

### Спектральное разложение для функции от матрицы, связанной с конечной разрешимой группой

1. Постановка задачи. Пусть  $G_N$  — разрешимая группа;  $A_{G_N}$  —  $N \times N$ -матрица, связанная с  $G_N$  следующим образом: элементами  $A_{G_N}$  являются функции  $v: G_N \times G_N \rightarrow R$ . Для любых  $g_i, g_j \in G_N$   $v(g_i, g_j) = v(e, g_i^{-1}g_j)$ , где  $e = g_0$  — единица группы  $G_N$ . Если положить  $v(e, g_k) = a_k$ ,  $k = \overline{0, N-1}$ , то матрица  $A_{G_N}$  полностью определяется первой строкой.

Матрица  $A_{G_N}$  действует на произвольный вектор-столбец  $u = \{u(g_i), g_i \in G_N\}$  следующим образом;  $A_{G_N} u(g_h) = \sum_{j=0}^{N-1} a_j u(g_h g_j)$ .

Задача состоит в получении спектрального разложения для функции от матрицы  $A_{G_N}$  с помощью характеристик, определяемых группой  $G_N$ .

2. Пусть  $G_N$  — двуступенно разрешимая группа. Будем рассматривать группу  $G_N$ ,  $N = n_1 n_2$ , как произвольное расширение абелевой группы  $A$ ,  $|A| = n_1$ , с помощью абелевой группы  $B$ ,  $|B| = n_2$ . Известно [1], что расширение  $G_N$  группы  $A$  при выборе представителей в смежных классах  $G_N$  по  $A$  задается системой факторов  $f: B \times B \rightarrow A$  и системой автоморфизмов  $a \rightarrow a^b$ ,  $a^b = bab^{-1}$ .

С помощью одномерных представлений (характеров) абелевых групп  $A$  и  $B$  построим нормированные векторы-столбцы  $\chi_k^B = \{\chi_k^B(b), b \in B, k = \overline{0, n_2-1}\}$ ,  $\chi_l^A = \{\chi_l^A(a), a \in A, l = \overline{0, n_1-1}\}$ , ортогональные в том смысле, что  $\chi_k^{*B} \chi_r^B = \delta_{kr}$ ,  $\chi_l^{*A} \chi_s^A = \delta_{ls}$ .

Определим  $G_N$ -тензорное произведение векторов  $\chi_k^B$ ,  $k = \overline{0, n_2-1}$ ,  $\chi_l^A$ ,  $l = \overline{0, n_1-1}$ , следующим образом:  $\chi_k^B \otimes_{G_N} \chi_l^A = \{\chi_{kl}^B(b_i a_j) = \chi_k^B(b_i) \times \chi_l^A(a_j^i), i = \overline{0, n_2-1}, j = \overline{0, n_1-1}\}$ .

Лемма 1.  $G_N$ -тензорное произведение векторов  $\chi_k^B$ ,  $k = \overline{0, n_2-1}$ ,  $\chi_l^A$ ,  $l = \overline{0, n_1-1}$ , обладает такими свойствами:

- 1)  $(\gamma \chi_k^B) \otimes_{G_N} \chi_l^A = \chi_k^B \otimes_{G_N} (\gamma \chi_l^A) = \gamma (\chi_k^B \otimes_{G_N} \chi_l^A)$ ,  $\gamma \in C$ ;
- 2)  $\chi_k^B \otimes_{G_N} (\chi_l^A + \chi_s^A) = (\chi_k^B \otimes_{G_N} \chi_l^A) + (\chi_k^B \otimes_{G_N} \chi_s^A)$ ;
- 3)  $(\chi_k^B + \chi_r^B) \otimes_{G_N} \chi_l^A = (\chi_k^B \otimes_{G_N} \chi_l^A) + (\chi_r^B \otimes_{G_N} \chi_l^A)$ ;

$$4) (\chi_k^B \otimes_{G_N} \chi_l^A)^* = \chi_k^{*B} \otimes_{G_N} \chi_l^{*A},$$

$$5) (\chi_k^B \otimes_{G_N} \chi_l^A) \otimes_{G_N} (\chi_k^{*B} \otimes_{G_N} \chi_l^{*A}) = \chi_k^B \chi_k^{*B} \otimes_{G_N} \chi_l^A \chi_l^{*A}.$$

Доказательство. Свойства 1—4 вытекают непосредственно из определения и аналогичны свойствам обычного тензорного произведения [2].

