

## СОГЛАСОВАННАЯ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНАЯ ГЕОМЕТРИЯ НА КВАНТОВЫХ ГРУППАХ $GL_q(2, C)$ И $SL_q(2, C)$

*В.П.Акулов, В.Д.Гершун, А.И.Гуменчук*

*Харьковский физико-технический институт Украинской АН  
310108, Харьков, Украина*

Поступила в редакцию 22 июля 1993 г.

Построена согласованная дифференциальная геометрия на квантовых группах  $GL_q(2, C)$  и  $SL_q(2, C)$  и найдена алгебра векторных полей на основе требования коммутации квантового детерминанта с правыми и левыми 1-формами.

После работ Вороновича [1], Весса и Зумино [2,3] по дифференциальной геометрии на квантовых группах стало ясно, что в отличие от классических групп существует множество дифференциальных геометрий для квантовых групп. В настоящее время имеется целый ряд работ [4 - 9], посвященных уменьшению числа различных дифференциальных геометрий. В их основе лежит стремление сохранить какие-либо черты классических групп и дифференциальной геометрии на них - простоту деформированных перестановочных соотношений между параметрами группы и их дифференциалами, биковариантность относительно левого и правого умножения на группе и некоторые другие. При этом, различные дифференциальные геометрии на квантовой группе приводят к различным квантовым алгебрам для векторных полей и не все из них приводятся к виду Дринфельда-Джимбо [10,11]. Целью нашей работы является построение согласованной дифференциальной геометрии на квантовых группах  $GL_q(2, C)$  и  $SL_q(2, C)$ .

Квантовая группа  $GL_q(2, C)$  определяется коммутационными соотношениями между элементами группы:

$$g = \begin{pmatrix} a & b \\ c & d \end{pmatrix}; \quad \begin{matrix} ab = q ba, & bc = cb, & cd = q dc \\ ac = q ca, & bd = q db, & ad - da = (q - \frac{1}{q})bc \end{matrix}, \quad (1)$$

где  $q$  - комплексный параметр деформации перестановочных соотношений.

Важным элементом является квантовый детерминант

$$D \equiv \det_q g = ad - qbc = da - \frac{1}{q}bc, \quad (2)$$

который для группы  $SL_q(2, C)$  равен 1. Детерминант коммутирует со всеми элементами группы:  $D \cdot g = g \cdot D$ .

Нашей целью является построение квантовой алгебры. Для этого необходимо ввести бесконечно-малую окрестность единицы группы  $\delta g$  и определить коммутационные соотношения между параметрами группы и дифференциалами или, что тоже самое, между параметрами группы и 1-формами, а также между 1-формами. Мы будем рассматривать одновременно правые формы  $\omega = \delta g g^{-1}$  и левые формы  $\theta = g^{-1} \delta g$ .

Перестановочные соотношения будем находить из требования, чтобы выполнялись соотношения

$$\begin{matrix} \delta D = D \operatorname{Tr}_q \theta, & \delta D = \operatorname{Tr}_q \omega D, \\ D \theta = \theta D, & D \omega = \omega D, \end{matrix} \quad (3)$$

где  $\text{Tr}_q \omega$  и  $\text{Tr}_q \theta$  - квантовые шпурь матриц

$$\omega = \begin{pmatrix} \omega_1 & \omega_2 \\ \omega_3 & \omega_4 \end{pmatrix}, \quad \theta = \begin{pmatrix} \theta_1 & \theta_2 \\ \theta_3 & \theta_4 \end{pmatrix},$$

которые надо еще определить. Мы используем обычный оператор внешнего дифференцирования  $\delta$ , удовлетворяющий правилу Лейбница ( $\delta(f \cdot g) = \delta f \cdot g + f \cdot \delta g$ ), и условия  $\theta_k^2 = 0$ ,  $\omega_k^2 = 0$ ,  $k = 1, 2, 3, 4$ . Для группы  $SL_q(2, C)$   $D = 1$ , следовательно  $\text{Tr}_q \theta = \text{Tr}_q \omega = 0$ .

