{A^0}L_s(A^0, \varepsilon, m)$  в точке  $A^0$  определяется условиями:

$$T_{A^0}L_s(A^0, \varepsilon, m) = \{B \in L_s : l_{ij}(B) = 0\},$$

где  $1 \leq i \leq j \leq m, i \cdot j > 1$ .

Замечание. Справедливы также аналогичные теоремы и для операторов, обладающих конечным или счетным числом собственных значений конечной или бесконечной кратности.

## 2. Топология расщепления $m$ -кратного изолированного собственного значения.

**Комбинаторика расщепления кратного собственного значения.** Рассмотрим все операторы в достаточно малой окрестности оператора  $A^0$ . Понятно, что здесь присутствуют операторы  $A$ , обладающие собственными значениями близкими к  $\lambda^0$ , но меньшей кратности. То есть в исследуемой окрестности происходит расщепление собственного значения  $\lambda^0$  исходного оператора  $A^0$  на некоторое количество собственных значений  $\lambda_i$  оператора  $A$ . Через  $i$  нами обозначены внутренние номера полученных в окрестности точки  $\lambda^0$  собственных значений в порядке их возрастания. Обозначим через  $\vec{\eta} = \{m_1, \dots, m_i, \dots, m_l\}$  набор, состоящий из кратностей собственных значений  $\lambda_i$ . Множество операторов  $A$ , у которых  $i$ -тое собственное значение  $\lambda_i \in (\lambda^0 - \varepsilon; \lambda^0 + \varepsilon)$  имеет кратность  $m_i$ , обозначим  $L_s(A^0, \varepsilon, m, \vec{\eta})$ .

Известно [6], что при возмущении оператора, сумма кратностей всех близких собственных значений в точности равна кратности собственного значения  $\lambda^0$  возмущаемого оператора. Ниже мы дадим новое доказательство этого факта (с помощью введенного диффеоморфизма  $\Psi$ ) и подсчитаем количество всевозможных вариантов расщепления собственного значения  $\lambda^0$  оператора  $A^0$  при его возмущении.

**Теорема 2.** *Справедливы следующие утверждения.*

1. Сумма кратностей  $m_i$  собственных значений  $\lambda_i$  ( $i = 1, \dots, l$ ) возмущенного оператора  $A$ , которые принадлежат окрестности точки  $\lambda^0$ , равна  $m$ .
2. При возмущении оператора  $A^0$  возможно ровно  $k = 2^{m-1}$  вариантов расщепления его изолированного собственного значения  $\lambda^0$  кратности  $m$ .

*Доказательство.* Возьмем произвольный малый оператор  $B \in L_s$  и применим к нему отображение  $\Psi$ . В силу (1) и (2), оператор

$$A := \Psi(B) = \exp \begin{pmatrix} 0 & -B_{1\perp} \\ B_{\perp 1} & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \lambda^0 E_{11} + B_{11} & 0 \\ 0 & A_{\perp\perp}^0 + B_{\perp\perp} \end{pmatrix} \exp \begin{pmatrix} 0 & B_{1\perp} \\ -B_{\perp 1} & 0 \end{pmatrix},$$

где  $E_{11}$  – единичный блок размерности  $m$ . Оператор  $A$  и оператор

$$A^0 + \text{Diag}(B) = \begin{pmatrix} \lambda^0 E_{11} + B_{11} & 0 \\ 0 & A_{\perp\perp}^0 + B_{\perp\perp} \end{pmatrix} \quad (3)$$

ортогонально эквивалентны. Поэтому достаточно исследовать спектр оператора (3). Заметим, что если  $B_{11} = \delta E_{11}$ , то  $A^0 + \text{Diag}(B) \in L_s(A^0, \varepsilon, m)$  и, следовательно,  $A \in L_s(A^0, \varepsilon, m)$ .

Поскольку возмущение  $B$  мало, то в окрестности изолированной точки  $\lambda^0$  спектр оператора  $A$  будет состоять только из собственных значений блока  $\lambda^0 E_{11} + B_{11}$ . Последний имеет размерность  $m$ . Следовательно, сумма кратностей собственных значений  $\lambda_i$  равна  $m$ . То есть  $A \in L_s(A^0, \varepsilon, m, \vec{\eta})$ . Первое утверждение доказано.

