

## О самосопряженных представлениях алгебр Склиянина

Изучаются самосопряженные представления в гильбертовом пространстве семейства квадратичных алгебр, построенных Е. К. Склияниным. Для алгебр, соответствующих точкам второго порядка эллиптических кривых, получены полные наборы классов унитарной эквивалентности неприводимых представлений.

Вивчаються самоспряжені предствлення в гільбертовому просторі сімейства квадратичних алгебр побудованих Е. К. Склияніним. Для алгебр, що відповідають точкам другого порядку еліптичної кривої, одержані повні набори класів унітарної еквівалентності незвідних предствлень.

В работах [1, 2] Е. К. Склиянин исследовал двухпараметрическое семейство градуированных  $*$ -алгебр, связанных с эллиптическими  $R$ -матрицами:  $\Lambda = \mathbb{C} \langle S_0, S_1, S_2, S_3 \rangle / (i[S_0, S_\alpha] + J_{\beta\gamma}[S_\beta, S_\gamma]_+, i[S_\alpha, S_\beta] + [S_0, S_\gamma]_+)$  (здесь и далее  $(\alpha, \beta, \gamma)$  пробегает все циклические перестановки  $(1, 2, 3)$ ) с дополнительным ограничением на параметры  $J_{\alpha\beta} \in \mathbb{R}$ :

$$J_{12} + J_{23} + J_{31} + J_{12}J_{23}J_{31} = 0, \quad (1)$$

с антиинволюцией  $S_i^* = S_i$ ,  $i = \overline{0, 3}$ . Построены серии примеров представлений.

В этой работе наряду с алгеброй  $\Lambda$  рассматривается алгебра  $\tilde{\Lambda} = \mathbb{C} \langle \tilde{S}_0, \tilde{S}_1, \tilde{S}_2, \tilde{S}_3 \rangle / ((\tilde{S}_0, \tilde{S}_\alpha) + J_{\beta\gamma}[\tilde{S}_\beta, \tilde{S}_\gamma]_+, [\tilde{S}_\alpha, \tilde{S}_\beta]_+ - [\tilde{S}_0, \tilde{S}_\gamma]_+)$  с антиинволюцией  $\tilde{S}_i^* = \tilde{S}_i$ ,  $i = \overline{0, 3}$ . В п. 1 устанавливается соответствие между  $*$ -представлениями этих алгебр. Показано, что если условие (1) не выполняется, то алгебра  $\tilde{\Lambda}$  не имеет неприводимых представлений размерности больше 2.

В п. 2 описаны множества  $\hat{\Lambda}$  классов унитарной эквивалентности неприводимых  $*$ -представлений алгебр  $\Lambda$  в случае

$$(1 + J_{12})(1 + J_{23})(1 + J_{31}) = (1 - J_{12})(1 - J_{23})(1 - J_{31}) = 0,$$

т. е. когда  $\{J_{12}, J_{23}, J_{31}\} = \{1, -1, J\}$ . (Для  $J_{\alpha\beta} \neq 0$ , записанных в виде

$$J_{12} = (-1)^i \varepsilon \theta_i^2(\eta) \theta_j^2(\eta) / \theta_k^2(\eta) \theta_l^2(\eta),$$

$$J_{23} = (-1)^k \varepsilon \theta_i^2(\eta) \theta_k^2(\eta) / \theta_j^2(\eta) \theta_l^2(\eta),$$

$$J_{31} = (-1)^l \varepsilon \theta_i^2(\eta) \theta_l^2(\eta) / \theta_j^2(\eta) \theta_k^2(\eta),$$

$$\varepsilon = \pm 1, \quad \{i, j, k, l\} = \{0, 1, 2, 3\},$$

$\theta_i$  — функции Якоби, соответствующие решетке  $L$ , это означает, что  $2\eta \in (1/2)L \setminus L$ , т. е. рассматриваемые алгебры соответствуют ненулевым точкам второго порядка эллиптических кривых.) В зависимости от циклического порядка  $(1, -1, J)$  есть две возможности: либо существуют неприводимые представления сколь угодно большой размерности, в том числе бесконечномерные, либо, как в случае  $J_{12} = 1, J_{23} = J, J_{31} = -1$ , размерность неприводимых представлений не выше 4, и при этом представления «общего положения» (для которых совместный спектр  $S_i^2$  четырехточечный) образуют 4-параметрическое семейство.

Таким образом, среди представлений, построенных в [2] для  $J_{12} = 1, 0 < J_{23} < 1, J_{31} = -1$  имеются приводимые. Случай  $J_{12} = J_{23} = 1, J_{31} = -1$  рассматривался в работах [3, 4]. В п. 2 развивается метод, предложенный в [3]. Однако в [3] говорится лишь о 3-параметрическом семействе представлений «общего положения», в [4] представления «общего положения» отсутствуют.