Наиболее общий вид перестановочных соотношений для левых форм и параметров группы, согласованный с (3), имеет вид

$$\begin{aligned} \theta_1 d &= A d\theta_1 + B d\theta_4, & \theta_4 d &= \tilde{A} d\theta_4 + \tilde{B} d\theta_1, \\ \theta_1 a &= F a\theta_1 + P a\theta_4, & \theta_4 a &= \tilde{F} a\theta_1 + \tilde{P} a\theta_1, \\ \theta_2 d &= q d\theta_2 + X c\theta_1 + \tilde{X} c\theta_4, & \theta_3 d &= q d\theta_3 + N c\theta_1 + \tilde{N} c\theta_4, \\ \theta_2 a &= \frac{1}{q} a\theta_2 + N b\theta_1 + \tilde{N} b\theta_4, & \theta_3 a &= \frac{1}{q} a\theta_3 + Z d\theta_1 + \tilde{Z} a\theta_1, \end{aligned} \quad (4)$$

где  $A - Nq = 1 + \tilde{P} - \frac{N}{q}$ ,  $F - \frac{\tilde{N}}{q} = 1 + B - \tilde{N}q$  и  $\delta D = D[(A - Nq)\theta_1 + (F - \frac{\tilde{N}}{q})\theta_4]$ . Остальные соотношения получаются заменой  $d \leftrightarrow c$ ,  $a \leftrightarrow b$  с теми же коэффициентами.

Требование, чтобы  $\theta_k$  коммутировали с перестановочными соотношениями (1) приводит к дополнительным уравнениям на коэффициенты, которые ввиду их громоздкости здесь не выписываются. В простейшем варианте, приводящем к алгебре вида Дринфельда - Джимбо,  $X = \tilde{X} = N = \tilde{N} = Z = \tilde{Z} = 0$  и дополнительные уравнения удовлетворяются тождественно, кроме уравнений

$$\begin{aligned} P\tilde{P} - B\tilde{B} &= 0, & AF + P\tilde{P} &= 1, & FB + P\tilde{F} &= 0, \\ AP + \tilde{A}B - FB - P\tilde{F} &= 0, & \tilde{A}\tilde{F} + F\tilde{P} &= 1, & \tilde{A}\tilde{P} + \tilde{B}A &= 0, \\ \tilde{A}\tilde{P} + A\tilde{B} - \tilde{F}\tilde{B} - \tilde{P}F &= 0. \end{aligned} \quad (5)$$

Для дальнейшего анализа надо рассмотреть группу  $SL_q(2, C)$ . В этом случае  $\theta_4 + \Delta\theta_1 = 0$ , где  $\Delta$  - параметр:

$$\begin{aligned} \theta_1 d &= Ad\theta_1, & \theta_2 d &= qd\theta_2, & \theta_3 d &= qd\theta_3, \\ \theta_1 a &= Fa\theta_1, & \theta_2 a &= \frac{1}{q}a\theta_2, & \theta_3 a &= \frac{1}{q}a\theta_3, \\ \delta D &= (A\theta_1 + \theta_4) = 0, & A &= \Delta, & AF &= 1, \\ \delta D &= (\theta_1 + F\theta_4) = 0, & F &= \frac{1}{\Delta}. \end{aligned} \quad (6)$$

Дифференцируя перестановочные соотношения (6) и используя уравнение Маурера - Картана

$$\delta\theta = -\theta\theta, \quad (7)$$

получаем перестановочные соотношения между элементами  $\theta$ -формы и условие  $A = q^2$ :

$$\begin{aligned} \theta_2\theta_3 + \frac{1}{q^2}\theta_3\theta_2 &= 0, & \theta_1\theta_2 + q^4\theta_2\theta_1 &= 0, \\ \theta_1\theta_3 + \frac{1}{q^4}\theta_3\theta_1 &= 0, & \theta_k D &= D\theta_k, & \delta D &= D(q^2\theta_1 + \theta_4) = D \text{Tr}_q \theta = 0. \end{aligned} \quad (8)$$

Возвращаясь к  $GL_q(2, C)$  группе, находим, что для того, чтобы перестановочные соотношения (4) были согласованы с (6), (8), должно выполняться условие

$$\tilde{A} = \frac{A}{q^2}.$$

Совместно с условиями (5) получаем однопараметрическое семейство перестановочных соотношений:

$$\begin{aligned}
 \theta_1 d &= A d \theta_1 + (\bar{A} - 1) d \theta_4, & \theta_4 d &= (1 - A + \frac{A}{\bar{A}}) d \theta_4 + \frac{A(1-A)}{\bar{A}} d \theta_1, \\
 \theta_1 a &= (1 - \bar{A} + \frac{\bar{A}}{A}) a \theta_1 + \bar{A} \cdot \frac{1-\bar{A}}{A} \cdot a \theta_4, & \theta_4 a &= \bar{A} a \theta_4 + (A - 1) a \theta_1, \\
 \theta_2 d &= q d \theta_2, & \theta_3 d &= q d \theta_3, \\
 \theta_2 a &= \frac{1}{q} a \theta_2, & \theta_3 a &= \frac{1}{q} a \theta_3, \\
 & & A &= \bar{A} q^2
 \end{aligned} \tag{9}$$

