

В сб. "Алгебра, дифференциальные уравнения и теория вероятностей", (Труды Коми НЦ УрО РАН, N151). Сыктывкар, 1997, с. 30–43.

Квантовые симплектические группы Кэли–Клейна $Fun(Sp_q(n; \mathbf{j}))$.

Н.А.Громов, И.В.Костяков, В.В.Куратов

Изучены квантовые симплектические группы $Fun(Sp_q(n; \mathbf{j}))$, как алгебры Хопфа некоммутативных функций над алгебрами с нильпотентными образующими. Исследованы двойственные к $Fun(Sp_q(n; \mathbf{j}))$ алгебры $sp_q(n; \mathbf{j})$ и установлен изоморфизм между квантовой деформацией универсальной обертывающей алгеброй $U_z(sp(n; \mathbf{j}))$ и алгеброй $sp_q(n; \mathbf{j})$.

1 Введение

В данной работе предлагается способ описания квантовых симплектических групп, отвечающих неполупростым группам. Известно, что группы движений симплектических пространств Кэли–Клейна, среди которых есть некомпактные и неполупростые, можно описать единым образом [2], вводя в симплектическую группу $Sp(n)$ параметры j_k , ($j_k = 1, \iota_k$, где $\iota_k \neq 0$, $\iota_k^2 = 0$, $\iota_k \iota_m = \iota_m \iota_k$, $m \neq k$). Полученный таким образом набор групп обозначим $Sp(n; \mathbf{j})$, $\mathbf{j} = j_1, j_2, \dots$, а операцию введения параметров j_k будем называть введением структуры Кэли–Клейна на группе. Определяя структуру Кэли–Клейна на квантовой группе, мы получаем описание квантовых некомпактных и неполупростых групп. Мы придерживаемся обозначений, введенных в [1].

2 Симплектическая группа $Sp(n; \mathbf{j})$

Рассмотрим пространство $R_n(\mathbf{j})$, которое получается из n -мерного пространства Евклида R_n , отображением

$$\psi : R^n \rightarrow R^n(\mathbf{j}),$$

$$\psi \hat{x}_k = x_k J_k, \quad \psi \hat{x}_{k'} = x_{k'} J_k, \quad (1)$$

$$J_k = \prod_{m=1}^{k-1} j_m, \quad k' = 2n + 1 - k, \quad k = 1, 2, \dots, n.$$

Симплектическую группу Кэли–Клейна $Sp(n; \mathbf{j})$ определим как группу преобразований $2n$ -мерного пространства $R_n(\mathbf{j}) \otimes R_n(\mathbf{j})$, сохраняющих билинейную форму

$$[x, y] = \sum_{k=1}^n (x_k y_{k'} - x_{k'} y_k) J_k^2. \quad (2)$$

Здесь декартовы координаты x_k, y_k , $k = 1, 2, \dots, n$ принадлежат первому, а $x_{k'}, y_{k'}$, — второму сомножителю в прямом произведении пространств. Обозначим матричную реализацию этой группы через $T(\mathbf{j})$. Тогда действие группы $Sp(n; \mathbf{j})$ на пространстве $R_n(\mathbf{j}) \otimes R_n(\mathbf{j})$ задается формулой: $x'_i = \sum_m (T(\mathbf{j}))_{im} x_m$. Структура расстановки параметров \mathbf{j} в матрице $T(\mathbf{j})$ выглядит так

$$T(j) = \begin{pmatrix} t_{11} & j_1 t_{12} & \dots & j_1 t_{1,2n-1} & t_{1,2n} \\ j_1 t_{21} & t_{22} & \dots & t_{2,2n-1} & j_1 t_{2,2n} \\ j_1 j_2 t_{31} & j_2 t_{32} & \dots & j_2 t_{3,2n-1} & j_1 j_2 t_{3,2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ j_1 j_2 t_{2n-2,1} & j_2 t_{2n-2,2} & \dots & j_2 t_{2n-2,2n-1} & j_1 j_2 t_{2n-2,2n} \\ j_1 t_{2n-1,1} & t_{2n-1,2} & \dots & t_{2n-1,2n-1} & j_1 t_{2n-1,2n} \\ t_{2n,1} & j_1 t_{2n,2} & \dots & j_1 t_{2n,2n-1} & t_{2n,2n} \end{pmatrix}, \quad (3)$$

или

$$T_{ir} = J_m^k t_{ir}, \quad k = \begin{cases} i, & i \leq n; \\ 2n + 1 - i, & i > n; \end{cases} \quad m = \begin{cases} r, & j \leq n; \\ 2n + 1 - r, & j > n, \end{cases}$$

$$J_m^k = \prod_{n=\min(k,m)}^{\max(k,m)-1} j_n.$$

Элементы матрицы $T(\mathbf{j})$ удовлетворяют дополнительным соотношениям

$$T^t(\mathbf{j}) C_0 T(\mathbf{j}) = C_0, \quad (4)$$

где матрица C_0 равна $(C_0)_{ij} = \varepsilon_i \delta_{ij}$, $\varepsilon_i = 1$ если $i = 1, 2, \dots, n$ и $\varepsilon_i = -1$ для $i = n + 1, \dots, 2n$.