Докажем теперь второе утверждение. Поскольку наборы  $\vec{\eta}$  определяются не только значениями кратностей  $m_i$ , но и порядком их расположения, то поставленная задача о подсчете количества различных наборов  $\vec{\eta}$  равносильна известной комбинаторной задаче о представлении натурального числа  $m$  в виде суммы натуральных слагаемых с учетом их порядка. Последняя решена, например, в [7]. Итак, существует  $k = 2^{m-1}$  всевозможных наборов  $\vec{\eta}$  при возмущении оператора  $A^0$ .  $\square$

**Связь бесконечномерного и конечномерного случаев.** Покажем, что топология расщепления  $m$ -кратного изолированного собственного значения самосопряженного оператора в гильбертовом пространстве сводится к расщеплению  $m$ -кратного собственного значения самосопряженного оператора, действующего в  $\mathbb{R}^m$ .

Введем обозначения по аналогии с бесконечномерным случаем. Пусть  $L_s^{(m)}$  – пространство вещественных самосопряженных операторов, действующих в  $\mathbb{R}^m$ ,  $E_m \in L_s^{(m)}$  – единичный оператор, а  $A_m^0 := \lambda^0 E_m \in L_s^{(m)}$ . Обозначим  $L_s^{(m)}(A_m^0, \varepsilon, m) \subset L_s^{(m)}$  – многообразие самосопряженных операторов,  $\varepsilon$ -близких  $A_m^0$  и обладающих изолированным  $m$ -кратным собственным значением  $\lambda$ , близким к  $\lambda^0$ . Понятно, что  $L_s^{(m)}(A_m^0, \varepsilon, m) = \{\lambda E_m, \lambda \in (\lambda^0 - \varepsilon; \lambda^0 + \varepsilon)\}$ .

Обозначим  $L_s^{(m)}(A_m^0, \varepsilon, m, \vec{\eta}) \subset L_s^{(m)}$  – множество операторов  $A$ ,  $\varepsilon$ -близких  $A_m^0$ , у которых  $i$ -тое собственное значение  $\lambda_i \in (\lambda^0 - \varepsilon; \lambda^0 + \varepsilon)$  имеет кратность  $m_i$ , а  $\vec{\eta} = \{m_1, \dots, m_i, \dots, m_l\}$  – набор кратностей собственных значений  $\lambda_i$  оператора  $A_m^0$ ,  $\sum m_i = m$ ,  $l \leq m$ .

С помощью оператора  $A_m^0$  можно записать оператор  $A^0$  следующим образом.

Обозначим  $\tilde{A}_m^0 = \begin{pmatrix} A_m^0 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \in L_s$  оператор, полученный из  $A_m^0$  путем добавления

к нему нулевых бесконечномерных блоков, а  $\tilde{A}_\perp^0 = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & A_{\perp\perp}^0 \end{pmatrix} \in L_s$ . Тогда  $A^0 =$

$\tilde{A}_m^0 + \tilde{A}_\perp^0$ . Пусть  $V_{\varepsilon, \perp, m}(0)$  –  $\varepsilon$ -шар малых самосопряженных операторов вида  $\begin{pmatrix} 0 & * \\ * & * \end{pmatrix}$ ,

где звездочки обозначают произвольные малые блоки.

Справедливы следующие утверждения:

**Теорема 3.** *Малая окрестность  $V_\varepsilon(A^0)$  оператора  $A^0$  диффеоморфна прямому произведению малой окрестности  $V_\varepsilon^{(m)}(A_m^0)$  конечномерного оператора  $A_m^0$  на  $\varepsilon$ -*

шар малых самосопряженных операторов специального вида из пространства  $V_{\varepsilon, \perp, m}(0)$ :

$$V_{\varepsilon}(A^0) \cong V_{\varepsilon}^{(m)}(A_m^0) \times V_{\varepsilon, \perp, m}(0).$$