Последующий анализ алгебры векторных полей показывает, что  $\bar{A}$  является несущественным параметром и для простоты можно выбрать  $\bar{A} = 1$ . При этом к перестановочным соотношениям (8) надо добавить соотношения, полученные дифференцированием соотношений (9) и использованием уравнений Маурера - Картана:

$$\begin{aligned}
 \theta_2 \theta_4 + \theta_4 \theta_1 &= 0, \\
 \theta_4 \theta_3 + \theta_3 \theta_4 &= q^2 (q^4 - 1) \theta_1 \theta_3, & \text{Tr}_q \theta &= q^2 \theta_1 + \theta_4. \\
 \theta_4 \theta_2 + \theta_2 \theta_4 &= q^2 (q^4 - 1) \theta_2 \theta_1,
 \end{aligned} \tag{10}$$

Аналогичное рассмотрение для правых форм  $\omega$  приводит к следующим перестановочным соотношениям для группы  $SL_q(2, C)$ :

$$\begin{aligned}
 d\omega_1 &= \frac{1}{q^2} \omega_1 d, & d\omega_2 &= \frac{1}{q} \omega_2 d, & d\omega_3 &= \frac{1}{q} \omega_3 d \\
 a\omega_1 &= q^2 \omega_1 a, & a\omega_2 &= q \omega_2 a, & a\omega_3 &= q \omega_3 a \\
 \omega_2 \omega_3 + q^2 \omega_3 \omega_2 &= 0 & \omega_k D &= D \omega_k, \\
 \omega_1 \omega_2 + \frac{1}{q^4} \omega_2 \omega_1 &= 0, & \delta D &= (\frac{1}{q^2} \omega_1 + \omega_4) D = 0. \\
 \omega_1 \omega_3 + q^4 \omega_3 \omega_1 &= 0
 \end{aligned} \tag{11}$$

остальные соотношения получаются заменой  $d \leftrightarrow c$ ,  $a \leftrightarrow b$ .

Однопараметрическое семейство перестановочных соотношений для группы  $GL_q(2, C)$  есть

$$\begin{aligned}
 d\omega_1 &= A \omega_1 d + q^2 (1 - \bar{A}) \omega_4 d, & d\omega_4 &= \bar{A} \omega_4 d + \frac{1}{q^2} (1 - A) \omega_1 d, \\
 a\omega_1 &= q^2 \bar{A} \omega_1 a + q^4 (\bar{A} - 1) \omega_4 a, & a\omega_4 &= q^2 A \omega_4 a + (A - 1) \omega_1 a, \\
 A + \bar{A} &= \frac{q^2 + 1}{q^2}.
 \end{aligned} \tag{12}$$

Снова выбор  $\bar{A} = 1$  приводит к перестановочным соотношениям (11), дополненным условиями, что

$$\begin{aligned}
 \omega_1 \omega_4 + \omega_4 \omega_1 &= 0 \\
 \omega_3 \omega_4 + \omega_4 \omega_3 &= \frac{q^4 - 1}{q^2} \omega_3 \omega_1, & \omega_k D &= D \omega_k \\
 & & \text{Tr}_q \omega &= \frac{1}{q^2} \omega_1 + \omega_4. \\
 \omega_2 \omega_4 + \omega_4 \omega_2 &= \frac{q^4 - 1}{q^2} \omega_1 \omega_2
 \end{aligned} \tag{13}$$

По определению, действие дифференциала на произвольную функцию на группе есть

$$\delta f = f \nabla_k^L \theta^k = \omega^k \nabla_k^R f, \tag{14}$$

где  $\nabla^L$  - левое и  $\nabla^R$  - правое векторные поля на группе.