2.1 Симплектическая алгебра $sp(n; \mathbf{j})$

Опишем теперь алгебру $sp(n; \mathbf{j})$ симплектической группы $Sp(n; \mathbf{j})$. Как известно, можно ограничиться описанием базиса Шевалле и матрицы Картана для этой алгебры. Общий элемент базиса Шевалле $sp(n; \mathbf{j})$ выглядит так:

$$H = \begin{pmatrix} h_1 & j_1 x_1^+ & 0 & \cdots & \cdots & 0 \\ j_1 x_1^- & h_2 & j_2 x_2^+ & \cdots & \cdots & 0 \\ 0 & j_2 x_2^- & \cdots & \cdots & \cdots & 0 \\ \cdots & \cdots & \cdots & \cdots & \cdots & \cdots \\ 0 & \cdots & \cdots & -j_2 x_2^- & -h_2 & -j_1 x_1^+ \\ 0 & \cdots & \cdots & \cdots & -j_1 x_1^- & -h_1 \end{pmatrix}. \quad (5)$$

Выберем генераторы алгебры $sp(n; \mathbf{j})$ следующим образом:

$$\begin{aligned} H_i &= e_{ii} - e_{i'i'} - e_{i+1, i+1} + e_{(i+1)', (i+1)'}, & H_n &= e_{nn} - e_{n', n'}, \\ X_i^+ &= j_i(e_{i, i+1} - e_{(i+1)', i'}), & X_i^- &= j_i(e_{i+1, i} - e_{(i)', (i+1)'}), \\ X_n^+ &= j_n e_{n, n+1}, & X_n^- &= j_n e_{n+1, n}, \end{aligned} \quad (6)$$

где $(e_{rs})_{km} = \delta_{rk} \delta_{sm}$, $i = 1, \dots, n-1$. Коммутационные соотношения для базиса Шевалле выглядят так

$$[H_r, X_s^\pm] = \pm A_{rs} X_s^\pm, \quad [X_r^+, X_s^-] = \delta_{rs} j_i^2 H_s, \quad (7)$$

где A_{rs} – матрица Картана: $A_{rr} = 2$, $A_{r, r-1} = A_{r-2, r-1} = -1$, $A_{n-1, n} = -2$. В случае $j_k = \iota_k$, $j_k^2 = 0$, $k = k_1, \dots, k_r$, мы получаем неполупростую алгебру S , являющуюся полупрямой суммой: $S = S_0 \ltimes B$, где $S_0 = S_{k_1} \oplus \dots \oplus S_{k_r}$ и абелевы алгебры S_{k_i} натянуты на генераторы $H_{k_i}, X_{k_i}^\pm$ а B – на генераторы H_i, X_i^\pm , $i \neq k_1, \dots, k_r$.

3 Структура Кэли–Клейна на квантовой симплектической группе $Fun(Sp_q(n; \mathbf{j}))$

Аналогично классическому случаю, определим $2n$ -мерное квантовое симплектическое пространство Кэли–Клейна $Sp_q^N(\mathbb{C}; \mathbf{j})$ с базисом \hat{x}_k и коммутационными соотношениями

$$\hat{R}_q(\hat{x} \otimes \hat{x}) = q(\hat{x} \otimes \hat{x}), \quad (8)$$

с помощью отображения

$$\psi \hat{x}_k = x_k J_k, \quad \psi \hat{x}_{k'} = x_{k'} J_k, \quad k = 1, \dots, n. \quad (9)$$

Здесь матрица R_q равна

$$\begin{aligned}
R_q = & q \sum_{\substack{i=1 \\ i \neq i'}}^{2n} e_{ii} \otimes e_{ii} + \sum_{\substack{i,j=1 \\ i \neq j, j'}}^{2n} e_{ii} \otimes e_{jj} + q^{-1} \sum_{\substack{i=1 \\ i \neq i'}}^{2n} e_{i'i'} \otimes e_{ii} + \\
& + \lambda \sum_{\substack{i,j=1 \\ i > j}}^{2n} e_{ij} \otimes e_{ji} - \lambda \sum_{\substack{i,j=1 \\ i > j}}^{2n} q^{\rho_i - \rho_j} \varepsilon_i \varepsilon_j e_{ij} \otimes e_{i'j'}
\end{aligned} \tag{10}$$

где $\lambda = q - q^{-1}$ и $(\rho_1, \dots, \rho_{2n}) = (n, n-1, \dots, 1, -1, \dots, -n)$, $\varepsilon_i = \begin{cases} 1, & i = 1, \dots, n \\ -1, & i = n+1, \dots, 2n \end{cases}$. На квантовом симплектическом пространстве $Sp_q^N(\mathbb{C}; \mathbf{j})$ определено "действие" $\delta': Sp_q^N(\mathbb{C}; \mathbf{j}) \rightarrow Fun(Sp_q(n; \mathbf{j})) \otimes Sp_q^N(\mathbb{C}; \mathbf{j})$ квантовой группы $Fun(Sp_q(n; \mathbf{j}))$, задаваемое формулой $\delta'(\hat{x}) = T(\mathbf{j}) \dot{\otimes} \hat{x}$ и сохраняющее билинейную форму $\hat{x}^t \dot{\otimes} C \hat{x} : m_{13}(\delta' \otimes \delta')(\hat{x}^t \dot{\otimes} C \hat{x}) = 1 \otimes \hat{x}^t \dot{\otimes} C \hat{x}$, где $m : Fun(Sp_q(n; \mathbf{j})) \otimes Fun(Sp_q(n; \mathbf{j})) \rightarrow Fun(Sp_q(n; \mathbf{j}))$ – отображение умножения. Структура расстановки параметров \mathbf{j} при некоммутативных генераторах t_{ik} аналогична классическому случаю (3). Коммутационные и дополнительные соотношения для генераторов t_{ik} определяются так:

$$R_q T_1(\mathbf{j}) T_2(\mathbf{j}) = T_2(\mathbf{j}) T_1(\mathbf{j}) R_q, \tag{11}$$

$$T(\mathbf{j}) C T^t(\mathbf{j}) C^{-1} = C T^t(\mathbf{j}) C^{-1} T(\mathbf{j}) = I, \tag{12}$$