*Доказательство.* Возьмем произвольные малые операторы  $B = B_{11} \in L_s^{(m)}$  и  $B_{\perp} = (B_{1\perp} + B_{\perp 1} + B_{\perp\perp}) \in V_{\varepsilon, \perp, m}(0)$  и применим к ним отображение  $\Psi$ :

$$A := \Psi(B_{11} + B_{\perp}) = \exp(\text{Ant}(B_{\perp}))(\lambda^0 E_{11} + B_{11} + A_{\perp\perp}^0 + B_{\perp\perp}) \exp(-\text{Ant}(B_{\perp})) \quad (4)$$

Дальнейшее доказательство немедленно следует из свойств отображения  $\Psi$  и фактически повторяет доказательство теоремы 2.  $\square$

**Лемма 2.** Диффеоморфизм (4) сохраняет спектр оператора  $A^0$  и конечномерного оператора  $A_m^0$  в окрестности точки  $\lambda^0$ .

**Следствие 1.** Множество  $L_s(A^0, \varepsilon, m, \vec{\eta})$  является  $C^\infty$ -подмногообразием диффеоморфным  $L_s^{(m)}(A_m^0, \varepsilon, m, \vec{\eta}) \times V_{\varepsilon, \perp, m}(0)$ :

$$L_s(A^0, \varepsilon, m, \vec{\eta}) \cong L_s^{(m)}(A_m^0, \varepsilon, m, \vec{\eta}) \times V_{\varepsilon, \perp, m}(0).$$

*Доказательство* следствия следует из леммы 2.

**Следствие 2.** Многообразие  $L_s(A^0, \varepsilon, m, \vec{\eta})$  гомотопно многообразию  $L_s^{(m)}(A_m^0, \varepsilon, m, \vec{\eta})$ :

$$L_s(A^0, \varepsilon, m, \vec{\eta}) \sim L_s^{(m)}(A_m^0, \varepsilon, m, \vec{\eta}).$$

*Доказательство* следствия сразу вытекает из гомотопической тривиальности шара  $V_{\varepsilon, \perp, m}(0)$ .

Опишем точки, принадлежащие замыканию многообразия  $L_s(A^0, \varepsilon, m, \vec{\eta})$ , но не принадлежащие ему:

**Теорема 4.** Множество  $\overline{L_s(A^0, \varepsilon, m, \vec{\eta}_i)} \setminus L_s(A^0, \varepsilon, m, \vec{\eta}_i)$  содержит все подмножества  $L_s(A^0, \varepsilon, m, \vec{\eta}_i)$ , для которых наборы  $\vec{\eta}_i$  получаются в результате слияния некоторых (по крайней мере, двух) рядом стоящих собственных значений. При этом кратности собственных значений складываются.

Так множество  $\overline{L_s(A^0, \varepsilon, 3, \{1, 1, 1\})} \setminus L_s(A^0, \varepsilon, 3, \{1, 1, 1\})$  содержит в себе подмножества  $L_s(A^0, \varepsilon, 3, \{2, 1\})$  и  $L_s(A^0, \varepsilon, 3, \{1, 2\})$  (полученные путем слияния двух рядом стоящих собственных значений), и подмножество  $L_s(A^0, \varepsilon, 3)$  (полученное путем слияния всех трех собственных значений).

### 3. Случаи двукратных и трехкратных собственных значений.

**Топология расщепления собственного значения кратности два.** Рассмотрим случай  $m = 2$ . Для операторов  $A$ , близких к  $A^0$ , возможны следующие наборы кратностей: либо  $A \in L_s(A^0, \varepsilon, 2)$  (собственное значение  $\lambda \in (\lambda^0 - \varepsilon; \lambda^0 + \varepsilon)$  оператора

$A$  остается двукратным), либо  $A \in L_s(A^0, \varepsilon, 2, \{1, 1\})$  (собственное значение  $\lambda^0$  расщепляется на два однократных собственных значения  $\lambda_1$  и  $\lambda_2$ ). Следовательно,

$$V_\varepsilon(A^0) = L_s(A^0, \varepsilon, 2) \cup L_s(A^0, \varepsilon, 2, \{1, 1\}).$$

Гомотопически нетривиальным является только многообразие  $L_s(A^0, \varepsilon, 2, \{1, 1\})$ . Его описывает

**Теорема 5.**  $L_s(A^0, \varepsilon, 2, \{1, 1\}) \cong (S^1 \times (-\varepsilon; \varepsilon) \times (0, \varepsilon)) \times V_{\varepsilon, 1, 2}(0)$ .