Докажем свойство 5. Произвольный элемент матрицы в левой части равен  $\chi_{kl}(b_i a_r) \chi_{kl}^*(b_j a_s) = \chi_{kl}(b_i b_j^{-1} f(b_i, b_j^{-1}) a_r^i a_s^{-b_j^{-1}}) = \chi_k^B(b_i b_j^{-1}) \chi_l^A(f(b_i, b_j^{-1}) a_r^i a_s^{-b_j^{-1}})^{(b_i b_j^{-1}) b_l b_j^{-1}}$ , т. е. является элементом матрицы  $\chi_k^B \chi_k^{*B} \otimes_{G_N} \chi_l^A \chi_l^{*A}$ .

Лемма доказана.

$$\text{Обозначим } \psi_{kl}^{G_N} = \chi_k^B \otimes_{G_N} \chi_l^A, \quad k = \overline{0, n_2 - 1}, \quad l = \overline{0, n_1 - 1}.$$

Лемма 2. Векторы  $\psi_{kl}^{G_N}, k = \overline{0, n_2 - 1}, l = \overline{0, n_1 - 1}$ , образуют ортонормированную систему, являющуюся базисом в пространстве  $C^N$ .

Доказательство. По свойствам 4, 5 из леммы 1  $\psi_{kl}^{G_N} \psi_{kl}^{G_N} = (\chi_k^{*B} \otimes_{G_N} \chi_l^{*A})(\chi_k^B \otimes_{G_N} \chi_l^A) = \chi_k^{*B} \chi_k^B \otimes_{G_N} \chi_l^{*A} \chi_l^A = \delta_{kr} \delta_{ls}$ .

Если  $x$  — произвольный вектор пространства  $C^N$ , то существуют такие комплексные числа  $\alpha_{kl}, k = \overline{0, n_2 - 1}, l = \overline{0, n_1 - 1}$ , что

$$x = \sum_{k=0}^{n_2-1} \sum_{l=0}^{n_1-1} \alpha_{kl} \psi_{kl}^{G_N}.$$

Умножая слева на  $\psi_{rs}^{*G_N}$  и используя ортогональность системы векторов  $\psi_{kl}^{G_N}$ , получаем  $\psi_{rs}^{*G_N} x = \alpha_{rs}, r = \overline{0, n_2 - 1}, s = \overline{0, n_1 - 1}$ . Лемма доказана.

Лемма 3. Векторы  $\psi_{kl}^{G_N}, k = \overline{0, n_2 - 1}, l = \overline{0, n_1 - 1}$  являются собственными векторами матрицы  $A_{G_N}$ .

Доказательство. На вектор  $\psi_{kl}^{G_N}$  матрица  $A_{G_N}$  действует следующим образом:  $A_{G_N} \psi_{kl}^{G_N}(g_r) = \sum_{j=0}^{N-1} a_j \psi_{kl}^{G_N}(g_r g_j) = \left( \sqrt{N} \sum_{j=0}^{N-1} a_j \psi_{kl}^{G_N}(g_j) \right) \times \psi_{kl}^{G_N}(g_r)$ , т. е. матрица  $A_{G_N}$  переводит каждый вектор  $\psi_{kl}^{G_N}, k = \overline{0, n_2 - 1}, l = \overline{0, n_1 - 1}$ , в ему пропорциональный. Положим  $\mu_{kl} = \sqrt{N} \sum_{j=0}^{N-1} a_j \psi_{kl}^{G_N}(g_j)$ .

Тогда

$$A_{G_N} \psi_{kl}^{G_N} = \mu_{kl} \psi_{kl}^{G_N}. \quad (1)$$

Лемма доказана.

Обозначим через  $F_{G_N}$  матрицу, столбцами которой являются векторы  $\psi_{kl}^{G_N}, k = \overline{0, n_2 - 1}, l = \overline{0, n_1 - 1}$ .