здесь $T_1(\mathbf{j}) = T(\mathbf{j}) \otimes I$, $T_2(\mathbf{j}) = I \otimes T(\mathbf{j})$, $C = C_0 q^\rho$, $\rho = \text{diag}(n, n-1, \dots, 1, -1, \dots, -n)$. Копроизведение, коединица и антипод равны, соответственно:

$$\begin{aligned}
\Delta(T(\mathbf{j})) &= T(\mathbf{j}) \dot{\otimes} T(\mathbf{j}), \quad \epsilon(T(\mathbf{j})) = I, \\
S(T(\mathbf{j})) &= C T^t(\mathbf{j}) C^{-1}.
\end{aligned} \tag{13}$$

3.1 Квантовая алгебра $sp_q(n; \mathbf{j})$

Двойственную к $Fun(Sp_q(n; \mathbf{j}))$ квантовую алгебру $sp_q(n; \mathbf{j})$ определим соотношениями

$$(L^{(\pm)}(\mathbf{j}), T_1(\mathbf{j}) \dots T_k(\mathbf{j})) = R_1^{(\pm)} \dots R_k^{(\pm)}.$$

где $T_i = I \otimes \dots \otimes \underbrace{T}_i \otimes \dots \otimes I$, а матрицы R_i^\pm действуют нетривиально только в сомножителях с номерами 0 и i тензорного произведения $\underbrace{\mathbb{C}^n \otimes \dots \otimes \mathbb{C}^n}_{k+1}$ и совпадают там соответственно с матрицами

$$R^{(-)} = R_q^{-1} = R_{q^{-1}}, \quad R^{(+)} = P R_q P, \quad P u \otimes v = v \otimes u. \tag{14}$$

Образующие алгебры $sp_q(n; \mathbf{j})$ имеют вид

$$L^{(+)}(\mathbf{j}) = \begin{pmatrix} l_{11}^+ & j_1^{-1}l_{12}^+ & j_1^{-1}j_2^{-1}l_{13}^+ & \cdots & l_{1N}^+ \\ 0 & l_{22}^+ & j_2^{-1}l_{23}^+ & \cdots & j_1^{-1}l_{2N}^+ \\ 0 & 0 & \cdots & l_{N-1, N-1}^+ & j_1^{-1}l_{N-1, N}^+ \\ 0 & 0 & 0 & 0 & l_{N, N}^+ \end{pmatrix}, \quad (15)$$

$$L^{(-)}(j) = \begin{pmatrix} l_{11}^- & 0 & 0 & 0 & 0 \\ j_1^{-1}l_{21}^- & l_{22}^- & 0 & 0 & 0 \\ \cdots & \cdots & \cdots & \cdots & \cdots \\ j_1^{-1}l_{N-1, 1}^- & j_2^{-1}l_{N-1, 2}^- & \cdots & \cdots & 0 \\ l_{N1}^- & j_1^{-1}l_{N2}^- & j_1^{-1}j_2^{-1}l_{N3}^- & \cdots & l_{NN}^- \end{pmatrix}. \quad (16)$$

Коммутационные и дополнительные соотношения для образующих алгебры $sp_q(n; \mathbf{j})$ задаются соотношениями

$$R^{(+)}L_1^{(\varepsilon)}(j)L_2^{(\varepsilon)}(j) = L_2^{(\varepsilon)}(j)L_1^{(\varepsilon)}(j)R^{(+)}, \quad (17)$$

$$R^{(+)}L_1^{(+)}(j)L_2^{(-)}(j) = L_2^{(-)}(j)L_1^{(+)}(j)R^{(+)}, \quad (18)$$

$$L(j)C^tL^t(j)(C^{-1})^t = C^tL^t(j)(C^{-1})^tL(j) = I, \quad (19)$$

где $L_1^{(\varepsilon)}(\mathbf{j}) = L^{(\varepsilon)}(\mathbf{j}) \otimes I$, $L_2^{(\varepsilon)}(\mathbf{j}) = I \otimes L^{(\varepsilon)}(\mathbf{j})$, $\varepsilon = \pm$. Копроизведение и коединица определяются обычным образом

$$\Delta(L^\pm(\mathbf{j})) = L^\pm(\mathbf{j}) \dot{\otimes} L^\pm(\mathbf{j}), \quad \epsilon(L^\pm(\mathbf{j})) = I. \quad (20)$$

Квантовой универсальной обертывающей алгеброй $U_z(sp(n; \mathbf{j}))$ алгебры $(sp(n; \mathbf{j}))$ назовем алгебру с образующими X_i^\pm , H_i , $i = 1, \dots, n$ и соотношениями

$$\begin{aligned} [H_s, H_p] &= 0, & [H_s, X_p^\pm] &= \pm(\alpha_s, \alpha_p)X_p^\pm, \\ [X_s^+, X_p^-] &= \delta_{sp}j_p^2 \frac{\sinh(zH_p)}{\sinh(z)}, & p, s &= 1, \dots, n, \end{aligned} \quad (21)$$

$$\sum_{k=0}^m (-1)^k \binom{m}{k}_{z_i} z_i^{-\frac{k(m-k)}{2}} (X_i^\pm)^k X_s^\pm (X_i^\pm)^{m-k} = 0 \quad (22)$$

при $i \neq s$, где $m = 1 - 2\frac{(\alpha_i, \alpha_s)}{(\alpha_s, \alpha_s)}$, $z_i = e^{z(\alpha_i, \alpha_s)}$,

$$\binom{m}{k}_z = \frac{(z^m - 1)(z^{m-1} - 1) \cdots (z^{m-k+1} - 1)}{(z^k - 1)(z^{k-1} - 1) \cdots (z - 1)}.$$