*Доказательство.* Многообразие  $L_s(A^0, \varepsilon, 2, \{1, 1\}) \cong V_\varepsilon^{(2)}(A_2^0) \setminus L_s^{(2)}(A_2^0, \varepsilon, 2)$ . Многообразии  $L_s^{(2)}(A_2^0, \varepsilon, 2)$  – это отрезок, а окрестность  $V_\varepsilon^{(2)}(A_2^0)$  оператора  $A_2^0$  является трехмерным шаром. Таким образом,  $L_s(A^0, \varepsilon, 2, \{1, 1\})$  диффеоморфно шару, из которого удалили ось. Что в свою очередь диффеоморфно произведению  $S^1 \times (-\varepsilon; \varepsilon) \times (0, \varepsilon)$ .  $\square$

Из теоремы 5 сразу вытекает

**Теорема 6.**  $L_s(A^0, \varepsilon, 2, \{1, 1\}) \sim S^1$ .

**Топология расщепления собственного значения кратности три.** Пусть  $m = 3$ . Для операторов  $A$ , близких к  $A^0$ , возможны следующие наборы кратностей: либо  $A \in L_s(A^0, \varepsilon, 3)$  (собственное значение  $\lambda \in (\lambda^0 - \varepsilon; \lambda^0 + \varepsilon)$  оператора  $A$  остается трехкратным), либо  $A \in L_s(A^0, \varepsilon, 3, \{2, 1\})$  (собственное значение  $\lambda^0$  расщепляется на одно двукратное и одно однократное собственные значения  $\lambda_1 = \lambda_2$  и  $\lambda_3$ ), либо  $A \in L_s(A^0, \varepsilon, 3, \{1, 2\})$  (собственное значение  $\lambda^0$  расщепляется на одно однократное и одно двукратное собственные значения  $\lambda_1$  и  $\lambda_2 = \lambda_3$ ), либо  $A \in L_s(A^0, \varepsilon, 3, \{1, 1, 1\})$  (собственное значение  $\lambda^0$  расщепляется на три однократных собственных значения  $\lambda_1, \lambda_2$  и  $\lambda_3$ ). Следовательно,

$$V_\varepsilon(A^0) = L_s(A^0, \varepsilon, 3) \cup L_s(A^0, \varepsilon, 3, \{2, 1\}) \cup L_s(A^0, \varepsilon, 3, \{1, 2\}) \cup L_s(A^0, \varepsilon, 3, \{1, 1, 1\}).$$

Воспользуемся евклидовой нормой оператора  $A$  в пространстве  $L_s^{(3)}$ , которая определяется по формуле [8]:

$$\|A\| := \sqrt{\sum_{i,j=1}^3 a_{i,j}^2},$$

где  $a_{i,j}$  – элементы матрицы, задающей оператор  $A$  в данном базисе. Так как  $\|A\|$  не зависит от выбора ортонормированного базиса в  $\mathbb{R}^3$ , то для оператора  $A = \begin{pmatrix} \lambda_1 & 0 & 0 \\ 0 & \lambda_2 & 0 \\ 0 & 0 & \lambda_2 \end{pmatrix} \in L_s^{(3)}$  квадрат нормы равен  $\|A\|^2 = \lambda_1^2 + \lambda_2^2 + \lambda_2^2$ .