Из условия  $\delta^2 f = 0$  и уравнений Маурера - Картана можно получить алгебру векторных полей для квантовой группы  $SL_q(2, C)$ :

$$\begin{aligned}
\nabla_3^L \nabla_2^L - q^2 \nabla_2^L \nabla_3^L &= \nabla_1^L, & \nabla_3^R \nabla_2^R - \frac{1}{q^2} \nabla_2^R \nabla_3^R &= \nabla_1^R, \\
q^2 \nabla_1^L \nabla_3^L - \frac{1}{q^2} \nabla_3^L \nabla_1^L &= (q^2 + 1) \nabla_3^L, & \nabla_1^R \nabla_3^R - q^4 \nabla_3^R \nabla_1^R &= (q^2 + 1) \nabla_3^R, \\
q^2 \nabla_2^L \nabla_1^L - \frac{1}{q^2} \nabla_1^L \nabla_2^L &= (q^2 + 1) \nabla_2^L, & \nabla_2^R \nabla_1^R - q^4 \nabla_1^R \nabla_2^R &= (q^2 + 1) \nabla_2^R;
\end{aligned} \tag{15}$$

здесь через  $\nabla_1^L$  обозначена комбинация  $\nabla_1^L - q^2 \nabla_4^L$ , а через  $\nabla_1^R$  - комбинация  $\nabla_1^R - \frac{1}{q^2} \nabla_4^R$ .

После отображения

$$\begin{aligned}
\nabla_1^L &= \frac{q^2}{q^2-1} (1 - q^{-2H}), & \nabla_2^L &= q^{-\frac{H}{2}} T_2, & \nabla_3^L &= q^{-\frac{H}{2}} T_3, \\
\nabla_1^R &= \frac{1-q^{2H}}{1-q^4}, & \nabla_2^R &= q^{\frac{H}{2}} T_2, & \nabla_3^R &= q^{\frac{H}{2}} T_3,
\end{aligned} \tag{16}$$

получим алгебру  $U_q SL(2, C)$  в виде алгебры Дринфельда - Джимбо:

$$[T_3, T_2] = \frac{q^H - q^{-H}}{q - q^{-1}}, \quad [H, T_3] = 2T_3, \quad [H, T_2] = -2T_2.$$

Алгебра векторных полей для группы  $GL_q(2, C)$  в дополнение к (15) имеет коммутационные соотношения

$$\begin{aligned}
[\nabla_1^L, \nabla_4^L] &= 0, & [\nabla_1^R, \nabla_4^R] &= 0, \\
[\nabla_4^L, \nabla_2^L] &= \nabla_2^L, & [\nabla_4^R, \nabla_2^R] &= \nabla_2^R, \\
[\nabla_3^L, \nabla_4^L] &= \nabla_3^L, & [\nabla_3^R, \nabla_4^R] &= \nabla_3^R.
\end{aligned}$$

В заключение отметим, что перестановочные соотношения между параметрами группы и дифференциалами, полученные из уравнений (9),(12), различны, что отличает построенную дифференциальную геометрию от бикоинвариантной. Можно построить согласованную бикоинвариантную дифференциальную геометрию для квантовой группы  $SL_q(2, C)$ , не накладывая условия  $N = X = Z = 0$ . Но при этом алгебра векторных полей не может быть приведена к алгебре вида Дринфельда - Джимбо.

Авторы выражают благодарность Д.В.Волкову за обсуждение и интерес к работе.

Работа частично поддержана Фондом Фундаментальных Исследований Государственного Комитета по Науке и Технике Украины, грант 2/100.

- 
1. S.L.Woronowicz, Comm. Math. Phys. **122**, 8125 (1989).
  2. J.Wess and B.Zumino, Preprint CERN-TH-5697190 (1990).
  3. A.Schirmmacher, J.Wess, and B.Zumino, Z. Phys. C, **49**, p. 317.
  4. Ю.Манин, ТМФ **3**, 425 (1992).
  5. F.Müller-Hoissen, J. Phys. A **25**, 1703 (1992).
  6. P.Aschieri and L.Catellani, Preprint CERN-TH-6565/92 (1992).
  7. B.Jurčo, Lett. Math. Phys. **22**, 177 (1991).
  8. P.Schupp, P.Watts, and B.Zumino, Preprint UCB-PTH-92/13 (1992)
  9. В.П.Акулов, В.Д.Гершун, А.И.Гуменчук, Письма в ЖЭТФ **56**, 180 (1992).
  10. M.Jimbo, J. Mod. Phys. A **4**, 3759 (1989).
  11. V.G.Drinfeld, Proc. Int. Congr. Math., Berkeley, 1986, p. 798.