При $z \rightarrow 0$ $U_z(sp(n; \mathbf{j}))$ переходит в универсальную обертывающую алгебру $U(sp(n; \mathbf{j}))$ алгебры Ли $sp(n; \mathbf{j})$. Изоморфизм между алгеброй $sp_q(n; \mathbf{j})$ и квантовой универсальной обертывающей алгеброй $U_z(sp(n; \mathbf{j}))$ выглядит следующим образом:

$$\begin{aligned} l_{ii}^+ &= e^{z\tilde{H}_i}, & l_{nn}^+ &= e^{z\tilde{H}_n}, \\ l_{i,i+1}^+ &= \lambda q^{-\frac{1}{2}} X_1^+ e^{\frac{z}{2}(\tilde{H}_i + \tilde{H}_{i+1})}, & l_{i+1,i}^- &= \lambda q^{\frac{1}{2}} X_1^- e^{-\frac{z}{2}(\tilde{H}_i + \tilde{H}_{i+1})} \\ l_{n,n+1}^+ &= \lambda X_n^+, & l_{n+1,n}^- &= \lambda X_n^-, \\ H_i &= \tilde{H}_i - \tilde{H}_{i+1}, & H_n &= 2\tilde{H}_n. \end{aligned} \quad (23)$$

Уравнения (22) определяют структуру квантовой универсальной обертывающей алгебры $U_z(sp(n; \mathbf{j}))$. В случае $j_i = \iota_i$ мы получаем новую универсальную обертывающую алгебру соответствующей новой неполупростой алгебре.

4 Пример: симплектическая алгебра $sp(2)$

В случае $n = 2$ общий элемент алгебры $sp(2)$ имеет вид

$$L = \begin{pmatrix} \tilde{h}_1 & x_1^+ & x_3^+ & x_4^+ \\ x_1^- & \tilde{h}_2 & x_2^+ & x_3^+ \\ x_3^- & x_2^- & -\tilde{h}_1 & -x_1^+ \\ x_4^- & x_3^- & -x_1^- & -\tilde{h}_2 \end{pmatrix}, \quad (24)$$

или

$$\begin{aligned} L &= h_1 H_1 + h_2 H_2 + x_1^+ X_1^+ + x_2^+ X_2^+ + x_1^- X_1^- + x_2^- X_2^- + \\ & x_3^- X_3^- + x_4^- X_4^- + x_3^+ X_3^+ + x_4^+ X_4^+, \end{aligned} \quad (25)$$

где генераторы алгебры $sp(2)$ выбраны в виде

$$\begin{aligned} H_1 &= e_{11} - e_{44} - e_{22} + e_{33}, & H_2 &= 2(e_{22} - e_{33}), \\ X_1^+ &= e_{12} - e_{34}, & X_1^- &= e_{21} - e_{43}, \\ X_2^+ &= \sqrt{2}e_{23}, & X_2^- &= \sqrt{2}e_{32}, \\ X_3^+ &= e_{13} + e_{24} = \frac{1}{2} [X_1^+, X_2^+], & X_3^- &= e_{31} + e_{42} = \frac{1}{2} [X_2^-, X_1^-], \\ X_4^+ &= \sqrt{2}e_{14} = \frac{1}{\sqrt{2}} [X_1^+, X_3^+], & X_4^- &= \sqrt{2}e_{41} = \frac{1}{\sqrt{2}} [X_3^-, X_1^-]. \end{aligned} \quad (26)$$

Коммутационные соотношения для базиса Шевалле алгебры $\mathfrak{sp}(2)$ выглядят так

$$\begin{cases} [H_1, X_1^\pm] = \pm 2X_1^\pm, & [H_1, X_2^\pm] = \mp 2X_2^\pm, \\ [H_2, X_1^\pm] = \mp 2X_1^\pm, & [H_2, X_2^\pm] = \pm 4X_2^\pm, \\ [X_1^+, X_1^-] = H_1, & [X_2^+, X_2^-] = H_2, \\ [X_1^+, X_2^-] = 0, & [X_2^+, X_1^-] = 0, \end{cases} \quad (27)$$

для остальных генераторов

$$\begin{cases} [H_1, X_3^\pm] = 0, & [H_2, X_3^\pm] = \pm 2X_3^\pm, \\ [X_3^+, X_3^-] = H_1 + H_2, & [X_4^+, X_4^-] = 2H_1 + H_2, \\ [H_2, X_4^\pm] = 0, & [H_1, X_4^\pm] = \pm 2X_4^\pm, \\ [X_2^\pm, X_3^\mp] = \pm\sqrt{2}X_1^\mp, & [X_1^\pm, X_4^\mp] = \mp\sqrt{2}X_3^\mp, \\ [X_1^\pm, X_3^\mp] = \mp\sqrt{2}X_2^\mp, & [X_1^\pm, X_4^\pm] = 0, \\ [X_2^\pm, X_3^\pm] = 0, & [X_1^\pm, X_3^\pm] = \pm\sqrt{2}X_4^\pm. \end{cases} \quad (28)$$

Для симплектической алгебры $\mathfrak{sp}(2;j)$ общий элемент имеет вид

$$L(j) = \begin{pmatrix} \tilde{h}_1 & jx_1^+ & jx_3^+ & x_4^+ \\ jx_1^- & \tilde{h}_2 & x_2^+ & jx_3^+ \\ jx_3^- & x_2^- & -\tilde{h}_1 & -jx_1^+ \\ x_4^- & jx_3^- & -jx_1^- & -\tilde{h}_2 \end{pmatrix}, \quad (29)$$

или

$$\begin{aligned} L(j) = & h_1 H_1 + h_2 H_2 + x_1^+ X_1^+ + x_2^+ X_2^+ + x_1^- X_1^- + x_2^- X_2^- + \\ & x_3^- X_3^- + x_4^- X_4^- + x_3^+ X_3^+ + x_4^+ X_4^+, \end{aligned} \quad (30)$$