В силу теоремы 3 достаточно рассмотреть трехмерный случай. Поскольку  $L_s^{(3)}(A_3^0, \varepsilon, 3, \{1, 2\}) \setminus \{A_3^0\}$  диффеоморфно  $(S^5 \cap L_s^{(3)}(A_3^0, \varepsilon, 3, \{1, 2\})) \times (0, \varepsilon)$ , нам достаточно рассмотреть исследуемые объекты на сфере  $S^5$ . Рассмотрим сферу  $S^5$  радиуса  $r = 1$  (так как в трехмерном случае радиус не существен). Собственные значения

операторов  $A$ , у которых первое собственное значение однократно, а второе – двукратно, удовлетворяют условиям:

$$\begin{cases} \lambda_1 < \lambda_2 = \lambda_3 \\ \lambda_1^2 + 2\lambda_2^2 = 1 \end{cases} \quad (5)$$

Допустимый набор  $(\lambda_1, \lambda_2)$ , определяемый условиями (5), можно параметризовать углом  $\alpha \in (0; \pi)$  между вектором  $(\frac{1}{\sqrt{3}}, \frac{1}{\sqrt{3}})$  и вектором  $(\lambda_1, \lambda_2)$ . Итак, все исследуемые операторы из  $L_s^{(3)}(A_3^0, \varepsilon, 3, \{1, 2\}) \times S^5$  определяются углом  $\alpha \in (0; \pi)$  и выбором произвольного собственного направления  $e_1$ , отвечающего  $\lambda_1$  (так как плоскость, ортогональная  $e_1$ , автоматически является собственной для  $\lambda_2 = \lambda_3$ ). Все указанные направления  $e_1$  в  $\mathbb{R}^3$  образуют проективную плоскость  $\mathbb{R}P^2$ . При фиксированном угле  $\alpha$  полученная проективная плоскость вложена в  $S^5$ .

Таким образом, справедливо следующее утверждение

**Теорема 7.**  $L_s(A^0, \varepsilon, 3, \{2, 1\}) \cong L_s(A^0, \varepsilon, 3, \{1, 2\}) \cong ((\mathbb{R}P^2) \times (0, \pi) \times (0, \varepsilon)) \times V_{\varepsilon, 1, 3}(0)$ .

Из теоремы 7 следует

**Теорема 8.**  $L_s(A^0, \varepsilon, 3, \{1, 2\}) \cong L_s(A^0, \varepsilon, 3, \{2, 1\}) \sim \mathbb{R}P^2$ .

**Геометрия многообразия**  $L_s^{(3)}(A^0, \varepsilon, \{1, 2\})$ . Зафиксируем радиус сферы  $S^5$  равным  $\varepsilon = 1$ . Рассмотрим многообразие  $L_s^3(A^0, \varepsilon, 3, \{1, 2\}) \cap S^5 \cong \mathbb{R}P^2 \times (0, \pi)$ . Вторым сомножителем  $(0, \pi)$  характеризует пару собственных значений  $(\lambda_1, \lambda_2 = \lambda_3)$ , а первый сомножитель содержит все операторы, у которых зафиксированы собственные значения:  $(\lambda_1, \lambda_2 = \lambda_3)$ , причем  $\lambda_1^2 + 2\lambda_2^2 = 1$ .

Обозначим  $L_s^3(A^0, \varepsilon, 3, \{1, 2\}, \alpha)$  многообразие  $L_s^{(3)}(A^0, \varepsilon, \{1, 2\})$  с фиксированным углом  $\alpha \in (0, \pi)$ . Найдем при каком значении угла  $\alpha \in (0, \pi)$  многообразие  $L_s^3(A^0, \varepsilon, 3, \{1, 2\}, \alpha) \cap S^5 \cong \mathbb{R}P^2$  достигает своего наибольшего диаметра и вычислим этот диаметр. Итак, пусть собственные значения, определяемые условиями (5), зафиксированы. Пусть  $A, B \in L_s^3(A^0, \varepsilon, 3, \{1, 2\}, \alpha) \cap S^5$  – операторы обладающие указанными собственными значениями;  $\{e_1(A), e_2(A), e_3(A)\}$  и  $\{e_1(B), e_2(B), e_3(B)\}$

– собственные векторы этих операторов. Без ограничения,  $A = \begin{pmatrix} \lambda_1 & 0 & 0 \\ 0 & \lambda_2 & 0 \\ 0 & 0 & \lambda_2 \end{pmatrix}$ , а  $B = VAV^{-1}$ , где  $V$  – матрица прехода от базиса  $\{e_1(A), e_2(A), e_3(A)\}$  к базису  $\{e_1(B), e_2(B), e_3(B)\}$ .