Лемма 4. Для матрицы  $F_{G_N}$  имеют место равенства  $F_{G_N} F_{G_N}^* = F_{G_N}^* F_{G_N} = I$ , т. е.  $F_{G_N}$  — унитарная матрица.

Доказательство вытекает из леммы 2.

Пусть  $M = \text{diag}\{\mu_{kl}, k = \overline{0, n_2 - 1}, l = \overline{0, n_1 - 1}\}$ . Тогда уравнения (1) можно представить в виде матричного уравнения  $A_{G_N} F_{G_N} = F_{G_N} M$ , откуда в силу леммы 4  $A_{G_N} = F_{G_N} M F_{G_N}^*$ .

Лемма 5. Матрица  $F_{G_N}$  допускает следующую факторизацию:  $F_{G_N} = F_B \otimes_{G_N} F_A$ , где  $F_B$  — матрица, столбцами которой являются векторы  $\chi_k^B, k = \overline{0, n_2 - 1}$ ,  $F_A$  — матрица, столбцами которой являются векторы  $\chi_l^A, l = \overline{0, n_1 - 1}$ .

Доказательство вытекает из определения  $G_N$ -тензорного произведения векторов  $\chi_k^B, k = \overline{0, n_2 - 1}, \chi_l^A, l = \overline{0, n_1 - 1}$ .

Введем матрицы

$$P_{kl} = \psi_{kl}^{G_N} \otimes_{G_N} \psi_{kl}^{*G_N}, \quad k = \overline{0, n_2 - 1}, \quad l = \overline{0, n_1 - 1}, \quad (2)$$

Лемма 6. Матрицы  $P_{kl}, k = \overline{0, n_2 - 1}, l = \overline{0, n_1 - 1}$ , обладают свойствами: 1)  $P_{kl}P_{rs} = \delta_{kr}\delta_{ls}P_{kl}$ ; 2)  $\sum_{k=0}^{n_2-1} \sum_{l=0}^{n_1-1} P_{kl} = I$ .

Доказательство.

1.  $P_{kl}P_{rs} = (\psi_{kl}^{G_N} \otimes_{G_N} \psi_{kl}^{*G_N})(\psi_{rs}^{G_N} \otimes_{G_N} \psi_{rs}^{*G_N})$ . Произвольный элемент произведения  $P_{kl}P_{rs}$  равен  $\sum_{j=0}^{n_2-1} \sum_{q=0}^{n_1-1} \chi_{kl}(b_j a_q) \chi_{kl}^*(b_j a_q) \chi_{rs}(b_j a_q) \chi_{rs}^*(b_j a_q) = \delta_{kr} \delta_{ls} \chi_{kl} \times \chi_{kl}^* \times (b_i b_m^{-1} f(b_i, b_m^{-1}) a_p^{b_i} a_t^{-b_m}) = \delta_{kr} \delta_{ls} \chi_{kr}^B(b_i b_m^{-1}) \chi_l^A((f(b_i, b_m^{-1}) a_p^{b_i} a_t^{-b_m})^{f(b_i, b_m^{-1}) b_i b_m^{-1}})$ , т. е. является элементом матрицы  $\delta_{kr} \delta_{ls} P_{kl}$ .

2. Так как  $F_{G_N} F_{G_N}^* = I$  по лемме 4 и  $\psi_{kl}^{G_N}$  — столбцы матрицы  $F_{G_N}$ ,  $\psi_{kl}^{*G_N}$  — строки матрицы  $F_{G_N}$ , то  $\sum_{k=0}^{n_2-1} \sum_{l=0}^{n_1-1} \psi_{kl}^{G_N} \otimes_{G_N} \psi_{kl}^{*G_N} = I$ .

Лемма доказана.

Теорема 1. Если  $A_{G_N}$  — матрица, связанная с группой  $G_N$ , и функция  $h$  определена на спектре матрицы  $A_{G_N}$ , то  $h(A_{G_N}) = \sum_{k=0}^{n_2-1} \sum_{l=0}^{n_1-1} h(\mu_{kl}) P_{kl}$ , где матрицы  $P_{kl}$  определены равенством (2). Матрицы  $P_{kl}$  линейно независимы как элементы пространства комплексных  $N \times N$ -матриц  $C^{N \times N}$  и коммутируют между собой и с матрицей  $A_{G_N}$ .