где генераторы алгебры $\mathfrak{sp}(2;j)$

$$\begin{aligned} H_1 &= e_{11} - e_{44} - e_{22} + e_{33}, & H_2 &= 2(e_{22} - e_{33}), \\ X_1^+ &= j(e_{12} - e_{34}), & X_1^- &= j(e_{21} - e_{43}), \\ X_2^+ &= \sqrt{2}e_{23}, & X_2^- &= \sqrt{2}e_{32}, \\ X_3^+ &= j(e_{13} + e_{24}) = [X_1^+, X_2^+], & X_3^- &= j(e_{31} + e_{42}) = \frac{1}{2} [X_2^-, X_1^-], \\ X_4^+ &= \sqrt{2}e_{14}, & X_4^- &= \sqrt{2}e_{41}. \end{aligned} \quad (31)$$

Коммутационные соотношения для базиса Шевалле алгебры $sp(2;j)$ выглядят так

$$\begin{cases} [H_1, X_1^\pm] = \pm 2X_1^\pm, & [H_1, X_2^\pm] = \mp 2X_2^\pm, \\ [H_2, X_1^\pm] = \mp 2X_1^\pm, & [H_2, X_2^\pm] = \pm 4X_2^\pm, \\ [X_1^+, X_1^-] = j^2 H_1, & [X_2^+, X_2^-] = H_2, \\ [X_1^+, X_2^-] = 0, & [X_2^+, X_1^-] = 0, \end{cases} \quad (32)$$

для остальных генераторов

$$\begin{cases} [H_1, X_3^\pm] = 0, & [H_2, X_3^\pm] = \pm 2X_3^\pm, \\ [X_3^+, X_3^-] = j^2(H_1 + H_2), & [X_4^+, X_4^-] = 2H_1 + H_2, \\ [H_2, X_4^\pm] = 0, & [H_1, X_4^\pm] = \pm 2X_4^\pm, \\ [X_2^\pm, X_3^\mp] = \pm\sqrt{2}X_1^\pm, & [X_1^\pm, X_4^\mp] = \mp\sqrt{2}X_3^\mp, \\ [X_1^\pm, X_3^\mp] = \mp j^2 X_2^\mp, & [X_1^\pm, X_4^\pm] = 0, \\ [X_2^\pm, X_3^\pm] = 0, & [X_1^\pm, X_3^\pm] = \pm\sqrt{2}j^2 X_4^\pm. \end{cases} \quad (33)$$

При $j = \iota$, $j^2 = 0$ получаем неполупростую алгебру S , являющуюся полупрямой суммой: $S = S_0 \ltimes B$, где абелева алгебра S_0 натянута на генераторы H_1, X_1^\pm , а B – на генераторы $H_2, X_2^\pm, X_3^\pm, X_4^\pm$.

5 Квантовая деформация универсальной обертывающей алгебры $U_z(sp(2; j))$.

Построим квантовую универсальную обертывающую алгебру $U_z(sp(2; j))$. Образующие алгебры $U_z(sp(2))$ $H_i, X_i^\pm, i = 1, 2$, играющие роль квантового аналога базиса Шевалле, удовлетворяют соотношениям

$$\begin{cases} [H_i, H_j] = 0, & [H_i, X_j^\pm] = \pm(\alpha_i, \alpha_j)X_j^\pm, \\ [X_1^+, X_1^-] = j^2 \frac{\sinh(zH_1)}{\sinh(z)}, & [X_2^+, X_2^-] = \frac{\sinh(zH_2)}{\sinh(z)}. \end{cases} \quad (34)$$

Здесь матрица Картана

$$(\alpha_i, \alpha_j) = 2 \begin{pmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 2 \end{pmatrix}, \quad (35)$$

простые положительные корни $\alpha_1 = \mathbf{e}_1 - \mathbf{e}_2$, $\alpha_2 = 2\mathbf{e}_2$. Коумножение Δ :

$$\Delta(H_i) = H_i \otimes 1 + 1 \otimes H_i,$$

$$\Delta(X_i^\pm) = X_i^\pm \otimes e^{-\frac{zH_i}{2}} + e^{\frac{zH_i}{2}} \otimes X_i^\pm, \quad i = 1, 2,$$

антипод:

$$S(H_i) = -H_i, \quad S(X_i^\pm) = -e^{-z\frac{H_1+H_2}{2}} X_i^\pm e^{z\frac{H_1+H_2}{2}}, \quad i = 1, 2.$$

6 Структура Кэли-Клейна на квантовых симплектических группах $Fun(Sp_q(2; j))$.

Напомним определение группы $Fun(Sp_q(2))$ [1]. Некоммутативные образующие $Fun(Sp_q(2))$:

$$T = \begin{pmatrix} t_{11} & t_{12} & t_{13} & t_{14} \\ t_{21} & t_{22} & t_{23} & t_{24} \\ t_{31} & t_{32} & t_{33} & t_{34} \\ t_{41} & t_{42} & t_{43} & t_{44} \end{pmatrix}, \quad (36)$$

подчиняются следующим коммутационным соотношениям

$$R_q T_1 T_2 = T_2 T_1 R_q, \quad (37)$$

где $T_1 = T \otimes I$, $T_2 = I \otimes T$ и дополнительным соотношениям

$$TCT^t C^{-1} = CT^t C^{-1} T = I. \quad (38)$$

Здесь R-матрица задается формулой:

$$\begin{aligned} R_q &= q \sum_{i=1}^2 e_{ii} \otimes e_{ii} - \lambda q^{-1} (e_{21} \otimes e_{34} + e_{43} \otimes e_{12}) + \lambda q^{-2} e_{32} \otimes e_{23} + \\ &\lambda \sum_{\substack{i,j=1 \\ i>j}}^2 e_{ij} \otimes e_{ji} + \lambda q^{-4} e_{41} \otimes e_{14} + \lambda q^{-3} (e_{31} \otimes e_{24} + e_{42} \otimes e_{13}) + \\ &q^{-1} \sum_{i=1}^2 e_{ii} \otimes e_{i'i'} + \sum_{\substack{i,j=1 \\ i \neq j, j'}}^2 e_{ii} \otimes e_{jj}, \end{aligned} \quad (39)$$

сохраняет билинейную форму $x^t \dot{\otimes} Cx$.