**Лемма 3.** *Максимальный диаметр многообразия  $L_s^3(A^0, \varepsilon, 3, \{1, 2\}, \alpha) \cap S^5$  достигается при  $\lambda_1 = -\sqrt{\frac{2}{3}}$ ,  $\lambda_2 = \frac{1}{\sqrt{6}}$  и равен  $\sqrt{\frac{3}{2}}$ .*

*Доказательство.* Так как расстояние  $\|A - B\|$  зависит только от угла между  $e_1(A)$  и  $e_1(B)$ , то без ограничения общности можно считать, что  $e_1(B)$  поворачивается в плоскости  $\{e_1(A), e_2(A)\}$ . Тогда:

$$e_1(B) = R_O^\varphi e_1(A) = \begin{pmatrix} \cos \varphi \\ -\sin \varphi \\ 0 \end{pmatrix}, \quad e_2(B) = R_O^\varphi e_2(A) = \begin{pmatrix} \sin \varphi \\ \cos \varphi \\ 0 \end{pmatrix}, \quad e_3(B) = e_3(A).$$

Матрица перехода  $V$  и обратная ей  $V^{-1}$  имеют следующий вид:

$$V = \begin{pmatrix} \cos \varphi & \sin \varphi & 0 \\ -\sin \varphi & \cos \varphi & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad V^{-1} = \begin{pmatrix} \cos \varphi & -\sin \varphi & 0 \\ \sin \varphi & \cos \varphi & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}.$$

Разность операторов  $A$  и  $B$  равна :

$$A - B = A - VAV^{-1} = (\lambda_1 - \lambda_2) \begin{pmatrix} \sin^2 \varphi & \cos \varphi \sin \varphi & 0 \\ \cos \varphi \sin \varphi & -\sin^2 \varphi & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}.$$

Поэтому  $\|A - B\| = |\lambda_1 - \lambda_2| \sqrt{2 \sin^4 \varphi + 2 \sin^2 \varphi \cos^2 \varphi} = \sqrt{2} |\sin \varphi| |\lambda_1 - \lambda_2|$ .

Норма разности операторов  $A$  и  $B$  достигает максимума по  $\varphi$  при  $\varphi = \frac{\pi}{2}$ .

Найдем теперь максимум нормы разности операторов  $A$  и  $B$  по  $\lambda_1$  и  $\lambda_2$ . Перепишем условие (5) в виде

$$\begin{cases} \lambda_1 = \cos \alpha \\ \lambda_2 = \frac{\sqrt{2}}{2} \sin \alpha \end{cases}$$

и найдем максимум  $(\lambda_1 - \lambda_2)^2$ . Так как  $(\lambda_1 - \lambda_2)^2 = \frac{3}{2} \cos^2(\alpha + \alpha_0)$  (где  $\alpha_0$  удовлетворяет условиям  $\cos \alpha_0 = \sqrt{\frac{2}{3}}$ ,  $\sin \alpha_0 = \frac{1}{\sqrt{3}}$ ), то максимум нормы разности операторов  $A$  и  $B$  по  $\lambda_1$  и  $\lambda_2$  достигается при  $\alpha = -\alpha_0$  и  $\alpha = \pi - \alpha_0$ . Учитывая условие  $\lambda_1 < \lambda_2$ , получаем, что  $\lambda_1 = -\sqrt{\frac{2}{3}}$  и  $\lambda_2 = \frac{1}{\sqrt{6}}$ .

Итак, диаметр  $L_s^3(A^0, \varepsilon, 3, \{1, 2\}, \alpha) \cap S^5$  достигается тогда, когда векторы  $e_1(A)$  и  $e_1(B)$  перпендикулярны и  $\lambda_1 = -\sqrt{\frac{2}{3}}$  и  $\lambda_2 = \frac{1}{\sqrt{6}}$ .