1. Пусть  $\rho: \Lambda \rightarrow \mathfrak{B}(H)$  — представление алгебры  $\Lambda$  ограниченными операторами в гильбертовом пространстве  $H$ . Обозначим через  $\tilde{\rho}$  представление алгебры  $\tilde{\Lambda}$  в гильбертовом пространстве  $H \otimes \mathbb{C}^2 \simeq H \oplus H$ , заданное на образующих следующим образом:  $\tilde{\rho}(\tilde{S}_i) = \rho(S_i) \otimes \sigma_i$ ,  $i = \overline{0, 3}$ , где  $\sigma_0 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,  $\sigma_1 = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$ ,  $\sigma_2 = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$ ,  $\sigma_3 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$  — матрицы Паули. Аналогично по представлению  $\rho: \tilde{\Lambda} = \mathfrak{B}(H)$  определим представление  $\tilde{\rho}: \Lambda \rightarrow \mathfrak{B}(H \oplus H): \tilde{\rho}(S_0) = \rho(\tilde{S}_0) \otimes \sigma_0$ ,  $\tilde{\rho}(S_i) = -\rho(\tilde{S}_i) \otimes \sigma_i$ ,  $i = \overline{1, 3}$ .

В группе автоморфизмов алгебры  $\Lambda$  (соответственно  $\tilde{\Lambda}$ ) выделим подгруппу, изоморфную группе Клейна  $K = \mathbb{Z}_2 \times \mathbb{Z}_2: K \ni g \neq e$ , действует умножением на  $-1$  на двух из трех образующих  $S_1, S_2, S_3$  (соответственно  $\tilde{S}_1, \tilde{S}_2, \tilde{S}_3$ ) и тождественно на двух других. Действие группы  $K$  продолжается: а) на множества представлений этих алгебр:  $g: \rho \mapsto \rho^g$ ; б) на множества  $\hat{\Lambda}, \tilde{\hat{\Lambda}}$  классов унитарной эквивалентности неприводимых  $*$ -представлений (мощность орбиты из  $\hat{\Lambda}/K$  или  $\tilde{\hat{\Lambda}}/K$  может быть равна 1, 2, 4; размерности всех представлений из одной орбиты равны, поэтому можно говорить о размерности орбиты).

**Теорема 1.** *Существует биекция  $\omega \subset \Lambda/K \times \tilde{\hat{\Lambda}}/K$  между орбитами группы  $K$  на множествах  $\hat{\Lambda}, \tilde{\hat{\Lambda}}$  классов унитарной эквивалентности неприводимых  $*$ -представлений такая, что если  $(x, x') \in \omega$  и  $\rho \in x$  (соответственно  $\rho' \in x'$ ), то  $\tilde{\rho} = \bigoplus_{i=1}^n \rho_i$ , где  $\rho_i \in x'$ ,  $n = 2 \dim x / \dim x'$  (соответственно  $\tilde{\rho}' = \bigoplus_{i=1}^{n'} \rho'_i$ , где  $\rho'_i \in x$ ,  $n' = 2 \dim x' / \dim x$ ). При этом  $\dim x / \dim x'$  может принимать значения 1/2, 1, 2.*

**Доказательство.** Определим отношения  $\omega \subset \hat{\Lambda}/K \times \tilde{\hat{\Lambda}}/K$  и  $\omega' \subset \tilde{\hat{\Lambda}}/K \times \hat{\Lambda}/K$  следующим образом:  $(x, x') \in \omega \Leftrightarrow \exists \rho \in x, \exists \rho' \in x'$  ( $\rho'$  — прямое слагаемое  $\tilde{\rho}$ );  $(x', x) \in \omega' \Leftrightarrow \exists \rho' \in x', \exists \rho \in x$  ( $\rho$  — прямое слагаемое  $\tilde{\rho}'$ ).

Заметим, что если  $\rho \in \tilde{\hat{\Lambda}}$  или  $\rho \in \hat{\Lambda}$ , то  $\tilde{\rho} = \bigoplus_{g \in K} \rho^g$  (так как наборы матриц  $(\sigma_0 \otimes \sigma_0, -\sigma_1 \otimes \sigma_1, -\sigma_2 \otimes \sigma_2, \sigma_3 \otimes \sigma_3)$  и  $(\text{diag}(1, 1, 1, 1), \text{diag}(1, 1, -1, -1), \text{diag}(1, -1, 1, -1), \text{diag}(1, -1, -1, 1))$  унитарно эквивалентны). Это означает, что  $\omega$  и  $\omega'$  взаимно обратны относительно композиции, т. е.  $\omega$  — биекция, и если  $\rho \in \tilde{\hat{\Lambda}}$  или  $\rho \in \hat{\Lambda}$ , то  $\tilde{\rho}$  содержит не более четырех неприводимых слагаемых.