Введем структуру Кэли-Клейна [2] на квантовой симплектической группе $Fun(Sp_q(2))$. Для этого, аналогично классическому случаю сделаем преобразование

$$\hat{x}_1 = x_1, \quad \hat{x}_2 = jx_2, \quad \hat{x}_3 = jx_3, \quad \hat{x}_4 = x_4,$$

где параметр j может принимать значения $1, \iota$ [2], $\hat{x}_1, \hat{x}_2, \hat{x}_3, \hat{x}_4$ образуют базис квантового 4-мерного симплектического пространства Кэли-Клейна $Sp_q^4(\mathbb{C}; j)$ с соотношениями

$$\hat{R}_q(\hat{x} \otimes \hat{x}) = q(\hat{x} \otimes \hat{x}). \quad (44)$$

В явном виде соотношения (44) выглядят следующим образом:

$$\begin{aligned} \hat{x}_1\hat{x}_2 &= q\hat{x}_2\hat{x}_1, \quad \hat{x}_1\hat{x}_3 = q\hat{x}_3\hat{x}_1, \quad \hat{x}_2\hat{x}_4 = q\hat{x}_4\hat{x}_2, \quad \hat{x}_3\hat{x}_4 = q\hat{x}_4\hat{x}_3, \\ \hat{x}_2\hat{x}_3 &= q^2\hat{x}_3\hat{x}_2 + j^2\lambda\hat{x}_1\hat{x}_4, \quad \hat{x}_4\hat{x}_1 = q^{-2}\hat{x}_1\hat{x}_4, \\ j^2\hat{x}_4\hat{x}_1 &= j^2\hat{x}_1\hat{x}_4 + (q^{-2} - 1)(j^2q^{-2}\hat{x}_1\hat{x}_4 + q^{-1}\hat{x}_2\hat{x}_3 - q\hat{x}_3\hat{x}_2). \end{aligned}$$

Исходя из условия сохранения билинейной формы, параметр j в $Fun(Sp_q(2; j))$ "расставится" следующим образом :

$$T(j) = \begin{pmatrix} t_{11} & jt_{12} & jt_{13} & t_{14} \\ jt_{21} & t_{22} & t_{23} & jt_{24} \\ jt_{31} & t_{32} & t_{33} & jt_{34} \\ t_{41} & jt_{42} & jt_{43} & t_{44} \end{pmatrix}. \quad (45)$$

Коммутационные и дополнительные соотношения для образующих t_{ik} квантовой группы $Fun(Sp_q(2; j))$ задаются, соответственно,

$$R_q T_1(j) T_2(j) = T_2(j) T_1(j) R_q, \quad (46)$$

где $T_1(j) = T(j) \otimes I$, $T_2(j) = I \otimes T(j)$ и

$$T(j) C T^t(j) C^{-1} = C T^t(j) C^{-1} T(j) = I. \quad (47)$$

Коумножение определяется обычным образом

$$\Delta(T(j)) = T(j) \dot{\otimes} T(j). \quad (48)$$

Коединица и антипод

$$\epsilon(T(j)) = I,$$

$$S(T(j)) = CT^t(j)C^{-1},$$

$$S(T(j)) = \begin{pmatrix} t_{44} & jq^{-1}t_{34} & -jq^{-3}t_{24} & -q^{-4}t_{14} \\ jq^3t_{43} & t_{33} & -q^{-2}t_{23} & -jq^{-3}t_{13} \\ -jq^3t_{42} & -q^2t_{32} & t_{22} & jq^{-1}t_{12} \\ -q^4t_{41} & -jq^3t_{31} & jq^2t_{21} & t_{11} \end{pmatrix}. \quad (49)$$

"Действие" δ' : $Sp_q^4(\mathbb{C}; j) \rightarrow Fun(Sp_q(2; j)) \otimes Sp_q^4(\mathbb{C}; j)$ квантовой группы $Fun(Sp_q(2; j))$ на квантовом симплектическом пространстве Кэли—Клейна $Sp_q^4(\mathbb{C}; j)$, задаваемое формулой $\delta(\hat{x}) = T(j) \otimes \hat{x}$, сохраняет билинейную форму $\hat{x}^t \otimes C \hat{x}$.

7 Квантовая алгебра $sp_q(2; j)$

Рассмотрим двойственную к $Fun(Sp_q(2; j))$ квантовую алгебру $sp_q(2; j)$, определяемую соотношениями

$$(L^{(\pm)}(j), T_1(\mathbf{j}) \dots T_k(\mathbf{j})) = R_1^{(\pm)} \dots R_k^{(\pm)}. \quad (50)$$

Образующие алгебры $sp_q(2; j)$ имеют вид

$$L^{(+)}(j) = \begin{pmatrix} l_{11}^+ & j^{-1}l_{12}^+ & j^{-1}l_{13}^+ & l_{14}^+ \\ 0 & l_{22}^+ & l_{23}^+ & j^{-1}l_{24}^+ \\ 0 & 0 & l_{33}^+ & j^{-1}l_{34}^+ \\ 0 & 0 & 0 & l_{44}^+ \end{pmatrix}, \quad (51)$$

$$L^{(-)}(j) = \begin{pmatrix} l_{11}^- & 0 & 0 & 0 \\ j^{-1}l_{21}^- & l_{22}^- & 0 & 0 \\ j^{-1}l_{31}^- & l_{32}^- & l_{33}^- & 0 \\ l_{41}^- & j^{-1}l_{42}^- & j^{-1}l_{43}^- & l_{44}^- \end{pmatrix}. \quad (52)$$