Рассмотрим самые далекие операторы  $A$  и  $B$  из  $L_s^3(A^0, \varepsilon, 3, \{1, 2\}, \alpha) \cap S^5$  и найдем угол между ними.

$$A = \begin{pmatrix} \lambda_1 & 0 & 0 \\ 0 & \lambda_2 & 0 \\ 0 & 0 & \lambda_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -\sqrt{\frac{2}{3}} & 0 & 0 \\ 0 & \frac{1}{\sqrt{6}} & 0 \\ 0 & 0 & \frac{1}{\sqrt{6}} \end{pmatrix}, \quad B = \begin{pmatrix} \lambda_2 & 0 & 0 \\ 0 & \lambda_1 & 0 \\ 0 & 0 & \lambda_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{6}} & 0 & 0 \\ 0 & -\sqrt{\frac{2}{3}} & 0 \\ 0 & 0 & \frac{1}{\sqrt{6}} \end{pmatrix}.$$

Угол между операторами  $A$  и  $B$  найдем из соотношения  $\cos \widehat{AB} = \frac{Tr(A \cdot B)}{|A| \cdot |B|}$ . Для этого

вычислим  $Tr(A \cdot B)$ : так как  $A \cdot B = \begin{pmatrix} -\frac{1}{3} & 0 & 0 \\ 0 & -\frac{1}{3} & 0 \\ 0 & 0 & \frac{1}{6} \end{pmatrix}$ , то  $Tr(A \cdot B) = -\frac{1}{2}$ .

Следовательно,  $\cos \widehat{AB} = \frac{Tr(A \cdot B)}{|A| \cdot |B|} = -\frac{1}{2}$ , и угол между операторами  $A$  и  $B$  равен  $\widehat{AB} = 120^\circ$ .

Вычислим  $\|A - B\| = \sqrt{2} |\sin \varphi| |\lambda_1 - \lambda_2| = \sqrt{\frac{3}{2}}$ .  $\square$

**4. Случай конечного числа собственных значений.** Пусть  $A^0$  – фиксированный оператор из  $L_s$ , обладающий изолированными точками спектра



$\lambda_1^0, \dots, \lambda_k^0, \dots, \lambda_n^0$  ( $k = 1, \dots, n$ ), которые являются собственными значениями кратности  $m_1 \leq \infty, \dots, m_k \leq \infty, \dots, m_n \leq \infty$ , соответственно. Пусть далее  $\zeta_n = (m_1, \dots, m_k, \dots, m_n)$  – набор из кратностей, выбранных собственных значений оператора  $A^0$ .

Обозначим через  $L_s(A^0, \varepsilon, \zeta_n)$  множество таких операторов  $A$ , что:

1.  $A \subset V_\varepsilon(A^0) \subset L_s$ ;
2.  $\exists \lambda_k \in (\lambda_k^0 - \varepsilon; \lambda_k^0 + \varepsilon)$  – изолированные в указанных окрестностях собственные значения оператора  $A$ .

Представим произвольный малый оператор  $B$  в блочном виде, согласованным с разложением на блоки оператора  $A^0$ :

$$B = \begin{pmatrix} B_{11} & \cdots & B_{1n} & B_{1\perp} \\ \vdots & \ddots & \vdots & \vdots \\ B_{n1} & \cdots & B_{nn} & B_{n\perp} \\ B_{\perp 1} & \cdots & B_{\perp n} & B_{\perp\perp} \end{pmatrix}.$$

Определим самосопряженный блочно-диагональный и антисимметрический операторы

$$Diag_n(B) = \begin{pmatrix} B_{11} & \cdots & 0 & 0 \\ \vdots & \ddots & \vdots & \vdots \\ 0 & \cdots & B_{nn} & 0 \\ 0 & \cdots & 0 & B_{\perp\perp} \end{pmatrix}, \quad Ant_n(B) = \begin{pmatrix} 0 & \cdots & -B_{1n} & -B_{1\perp} \\ \vdots & \ddots & \vdots & \vdots \\ B_{n1} & \cdots & 0 & -B_{n\perp} \\ B_{\perp 1} & \cdots & B_{\perp n} & 0 \end{pmatrix}.$$