Проиллюстрируем этот результат для случая  $J_{12} = J_{23} = J_{31} = 0$ ;  $S_0, \tilde{S}_0$  принадлежат центрам соответствующих алгебр. Рассмотрим  $\Lambda/(S_0 - 1) \simeq U(\text{su}(2))$ ,  $\tilde{\Lambda}/(\tilde{S}_0 - 1) \simeq \mathbb{C}\langle S_1, S_2, S_3 \rangle / ([S_\alpha, S_\beta]_+ = S_\gamma)$ . Первая алгебра имеет по одному неприводимому представлению каждой размерности. Представления нечетной размерности соответствует по одному представлению той же размерности второй алгебры, представления четной размерности  $2n$  — по 4 представления второй алгебры размерности  $n$ .

$$\text{Элемент } Z = \tilde{S}_0^2 + \tilde{S}_1^2 + \tilde{S}_2^2 + \tilde{S}_3^2 = (-\tilde{S}_0 + \tilde{S}_1 + \tilde{S}_2 + \tilde{S}_3)^2 = (\tilde{S}_0 - \tilde{S}_1 +$$

$+\tilde{S}_2 + \tilde{S}_3)^2 = (\tilde{S}_0 + \tilde{S}_1 - \tilde{S}_2 + \tilde{S}_3)^2 = (\tilde{S}_0 + \tilde{S}_1 + \tilde{S}_2 - \tilde{S}_3)^2$  принадлежит центру алгебры  $\tilde{\Lambda}$ , т. е. при неприводимых представлениях переходит в скалярный оператор. Выбирая новые образующие  $R_i = (1/a) \left( \sum_{j=0}^3 S_j - 2S_i \right)$ ,

$i = \overline{0, 3}$ ,  $a > 0$ , имеем  $\tilde{\Lambda}/(Z - a^2) \simeq \mathbb{C} \langle R_0, R_1, R_2, R_3 \rangle / (R_i^2 - 1, (1 - J_{\beta\gamma}) \times \times ([R_0, R_\beta] - [R_\alpha, R_\gamma]) + (1 + J_{\beta\gamma}) ([R_0, R_\gamma] - [R_\alpha, R_\beta]))$ . Взяв антикоммутиатор некоторого  $R_k$  с каждым из трех элементов идеала вида  $(1 - J_{\beta\gamma}) \times \times ([R_0, R_\beta] - [R_\alpha, R_\gamma]) + (1 + J_{\beta\gamma}) ([R_0, R_\gamma] - [R_\alpha, R_\beta])$ , получим три однородных линейных соотношения между тремя элементами вида  $[[R_i, R_j], R_k]_+$ ,  $i < j$ ;  $i, j \neq k$ . Определитель матрицы такой системы  $\Delta = = \pm (J_{12} + J_{23} + J_{31} + J_{12}J_{23}J_{31})$ . Т. е. если  $\Delta \neq 0$ , то для любого  $\{i, j, k\} \subset \{0, 1, 2, 3\}$ :  $[[R_i, R_j], R_k]_+ = 0$ , а тогда, как легко показать,  $R_i R_j R_k = = R_k R_j R_i$ . Группа, заданная образующими и соотношениями  $\langle R_i, i = = \overline{0, 3} \mid R_i^2 = e, i = \overline{0, 3}; R_i R_j R_k = R_k R_j R_i, \{i, j, k\} \subset \{0, 1, 2, 3\} \rangle \simeq \mathbb{Z}_2 \times \times (\mathbb{Z})^3$  (элемент  $\mathbb{Z}_2 \ni g \neq l$  действует на  $(\mathbb{Z})^3$  как взятие обратного); имеет лишь одномерные и двумерные неприводимые представления. Таким образом, справедлива следующая теорема.

**Теорема 2.** Если  $J_{12} + J_{23} + J_{31} + J_{12}J_{23}J_{31} \neq 0$ , то размерности неприводимых \*-представлений алгебры  $\tilde{\Lambda}$  не превышают 2.

2. Изучим неприводимые представления алгебры  $\Lambda$  при условии:  $(1 + J_{12})(1 + J_{23})(1 + J_{31}) = (1 - J_{12})(1 - J_{23})(1 - J_{31}) = 0$ . С точностью до циклической перестановки индексов 1, 2, 3 это возможно в одном из двух случаев:

A)  $J_{12} = 1, J_{23} = J, J_{31} = -1$ . Соотношения удобнее переписать так:

$$iS_0S_1 = ((1 - J)/2) S_2S_3 - ((1 + J)/2) S_3S_2, \quad (2)$$

$$iS_0S_2 = S_3S_1, \quad iS_0S_3 = -S_2S_1 \quad (3)$$

и им сопряженные. В дальнейшем предполагаем  $J \neq 0$ ;

B)  $J_{12} = -1, J_{23} = J, J_{31} = 1$ . Соотношения: (2),

$$iS_0S_2 = -S_1S_3, \quad iS_0S_3 = S_1S_2 \quad (4)$$

и им сопряженные. В дальнейшем предполагаем  $J \neq 0, \pm 1$ . (При  $J = \pm 1$  после циклической перестановки индексов получается алгебра вида A).)