В явном виде действие элементов l_{ij}^{\pm} на элементы t_{nm} , задаваемое (50), выглядит так:

$$\begin{aligned} l_{11}^+(t_{11}) &= q, & l_{11}^+(t_{22}) &= 1, & l_{11}^+(t_{33}) &= 1, & l_{11}^+(t_{44}) &= q^{-1}, \\ l_{12}^+(t_{21}) &= \lambda, & l_{12}^+(t_{43}) &= -\lambda q^{-1}, & l_{13}^+(t_{31}) &= \lambda, & l_{13}^+(t_{42}) &= \lambda q^{-3}, \\ l_{14}^+(t_{41}) &= \lambda, & l_{22}^+(t_{11}) &= 1, & l_{22}^+(t_{22}) &= q, & l_{22}^+(t_{33}) &= q^{-1}, \\ l_{22}^+(t_{44}) &= 1, & l_{23}^+(t_{32}) &= \lambda(1 + q^{-2}), & l_{24}^+(t_{31}) &= \lambda q^{-3}, & l_{33}^+(t_{11}) &= 1, \\ l_{33}^+(t_{22}) &= q^{-1}, & l_{33}^+(t_{33}) &= q, & l_{33}^+(t_{44}) &= 1, & l_{34}^+(t_{43}) &= \lambda, \\ l_{44}^+(t_{11}) &= q^{-1}, & l_{44}^+(t_{22}) &= 1, & l_{44}^+(t_{33}) &= 1, & l_{44}^+(t_{44}) &= q. \end{aligned}$$

Остальные элементы вида $l_{ij}^+(t_{kn})$ равны нулю. В явном виде действие элементов l_{ij}^- на элементы t_{nm} , задаваемое (50), выглядит так :

$$\begin{aligned}
l_{11}^-(t_{11}) &= q^{-1}, & l_{11}^-(t_{22}) &= 1, & l_{11}^-(t_{33}) &= 1, & l_{11}^-(t_{44}) &= q, \\
l_{21}^-(t_{12}) &= -\lambda, & l_{21}^-(t_{34}) &= \lambda q, & l_{31}^-(t_{13}) &= -\lambda, & l_{31}^-(t_{24}) &= -\lambda q^3, \\
l_{41}^-(t_{14}) &= -\lambda, & l_{22}^-(t_{11}) &= 1, & l_{22}^-(t_{22}) &= q^{-1}, & l_{22}^-(t_{33}) &= q, \\
l_{22}^-(t_{44}) &= 1, & l_{32}^-(t_{23}) &= -\lambda(1+q^2), & l_{42}^-(t_{13}) &= -\lambda q^3, & l_{33}^-(t_{11}) &= 1, \\
l_{33}^-(t_{22}) &= q, & l_{33}^-(t_{33}) &= q^{-1}, & l_{33}^-(t_{44}) &= 1, & l_{43}^-(t_{34}) &= -\lambda, \\
l_{44}^-(t_{11}) &= q, & l_{44}^-(t_{22}) &= 1, & l_{44}^-(t_{33}) &= 1, & l_{44}^-(t_{44}) &= q^{-1}.
\end{aligned}$$

Остальные элементы вида $l_{ij}^-(t_{kn})$ равны нулю.

Коммутационные и дополнительные соотношения для образующих алгебры $sp_q(2; j)$ задаются

$$R^{(+)}L_1^{(\varepsilon)}(j)L_2^{(\varepsilon)}(j) = L_2^{(\varepsilon)}(j)L_1^{(\varepsilon)}(j)R^{(+)}, \quad (53)$$

$$R^{(+)}L_1^{(+)}(j)L_2^{(-)}(j) = L_2^{(-)}(j)L_1^{(+)}(j)R^{(+)}, \quad (54)$$

$$L(j)C^tL^t(j)(C^{-1})^t = C^tL^t(j)(C^{-1})^tL(j) = I, \quad (55)$$

где $L_1^{(\varepsilon)}(j) = L^{(\varepsilon)}(j) \otimes I$, $L_2^{(\varepsilon)}(j) = I \otimes L^{(\varepsilon)}(j)$, $\varepsilon = \pm$. Конкретно:

$$ql_{11}^+l_{1k}^+ = R_{kk}^{11}l_{1k}^+l_{11}^+, \quad l_{11}^+l_{23}^+ = l_{23}^+l_{11}^+, \quad l_{11}^+l_{32}^- = l_{32}^-l_{11}^+,$$

$$l_{11}^+l_{21}^- = ql_{21}^-l_{11}^+, \quad l_{11}^+l_{31}^- = ql_{31}^-l_{11}^+, \quad l_{11}^+l_{41}^- = q^2l_{41}^-l_{11}^+,$$

$$l_{11}^\pm l_{kk}^\pm = l_{kk}^\pm l_{11}^\pm, \quad k = 1, \dots, 4,$$

$$ql_{22}^+l_{21}^- = l_{21}^-l_{22}^+, \quad l_{22}^+l_{32}^- = q^2l_{32}^-l_{22}^+, \quad l_{22}^+l_{31}^- = ql_{31}^-l_{22}^+, \quad [l_{22}^+, l_{41}^-] = 0,$$