Доказательство проводится так же, как в [2], с учетом леммы 6.

К функциям от матриц применимы понятия анализа [3]. В частности, если функция  $h$  разлагается в ряд Тейлора в точке  $\lambda$   $h(\mu) = \sum_{p=0}^{\infty} \alpha_p (\mu - \lambda)^p$  с кругом сходимости  $|\mu - \lambda| < r$  и если  $|\mu_{kl} - \lambda| < r, k = \overline{0, n_2 - 1}, l = \overline{0, n_1 - 1}$ , то это разложение сохраняет силу, если скалярный аргумент  $\mu$  заменить матрицей  $A_{G_N}$ , связанной с группой  $G_N$ .

3. Пусть  $G_N$  — разрешимая группа степени разрешимости  $> 2$ .

Известно [4], что конечные разрешимые группы — это группы, которые можно построить из абелевых групп посредством нескольких последовательных расширений. Если  $N = n_1 n_2 \dots n_s$ , то группа  $G_N$  обладает субнормальным рядом  $E = G_{n_s} < G_{n_1} < G_{n_1 n_2} < \dots < G_{n_1 n_2 \dots n_s} = G_N$ , все факторы которого  $G_{R_{n_r+1}}/G_R = H_{n_r+1}, R = n_1 n_2 \dots n_r, r < s$ , абелевы.

Матрица  $F_{G_N}$  допускает следующую факторизацию:  $F_{G_N} = F_{H_{n_s}} \otimes_{G_N} F_{G_{n_1 n_2 \dots n_{s-1}}}$ . Например, при  $N = n_1 n_2$   $F_{G_{n_1 n_2}} = F_{H_{n_2}} \otimes_{G_{n_1 n_2}} F_{G_{n_1}}$ ; при  $N = n_1 n_2 n_3$   $F_{G_{n_1 n_2 n_3}} = F_{H_{n_3}} \otimes_{G_{n_1 n_2 n_3}} (F_{H_{n_2}} \otimes_{G_{n_1 n_2}} F_{G_{n_1}})$ .

Столбцами матрицы  $F_{G_N}$  являются векторы  $\psi_{i_1, i_2, \dots, i_{s-1}, i_s}^{G_N} = \chi_{i_s}^{H_{n_s}} \otimes_{G_N} \psi_{i_1, i_2, \dots, i_{s-1}}^{G_{n_1 n_2 \dots n_{s-1}}}$ ,  $i_r = \overline{0, n_r - 1}, r = \overline{1, s}$ , где  $\chi_{i_s}^{H_{n_s}}$  — нормированный вектор, составленный из характеров абелевой группы  $H_{n_s}$ .

Положим  $\mu_{i_1, i_2, \dots, i_s} = \sqrt{N} \sum_{j=0}^{N-1} a_j \psi_{i_1, i_2, \dots, i_s}^{G_N}(g_j), i_r = \overline{0, n_r - 1}, r = \overline{1, s}$ .

Теорема 2. Для матрицы  $h(A_{G_N})$ , где  $h$  — функция, определенная на спектре матрицы  $A_{G_N}$ , справедливо специальное разложение  $h(A_{G_N}) =$

$$= \sum_{l_1=0}^{n_1-1} \sum_{l_2=0}^{n_2-1} \dots \sum_{l_s=0}^{n_s-1} h(\mu_{l_1, l_2, \dots, l_s}) \Pi_{l_1, l_2, \dots, l_s}, \text{ где } \Pi_{l_1, l_2, \dots, l_s} \Psi_{l_1, l_2, \dots, l_s}^{G_N} \otimes_{G_N} \Psi_{l_1, l_2, \dots, l_s}^{*G_N}.$$

1. Курош А. Г. Теория групп.— М. : Наука, 1967.— 648 с.
2. Ланкастер П. Теория матриц.— М. : Наука, 1982.— 272 с.
3. Гантмахер Ф. Р. Теория матриц.— М. : Наука, 1967.— 576 с.
4. Каргаполов М. И., Мерзляков Ю. И. Основы теории групп.— М. : Наука, 1982.— 288 с.

Киев. пед. ин-т

Получено 29.06.87