**Лемма 1.** В обоих перечисленных случаях  $S_i^2, i = \overline{0, 3}$ , порождают коммутативную подалгебру, а для элементов

$$X \in V := \mathbb{R}S_0^2 + \mathbb{R}S_1^2 + \mathbb{R}S_2^2 + \mathbb{R}S_3^2 \subset \Lambda$$

выполняются коммутационные соотношения

$$S_i X = s_i(X) S_i, \quad (5)$$

где  $s_i$  — некоторые линейные операторы на  $V, s_i^2 = \text{id}$ . Точнее, в случае

A) в базе  $S_i^2, i = \overline{0, 3}$ ,

$$s_0 = s_1 = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad s_2 = s_3 = \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix},$$

в частности  $S_0^2 + S_1^2, S_2^2 + S_3^2$  центральны; в случае B) элементы

$$Z_1 = S_0^2 + S_1^2 + S_2^2 + S_3^2, \quad Z_2 = S_0^2 - S_1^2 + J(S_2^2 - S_3^2)$$

центральны, а на элементах

$$A = S_0^2 + S_1^2 - S_2^2 - S_3^2, \quad B = S_0^2 - S_1^2 - J(S_2^2 - S_3^2)$$

действие следующее:

$$\begin{aligned} s_0(A) &= B, & s_1(A) &= -B, \\ s_2(JA) &= B, & s_3(JA) &= -B. \end{aligned}$$

Кроме того,

$$AB = Z_1 Z_2. \quad (6)$$

Доказательство. Соотношения  $S_i X = s_i(X) S_i$  легко получаются как линейные комбинации (2)—(4) и их сопряженных, домноженных на некоторое  $S_i$  слева или справа, а уже из таких соотношений сразу же вытекает коммутация  $S_i^2$  между собой. Соотношение (6) с учетом коммутации  $S_i^2$  переписывается в виде

$$((1 - J)/2) S_0^2 S_3^2 + ((1 + J)/2) S_0^2 S_2^2 = ((1 - J)/2) S_2^2 S_1^2 + ((1 + J)/2) S_3^2 S_1^2.$$

Применяя (2), (4) имеем

$$\begin{aligned} ((1 - J)/2) S_0^2 S_3^2 + ((1 + J)/2) S_0^2 S_2^2 &= -i S_0 S_1 (((1 - J)/2) S_2 S_3 - \\ - ((1 + J)/2) S_3 S_2) &= -S_0 S_1 S_0 S_1 = -i (((1 - J)/2) S_2 S_3 - ((1 + J)/2) S_3 S_2) \times \\ \times S_0 S_1 &= ((1 - J)/2) S_2^2 S_1^2 + ((1 + J)/2) S_3^2 S_1^2. \end{aligned}$$

Замечание. В случае В), если соотношение (2) записать в виде  $X = 0$ , соотношение

$$Z_1 X = (S_0^2 + S_1^2 + S_2^2 + S_3^2) (i S_0 S_1 - ((1 - J)/2) S_2 S_3 + ((1 + J)/2) S_3 S_2) = 0$$

является следствием соотношений (4) и (5). Рассмотрим соотношения

$$S_2 S_0^2 S_2 = S_1 S_3^2 S_1, \quad S_3 S_0^2 S_3 = S_1 S_2^2 S_1, \quad (7)$$

$$S_2 S_0^2 S_2 = S_3 S_1^2 S_3, \quad S_3 S_0^2 S_3 = S_2 S_1^2 S_2, \quad (8)$$

которые получаются из соотношений (3) и (4) соответственно, если их правые и левые части умножить на выражения, им сопряженные. В случае А) соотношения (7) являются следствием соотношений (5). В случае В) соотношения (8) являются следствием соотношений (5) и (6).

Операторы  $s_i$  порождают некоторую дискретную подгруппу  $G < GL(V)$ . В случае А)  $G \simeq \mathbb{Z}_2 \times \mathbb{Z}_2$ . В случае В)  $G \simeq \langle s_i, i = \overline{0, 3} \mid s_i^2 = e, s_0 s_1 = s_1 s_0 = s_2 s_3 = s_3 s_2 \rangle \cong \mathbb{Z} \ltimes (\mathbb{Z}_2 \times \mathbb{Z}_2)$ . Действие группы  $G$  естественным образом переносится на  $V^*$ :  $s_i(x)(X) := x(s_i(X))$ ,  $x \in V^*$ ,  $X \in V$ . Точку  $x \in V^*$  отождествляем с точкой  $(x_0, x_1, x_2, x_3) \in \mathbb{R}^4$ , где  $x_i := x(S_i^2)$ . В случае В) нам понадобятся другие координаты:  $z_1 = x(Z_1)$ ,  $z_2 = x(Z_2)$ ,  $a = x(A)$ ,  $b = x(B)$ , которые, чтобы избежать путаницы, будем записывать в угловых скобках:

$$\begin{aligned} x &= \langle z_1, z_2, a, b \rangle : (x_0 = (1/4)(z_1 + z_2 + a + b), \\ x_1 &= (1/4)(z_1 - z_2 + a - b), \\ x_2 &= (1/4)(z_2 + J^{-1}z_2 - a - J^{-1}b), \\ x_3 &= (1/4)(z_1 - J^{-1}z_2 - a + J^{-1}b). \end{aligned}$$