$$l_{22}^+l_{12}^+ = ql_{12}^+l_{22}^+, \quad q^2l_{22}^+l_{23}^+ = l_{23}^+l_{22}^+, \quad ql_{22}^+l_{13}^+ = l_{13}^+l_{22}^+, \quad [l_{22}^+, l_{14}^+] = 0,$$

$$[l_{12}^+, l_{21}^-] = \lambda(l_{11}^+l_{22}^- - l_{11}^-l_{22}^+), \quad [l_{13}^+, l_{31}^-] = \lambda(l_{11}^+l_{22}^+ - l_{11}^-l_{22}^-),$$

$$[l_{23}^+, l_{32}^-] = \tilde{\lambda}(l_{22}^+l_{22}^+ - l_{22}^-l_{22}^-), \quad ql_{23}^+l_{12}^+ - l_{12}^+l_{23}^+ = \tilde{\lambda}l_{13}^+l_{22}^+,$$

$$ql_{32}^-l_{21}^- - l_{21}^-l_{32}^- = \tilde{\lambda}l_{31}^-l_{22}^-,$$

$$l_{13}^+l_{12}^+ - q^2l_{12}^+l_{13}^+ = \lambda l_{14}^+l_{11}^+, \quad [l_{12}^+, l_{31}^-] = \lambda l_{32}^-l_{11}^+,$$

$$ql_{12}^+l_{14}^+ = l_{14}^+l_{12}^+, \quad l_{12}^+l_{32}^- = ql_{32}^-l_{12}^+, \quad ql_{23}^+l_{21}^- = l_{21}^-l_{23}^+, \quad ql_{13}^+l_{14}^+ = l_{14}^+l_{13}^+. \quad (56)$$

Копроизведение и коединица определяется в матричном виде обычным образом:

$$\Delta(L^\pm(j)) = L^\pm(j) \otimes L^\pm(j), \quad \epsilon(L^\pm(j)) = I. \quad (57)$$

Антипод равен:

$$S(L^{(+)}(j)) = \begin{pmatrix} l_{44}^+ & j^{-1}ql_{34}^+ & -j^{-1}q^3l_{24}^+ & -q^4l_{14}^+ \\ 0 & l_{33}^+ & -q^2l_{23}^+ & -j^{-1}q^3l_{13}^+ \\ 0 & 0 & l_{22}^+ & j^{-1}ql_{12}^+ \\ 0 & 0 & 0 & l_{11}^+ \end{pmatrix}, \quad (58)$$

$$S(L^{(-)}(j)) = \begin{pmatrix} l_{44}^- & 0 & 0 & 0 \\ j^{-1}q^{-1}l_{43}^- & l_{33}^- & 0 & 0 \\ -j^{-1}q^{-3}l_{42}^- & -q^{-2}l_{32}^- & l_{22}^- & 0 \\ -q^{-4}l_{41}^- & -j^{-1}q^{-3}l_{31}^- & j^{-1}q^{-1}l_{21}^- & l_{11}^- \end{pmatrix}. \quad (59)$$

Установим изоморфизм между алгеброй $sp_q(2; j)$ и универсальной обертывающей алгеброй $U_z(sp(2; j))$. Изоморфизм выглядит следующим образом:

$$l_{11}^+ = e^{z\tilde{H}_1}, \quad l_{22}^+ = e^{z\tilde{H}_2}, \quad (60)$$

$$l_{12}^+ = \lambda q^{-\frac{1}{2}} X_1^+ e^{\frac{z}{2}(\tilde{H}_1 + \tilde{H}_2)}, \quad l_{21}^- = \lambda q^{\frac{1}{2}} X_1^- e^{-\frac{z}{2}(\tilde{H}_1 + \tilde{H}_2)} \quad (61)$$

$$l_{23}^+ = \lambda \sqrt{q + q^{-1}} X_2^+, \quad l_{32}^- = \lambda \sqrt{q + q^{-1}} X_2^- \quad (62)$$

$$H_1 = \tilde{H}_1 - \tilde{H}_2, \quad H_2 = 2\tilde{H}_2$$

. Остальные образующие могут быть получены из дополнительных соотношений (55):

$$\begin{aligned} l_{13}^+ &= (\tilde{\lambda})^{-1}(ql_{23}^+l_{12}^+ - l_{12}^+l_{23}^+)l_{22}^-, & l_{31}^- &= (\tilde{\lambda})^{-1}(ql_{32}^-l_{21}^- - l_{21}^-l_{32}^-)l_{22}^+, \\ l_{14}^+ &= j^{-2}\lambda^{-1}(l_{13}^+l_{12}^+ - q^2l_{12}^+l_{13}^+)l_{11}^-, & l_{41}^- &= j^{-2}\lambda^{-1}(l_{31}^-l_{21}^- - q^2l_{21}^-l_{31}^-)l_{11}^+, \\ l_{34}^+ &= -l_{12}^+l_{11}^-l_{22}^-, & l_{43}^- &= -l_{21}^-l_{11}^+l_{22}^+, \\ l_{ii}^+ &= l_{i'i}^-, \quad l_{ii}^- = (l_{ii}^+)^{-1}, \quad i = 1, \dots, 4, \quad \tilde{\lambda} = q^2 - q^{-2}. \end{aligned} \quad (63)$$

Формулы (34) полностью определяют структуру универсальной обертывающей алгебры $U_z(sp(2; j))$. При $j = \iota$ ($\iota^2 = 0$), получаем новую неполупростую алгебру.

Список литературы

- [1] Решетихин Н.Ю., Тахтаджян Л.А., Фаддеев Л.Д. Квантование групп и алгебр Ли // Алгебра и анализ.—1989.—Т.1.Вып.1.—С.178-206.
- [2] Громов Н.А. Контракции и аналитические продолжения классических групп. Единый подход. — Сыктывкар: Коми НЦ, 1990.