Далее, аналогично формуле (2), определим локальный диффеоморфизм

$$\Psi_n : L_s \rightarrow L_s, \quad \Psi_n(B) = \exp(Ant_n(B))(A^0 + Diag_n(B))(\exp(-Ant_n(B))).$$

С помощью отображения  $\Psi_n$  мы будем исследовать операторы в  $\varepsilon$ -окрестности оператора  $A^0$ . Как и ранее, здесь возможны два случая:

1. Оператор  $A$  обладает собственными значениями  $\lambda_k$  с кратностями, отвечающими набору  $\zeta_n$  (то есть  $A \in L_s(A^0, \varepsilon, \zeta_n)$ ).
2. Произошло расщепление собственных значений в окрестности исходных.

Мы будем рассматривать второй случай. Множество операторов с таким расщеплением обозначим  $L_s(A^0, \varepsilon, \zeta_n, \theta)$ , где  $\theta = \{\vec{\eta}_1, \dots, \vec{\eta}_k, \dots, \vec{\eta}_n\}$  – набор из наборов кратностей, полученных при возмущении (здесь  $\vec{\eta}_k$  – набор соответствующий расщеплению  $k$ -того собственного значения).

Замечание. Если мы зафиксируем только одно собственное значение и не будем отслеживать остальные – мы вернемся к рассмотренным выше результатам.

Как уже известно для  $m_k$  возможно ровно  $2^{m_k-1}$  различных наборов  $\vec{\eta}_k$ . Следовательно, количество различных наборов  $\theta$  равно

$$l = 2^{m_1-1} \cdot \dots \cdot 2^{m_k-1} \cdot \dots \cdot 2^{m_n-1} = 2^{\left(\sum_{i=1}^n m_i\right)-n}.$$

Справедлива следующая теорема:

**Теорема 9.** Множество  $L_s(A^0, \varepsilon, \zeta_n, \theta) \subset V_\varepsilon(A^0)$  является  $C^\infty$ -многообразием диффеоморфным

$$L_s^{(m_1)}(A_{m_1}^0, \varepsilon, m_1, \vec{\eta}_1) \times \dots \times L_s^{(m_k)}(A_{m_k}^0, \varepsilon, m_k, \vec{\eta}_k) \times \dots \times L_s^{(m_n)}(A_{m_n}^0, \varepsilon, m_n, \vec{\eta}_n) \times V_{\varepsilon, \zeta_n}(0),$$

где  $V_{\varepsilon, \zeta_n}(0)$  – шар малых операторов, у которых диагональные блоки нулевые, а остальные блоки произвольные малые.

Доказательство фактически повторяет доказательство теоремы 2.

1. Масюта Е.А. Многообразие самосопряженных операторов, обладающих изолированным собственным значением // Нелинейные граничные задачи. – 2007. – 17. – С.74-86.
2. Арнольд В.И. Моды и квазимоды // Функциональный анализ и его приложения. – 1972. – 6, №2. – С.94-101.
3. Fujiwara D., Tanikawa M., Yukita Sh. The spectrum of Laplasian and Boundary Perturbation. I // Proc. Jap. Acad. Ser. A. – 1978. – 54, № 4. – P.87-91.
4. Дымарский Я.М. Метод многообразий в теории собственных векторов нелинейных операторов // Современная математика. Фундаментальные направления. – 2007. – Т.24. – С.3-159.
5. Хелемский А.Я. Лекции по функциональному анализу. – М.: МЦНМО, 2004. – 552с.
6. Бирман М.Ш., Соломяк М.З. Спектральная теория самосопряженных операторов в гильбертовом пространстве. Учеб. пособие. – Л., Изд-во Ленингр. ун-та, 1980. – 264с.
7. Виленкин Н.Я. Популярная комбинаторика. – М.: Наука, 1975. – 208с.
8. Дубровин Б.А., Новиков С.П., Фоменко А.Т. Современная геометрия: Методы и приложения. – 2-е изд., перераб. – М.: Наука, 1986. – 760с.