Орбита  $[x]$  точки  $x \in V^*$  имеет вид

$$[x] = \{(x_0, x_1, x_2, x_3), (x_1, x_0, x_2, x_3), (x_0, x_1, x_3, x_2), (x_1, x_0, x_3, x_2)\}$$

в случае А);

$$[\langle z_1, z_2, a, b \rangle] = \{ \langle z_1, z_2, \varepsilon J^n a, \varepsilon J^{-n} b \rangle,$$

$$\langle z_1, z_2, \varepsilon J^{-n} b, \varepsilon J^n a \rangle \mid n \in \mathbb{Z}, \varepsilon = \pm 1 \}$$

в случае В).

Из леммы 1, а также из того, что действие  $G$  на  $V^*$  имеет измеримое сечение  $K$  (например,  $K = \{(x_0, x_1, x_2, x_3) \mid x_0 \geq x_1, x_2 \geq x_3\}$  в случае А);

$$K = \{ \langle z_1, z_2, a, b \rangle \mid z_1, z_2 \in \mathbb{R}; (a > 0 \& a \leq |b| \leq |J|^{\varepsilon} a) \vee (a = 0 \& 1 \leq b < |J|^{\varepsilon}) \vee (a = b = 0) \},$$

где  $\varepsilon = 1$ , если  $|J| > 1$ ;  $\varepsilon = -1$ , если  $0 < |J| < 1$ , в случае B)) вытекает следующая лемма.

**Л е м м а 2.** В случаях A) и B) для всякого неприводимого \*-представления  $\rho : \Lambda \rightarrow \mathfrak{B}(H)$  совместный спектр  $\rho(S_i^2)$  дискретен и является подмножеством некоторой орбиты  $\alpha$  группы  $G$  на  $V^* \simeq \mathbb{R}^4$ . В случае B) точки  $\langle z_1, z_2, a, b \rangle$  совместного спектра удовлетворяют дополнительному условию  $z_1 z_2 = ab$ .

По орбите  $\alpha \subset V^*$  строим граф  $\Gamma_\alpha$ , для каждого  $i = \overline{0, 3}$  соединяя ориентированными ребрами  $S_{i;x,y}$  пары точек  $(x, y) \in \alpha \times \alpha$  такие, что  $s_i(x) = y$  (для таких точек  $x_i = y_i$ ). Пусть  $\Lambda_\alpha$  — категория над полем  $\mathbb{C}$ , порожденная графом  $\Gamma_\alpha$ , с соотношениями: 1) получающимися при всевозможных  $x \in \alpha$  из соотношений в алгебре  $\Lambda$ , если в них каждый моном  $S_i S_j$  заменить мономом  $S_{i;x',x''} S_{j;x,x'}$  где  $x' = s_j(x)$ ,  $x'' = s_i(x')$  (заметим, что при этом точка  $x''$  будет одинаковой для всех мономов, входящих в одно соотношение); 2)

$$S_{i;y,x} S_{i;x,y} = x_i I, \quad (9)$$

где  $y = s_i(x)$ . На  $\Lambda_\alpha$  определим инволюцию  $S_{i;x,y}^* = S_{i;y,x}$ .

По представлению  $\rho : \Lambda \rightarrow \mathfrak{B}(H)$  такому, что совместный спектр операторов  $\rho(S_i^2)$  лежит на орбите  $\alpha \in \mathbb{R}^4$ , определим представление  $\rho_\alpha$  категории  $\Lambda_\alpha$ :

$$\alpha \ni x \mapsto H_x = \bigcap_{i=0}^3 \ker(\rho(S_i^2) - x_i I),$$

$$\rho_\alpha(S_{i;x,y}) = P_{H_y} \rho(S_i) P_{H_x}.$$

Обратно по представлению  $\rho_\alpha$  категории  $\Lambda_\alpha$  строим представление

$$\rho : \Lambda \rightarrow \mathfrak{B}(H), \quad H = \bigoplus_{x \in \alpha} H_x, \quad \rho(S_i) = \sum_{y=s_i(x)} \rho_\alpha(S_{i;x,y}),$$

где  $\rho_\alpha(S_{i;x,y})$  рассматриваются как операторы в пространстве  $H$ .

**Л е м м а 3.** Описанные выше отображения  $\rho \mapsto \rho_\alpha$ ,  $\rho_\alpha \mapsto \rho$  сохраняют отношение унитарной эквивалентности представлений и устанавливают взаимно однозначное соответствие между  $\hat{\Lambda}$  и  $\bigcup_{\alpha} \hat{\Lambda}_\alpha$ . При этом в слу-

чае B)  $\hat{\Lambda}_\alpha \neq \emptyset$  лишь для орбит  $\alpha \subset \{ \langle z_1, z_2, a, b \rangle \mid z_1 z_2 = ab \}$ .

Модифицируем определения категории  $\Lambda_\alpha$  и графа  $\Gamma_\alpha$ , не изменяя при этом множества представлений. Образующие  $S_{i;x,y}$  такие, что  $x_i > 0$ , заменим на  $U_{i;x,y} := (x_i)^{-1/2} S_{i;x,y}$ . Соотношения (9) преобразуются при этом в условия унитарности  $U_{i;x,y} U_{i;x,y}^* = I$ ,  $U_{i;x,y}^* U_{i;x,y} = I$  (если, кроме того,  $x = y$ , то  $U_{i;x,y}^* = U_{i;x,y}$ ). В случае  $x_i = 0$  соотношения (9) влекут  $\rho(S_i; x, y) = 0$  для любого \*-представления  $\rho$ . Удалим все такие ребра в графе  $\Gamma_\alpha$ , а в соотношениях категории  $\Lambda_\alpha$  опустим все мономы, содержащие эти образующие. Граф  $\Gamma_\alpha$ , вообще говоря, распадется на компоненты связности  $\Gamma_{\alpha,j}$ ,  $j \in \mathbb{N}$ , а категория  $\Lambda_\alpha$  — в объединение соответствующих подкатегорий  $\Lambda_{\alpha,j}$  между точками которых нет ненулевых стрелок. При этом  $\hat{\Lambda}_\alpha = \bigcup_j \hat{\Lambda}_{\alpha,j}$ . Если  $\Gamma_{\alpha,j}$  содержит вершину  $x$ , у которой

некоторая координата  $x_i < 0$ , то в силу соотношения (9) при всех представлениях соответствующее пространство  $H_x = 0$ , а из-за связности  $\Gamma_{\alpha,j}$  любой вершине соответствует нулевое пространство. Такие компоненты связности будем называть «отрицательными». Соответствующая подкатегория не имеет представлений положительной размерности:  $\hat{\Lambda}_{\alpha,j} = \emptyset$ . Если у каждой вершины  $x$  графа  $\Gamma_{\alpha,j}$  все координаты  $x_i > 0$  (назовем

такую компоненту связности «положительной»), то все образующие  $U_{l;x,y}$  категории  $\Lambda_{\alpha,j}$  унитарные. Каждое из соотношений (3), (4) эквивалентно двум, выражающим равенство: 1) унитарных; 2) самосопряженных сомножителей в полярных разложениях левой и правой частей. Первые запишутся в виде

$$iU_0U_2 = U_3U_1, \quad iU_0U_3 = -U_3U_1 \quad (10)$$

для соотношений (3) и в виде

$$iU_0U_2 = -U_1U_3, \quad iU_0U_3 = U_1U_2, \quad (11)$$

для соотношений (4). (Мы опускаем индексы, указывающие между какими точками действуют образующие  $U_{l;x,y}$ . Все индексы однозначно могут быть восстановлены по одному из них.) Вторые можно переписать в виде (7) и (8) соответственно; в силу замечания после леммы 1 в категориях  $\Lambda_{\alpha,j}$  они выполняются автоматически. Точно так же в случае В) можно отбросить соотношения (2), которые являются следствием остальных. И последнее: категория  $\Lambda_{\alpha,j}$ , соответствующая «положительной» компоненте связности  $\Gamma_{\alpha,j}$ , эквивалентна одноточечной. (Мы можем отождествить все точки, полагая некоторые из унитарных стрелок равными единичным.) Таким образом, описание  $\Lambda_{\alpha,j}$  сведется к унитарной классификации наборов унитарных операторов в одном пространстве, связанных простыми соотношениями.

Введем обозначения

$$R(\varphi) := \begin{pmatrix} \cos \varphi & \sin \varphi \\ \sin \varphi & -\cos \varphi \end{pmatrix}, \quad U(\varphi) := \begin{pmatrix} \cos \varphi & -\sin \varphi \\ -\sin \varphi & \cos \varphi \end{pmatrix}.$$

**Теорема 3.** *Ниже для случая А) перечислены орбиты  $\alpha \in \mathbb{R}_{\geq 0}^4$  и соответствующие им неприводимые представления алгебры  $\Lambda$  (по одному представителю для каждого класса унитарной эквивалентности):*

1) Представления «общего положения»:

$$\alpha = \{(a^2, b^2, c^2, d^2), (a^2, b^2, d^2, c^2), (b^2, a^2, c^2, d^2), (b^2, a^2, d^2, c^2)\}, \\ a > b \geq 0, \quad c > d \geq 0;$$

$$S_0 = \begin{pmatrix} 0 & a & 0 & 0 \\ a & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & be^{i\varphi} \\ 0 & 0 & be^{-i\varphi} & 0 \end{pmatrix}, \quad S_1 = \begin{pmatrix} 0 & -be^{i\varphi} & 0 & 0 \\ -be^{-i\varphi} & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & a \\ 0 & 0 & a & 0 \end{pmatrix}, \\ S_2 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & c & 0 \\ 0 & 0 & 0 & de^{i\psi} \\ c & 0 & 0 & 0 \\ 0 & de^{-i\psi} & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad S_3 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & ide^{i\psi} & 0 \\ 0 & 0 & 0 & ic \\ -ide^{-i\psi} & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -ic & 0 & 0 \end{pmatrix};$$

$$\varphi, \psi \in [0, 2\pi],$$

$$ab \cos \varphi = cd \cos \psi,$$

$$ab \sin \varphi = -Jcd \sin \psi$$

(в случае  $b = d = 0$  при фиксированных  $a$  и  $c$  и различных  $\varphi$  и  $\psi$  получаем одно и то же представление);

$$2) \alpha = \{(a^2, a^2, c^2, d^2), (a^2, a^2, d^2, c^2)\}, \quad c > d \geq 0, \quad a \geq 0:$$

а)

$$S_0 = a \begin{pmatrix} 0 & I \\ I & 0 \end{pmatrix}, \quad S_1 = a \begin{pmatrix} 0 & iU(2\varphi) \\ -iU(-2\varphi) & 0 \end{pmatrix}, \\ S_2 = \begin{pmatrix} cR(\varphi + \psi) & 0 \\ 0 & dR(-\varphi + \psi) \end{pmatrix}, \quad S_3 = \begin{pmatrix} dR(\varphi - \psi) & 0 \\ 0 & -cR(-\varphi - \psi) \end{pmatrix},$$

$$0 < \varphi < \pi/2; 0 < \psi < \pi; a, c, d > 0; a^2 \cos 2\varphi = -Jcd \cos 2\psi; a^2 \sin 2\varphi = cd \sin 2\psi;$$

б)

$$S_0 = a \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad S_1 = \varepsilon \varepsilon_1 \varepsilon_2 a \begin{pmatrix} 0 & i \\ -i & 0 \end{pmatrix},$$

$$S_2 = \varepsilon_1 \begin{pmatrix} c & 0 \\ 0 & \varepsilon d \end{pmatrix}, \quad S_3 = \varepsilon_2 \begin{pmatrix} d & 0 \\ 0 & -\varepsilon c \end{pmatrix},$$

$$-Jcd = \varepsilon a^2 \neq 0; \varepsilon, \varepsilon_1, \varepsilon_2 = \pm 1;$$

в)

$$a = d = 0; \quad S_0 = S_1 = S_2 = 0; \quad S_3 = \pm c \text{ или } S_0 = S_1 = S_3 = 0,$$

$$S_2 = \pm c;$$

$$3) \alpha = \{(a^2, b^2, c^2, c^2), (b^2, a^2, c^2, c^2)\}, \quad a > b \geq 0, \quad c \geq 0:$$

а)

$$S_0 = \begin{pmatrix} aR(\varphi + \psi) & 0 \\ 0 & bR(-\varphi + \psi) \end{pmatrix}, \quad S_1 = \begin{pmatrix} bR(\varphi - \psi) & 0 \\ 0 & aR(-\varphi - \psi) \end{pmatrix},$$

$$S_2 = c \begin{pmatrix} 0 & I \\ I & 0 \end{pmatrix}, \quad S_3 = c \begin{pmatrix} 0 & -iU(2\varphi) \\ iU(-2\varphi) & 0 \end{pmatrix},$$

$$a, b, c > 0; 0 < \varphi < \pi/2; 0 < \psi < \pi, \quad ab \cos 2\varphi = c^2 \cos 2\psi; \quad Jab \sin 2\varphi = -c^2 \sin 2\psi;$$

б)

$$S_0 = \varepsilon_1 \begin{pmatrix} a & 0 \\ 0 & b \end{pmatrix}, \quad S_1 = \varepsilon_2 \begin{pmatrix} b & 0 \\ 0 & -a \end{pmatrix}, \quad S_2 = c \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix},$$

$$S_3 = \varepsilon_1 \varepsilon_2 c \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix};$$

$$ab = c^2 \neq 0; \varepsilon_1, \varepsilon_2 = \pm 1;$$

в)

$$b = c = 0, \quad S_0 = \pm a, \quad S_1 = S_2 = S_3 = 0 \text{ или } S_1 = \pm a,$$

$$S_0 = S_2 = S_3 = 0;$$

$$4) \alpha = \{(a^2, a^2, c^2, c^2)\}; \quad a, c \geq 0:$$

а)

$$S_0 = aR(\varphi) \otimes \sigma_0, \quad S_1 = aR(-\varphi) \otimes \sigma_1, \quad S_2 = cR(\psi) \otimes \sigma_2,$$

$$S_3 = cR(-\psi) \otimes \sigma_3; \quad a, c > 0; \quad 0 < \varphi < \pi/2; \quad 0 < \psi < \pi;$$

$$a^2 \cos 2\varphi = c^2 \cos 2\psi; \quad a^2 \sin 2\varphi = -Jc^2 \sin 2\psi;$$

б)

$$S_i = \varepsilon a \sigma_i, \quad a = c \neq 0;$$

$$S_0 = \varepsilon a \sigma_3, \quad S_1 = \varepsilon a \sigma_1, \quad S_2 = \varepsilon c \sigma_2, \quad S_3 = \varepsilon c \sigma_0, \quad a^2 = Jc^2 \neq 0;$$

$$S_0 = \varepsilon a \sigma_2; \quad S_1 = \varepsilon a \sigma_1, \quad S_2 = \varepsilon c \sigma_0, \quad S_3 = \varepsilon c \sigma_3, \quad a^2 = -Jc^2 \neq 0,$$

$$\varepsilon = \pm 1;$$

$$в) S_i = 0.$$

**Теорема 4.** Ниже для случая В) перечислены множества вершин всевозможных «положительных» компонент связности  $\Gamma_{\alpha, j}$  для орбит  $\alpha \subset \{(z_1, z_2, a, b) \mid z_1 z_2 = ab\}$  и соответствующие неприводимые представления алгебры  $\Lambda$ :

$$1) \text{ а) } \{\langle z, 0, J^n z, 0 \rangle, \langle z, 0, -J_z^{n-1}, 0 \rangle, \langle z, 0, 0, J^n z \rangle,$$

$$\langle z, 0, 0, -J^n z \rangle \mid n \in M\}, \quad ((M = \mathbb{N}) \& (0 < |J| < 1)) \vee ((M =$$

$$= \mathbb{Z} \setminus \mathbb{N}) \& (|J| > 1)), \quad z > 0;$$

б)  $\{\langle z, \varepsilon J^{-n} z, (-1)^m J^{-k} z, (-1)^m \varepsilon J^{-n+k} z \rangle \mid m = 0, 1; k \in \mathbb{N}, m \leq k \leq n\}$ ,  
 $\varepsilon = \pm 1, (n = 0) \vee ((n \geq 1) \& (|J| > 1)), z > 0$ ;

в)  $\{\langle z, -\varepsilon J^n z, (-1)^{m+1} J^k z, (-1)^{m+1} \varepsilon J^{n-k} z \rangle \mid m = 0, 1, k \in \mathbb{N},$   
 $m \leq k \leq n-1\}$ ,  $\varepsilon = \pm 1, (n = 1) \vee ((n \geq 2) \& (0 < |J| < 1)), z > 0$ .

В каждом из этих случаев соответствующая категория  $\Lambda_{\alpha, j}$  эквивалентна одноточечной без образующих и соотношений ( $\Lambda_{\alpha, j} \simeq \mathbb{C}$ ) и имеет одно неприводимое представление с точностью до унитарной эквивалентности. Размерности соответствующих представлений алгебры  $\Lambda$  равны  $\infty$  в случае а),  $2n + 1$  в случае б),  $2n - 1$  в случае в);

2)  $\alpha = \{\langle 4a^2, 0, 0, 0 \rangle\}$ ,  $a \geq 0$ :

а)  $S_0 = a\sigma_3 \otimes R(0)$ ,  $S_1 = a\sigma_1 \otimes R(\pi/2)$ ,  $S_2 = a\sigma_2 \otimes R(\varphi + \pi/2)$ ,

$S_3 = a\sigma_0 \otimes R(\varphi)$ ,  $a > 0$ ,  $0 < \varphi < \pi/2$ ;

б)  $S_i = \varepsilon a \sigma_i$  или  $S_0 = \varepsilon a \sigma_1$ ,  $S_1 = \varepsilon a \sigma_0$ ,  $S_2 = \varepsilon a \sigma_2$ ,  $S_3 = \varepsilon a \sigma_3$ ,

$\varepsilon = \pm 1$ ,  $a > 0$ ;

в)  $S_i = 0$ .

1. Склянин Е. К. О некоторых алгебраических структурах, связанных с уравнением Янга — Бакстера // Функцион. анализ.— 1982.— 16, вып. 4.— С. 27—34.
2. Склянин Е. К. О некоторых алгебраических структурах, связанных с уравнением Янга — Бакстера. Представления квантовой алгебры // Там же.— 1983.— 17 вып. 4.— С. 34—48.
3. Вершик А. М. Алгебры с квадратичными соотношениями // Спектральная теория операторов и бесконечномерный анализ.— Киев: Ин-т математики АН УССР.— 1984.— С. 32—57.
4. Кругляк С. А. Представления квантовой алгебры, связанной с уравнением Янга — Бакстера // Спектральная теория операторов и бесконечномерный анализ.— Киев: Ин-т математики АН УССР,— 1984.— С. 111—120.

Получено 11.01.91