

ЛЕКЦИЯ 5.
КОПРИСОЕДИНЁННЫЕ ОРБИТЫ ТРЕУГОЛЬНОЙ ГРУППЫ G_n
(ПРОДОЛЖЕНИЕ)

А.А.КИРИЛЛОВ

1. КОЛИЧЕСТВО ТОЧЕК И ГЕОМЕТРИЯ

1.1. **Общие понятия и примеры.** Заметим, что каждое $\mathcal{O}_{n,m}^*(K)$ - это множество K -точек аффинного алгебраического многообразия $\mathcal{O}_{n,m}^*$ определённого над \mathbb{Z} , т.е., подмножество \mathbb{A}^N , заданное алгебраическими уравнениями и неравенствами с целыми коэффициентами. При работе с такими многообразиями M , важную информацию можно получить рассмотрев число $M(q)$ точек M над конечным полем \mathbb{F}_q из q элементов. Например, для "хороших" гладких проективных многообразий M выполняется следующая формула:

$$M(q) = \sum_{k=0}^{\dim M} b_{2k} \cdot q^k, \quad b_{2k} = \dim H^{2k}(M(\mathbb{C}), \mathbb{R}).$$

Главной причиной для этого служит то, что M может быть представлено как объединение аффинных клеток разных размерностей. Каждая клетка размерности k превносит q^k в $M(q)$ и 1 в b_{2k} .

Для некоторых квазиаффинных алгебраических многообразий величина $M(q)$ - это по-прежнему многочлен в q с целыми коэффициентами (которые, впрочем, могут быть отрицательными).

Пример 1. $M = G_{n,k}$ - многообразие Грассмана из k -плоскостей в n -мерном пространстве. Здесь

$$G_{n,k}(q) = \begin{bmatrix} n \\ k \end{bmatrix}_q = \frac{[n]_q!}{[k]_q! [n-k]_q!}$$

- это Гауссов q -биномиальный коэффициент и $[n]_q := 1 + q + q^2 + \dots + q^{n-1}$.

Пример 2. $M = GL_n$, - полная линейная группа порядка n .

$$GL_n(q) = \prod_{k=0}^{n-1} (q^n - q^k).$$

Пример 3. Более общо, если $M_{a,b}^c$ - многообразие $(a \times b)$ -матриц ранга c , то имеем

$$M_{a,b}^c(q) = \begin{bmatrix} a \\ c \end{bmatrix}_q \cdot \begin{bmatrix} b \\ c \end{bmatrix}_q \cdot GL_c(q).$$

1.2. Балансирующее отображение. Иногда более удобно работать с многочленами Лорана в $q^{1/2}$ и $q^{-1/2}$. Определим **балансирующее отображение**

$$k[q] \ni P \rightarrow \tilde{P} \in k[q^{1/2}, q^{-1/2}]$$

как

$$\tilde{P}(q) = P(q)q^{-1/2(M+m)},$$

где $M = \deg P$ и $m = \deg [q^M P(q^{-1})]$ - это максимальная и минимальная степени ненулевых мономов в P .

Это отображение обладает важными свойствами:

$$a) \widetilde{P \cdot Q} = \tilde{P}(q) \cdot \tilde{Q}(q), \quad b) \tilde{q} = 1,$$

которые позволяют легко его вычислить.¹

Для демонстрации процедуры балансировки, заметим что нет никакого простого выражения для суммы q -биномиальных коэффициентов, но для соответствующих балансированных величин, удобная формула имеется

$$\sum_{k=0}^n \widetilde{\begin{bmatrix} n \\ k \end{bmatrix}_q} = \prod_{s=1}^n (1 + q^{\frac{n+1-2s}{2}}).$$

1.3. Маломерные коприсоединённые орбиты. Кластеры. В нашем случае, величины $\mathcal{O}_{n,m}^*(q)$ и, следовательно, $\mathcal{O}_n^*(q)$ оказываются многочленами в q с целыми коэффициентами. Явное вычисление этих многочленов - довольно трудная комбинаторная задача. Ещё более загадочно их поведение при $n \rightarrow \infty$. Даже асимптотики последовательности $\{\mathcal{O}_n^*(q)\}$ для данного q неизвестны. Несмотря на это, поведение $\mathcal{O}_{n,m}^*(q)$ для данного q и m сравнительно просто.

Теорема 1. Для данного q и m имеем

$$\mathcal{O}_{n,m}^*(q) = q^n \cdot L_m(n),$$

где L_m - это многочлен степени m с коэффициентами из $\mathbb{Z}[q, q^{-1}]$.

Доказательство. Доказательство этой теоремы основано на наблюдении, что для заданных q , m и $n \rightarrow \infty$ множество $\mathfrak{g}_{n,m}^*(K)$ имеет структуру кластера. Это означает что ненулевые элементы матриц $F \in \mathfrak{g}_{n,m}^*(K)$ немногочисленны и собраны в группы, называемые *кластерами*. Для ясности введём некоторые обозначения и определения.

¹Отметим, что величина $\widetilde{\mathbb{P}^{n-1}}(q) = \frac{q^{n/2} - q^{-n/2}}{q^{1/2} - q^{-1/2}} = \widetilde{[n]}_q$ часто понимается как “квантовый аналог” целого числа n , а величина $\widetilde{\mathcal{F}^n}(q)$, где \mathcal{F}^n - это (полное) многообразие флагов, - как квантовый аналог $n!$.

Пусть $\mathfrak{b}_n^-(K)$ обозначает множество не строго нижнетреугольных матриц в $\text{Mat}_n(K)$. С каждым $F \in \widehat{G}_{n+1}(K)$ будем ассоциировать матрицу $\bar{F} \in \mathfrak{b}_n^-(K)$, полученную из F удалением первой строки и последнего столбца. Простое, но полезное наблюдение: $\text{rk } B_F$ зависит лишь от нижней части \bar{F} (т.е. не зависит от диагональной части \bar{F}).

Теперь, назовём элементы $\bar{F} \in \mathfrak{b}_n^-(K)$ *разложимыми*, если он имеет блочно-диагональную форму:

$$\bar{F} = \bar{F}_1 \oplus \bar{F}_2 \oplus \dots \oplus \bar{F}_r, \quad r > 1,$$

где $\bar{F}_i \in \mathfrak{b}_{n_i}^-(\mathbb{F})$ и $\sum_{i=1}^r n_i = n$.

Лемма 1. *При выполнении условий выше имеем:*

$$(1) \quad \text{rk } B_F = \sum_{i=1}^r \text{rk } B_{F_i}.$$

Доказательство. Пусть $\{X_{i,j}\}, 1 \leq i < j \leq n+1$, - это стандартный базис в $\mathfrak{g}_{n+1}(K)$ и $\{X_{i,j}^*\}$ - это двойственный базис в $\widehat{G}_{n+1}(K)$. Тогда

$$B_F = \sum_{i < k < j} f_{j,i} \cdot \{X_{i,k}^*\} \wedge \{X_{k,j}^*\}.$$

Теперь легко заметить что 2-формы B_{F_i} , соответствующие разным слагаемым в (1) зависят от непересекающихся множеств $\{X_{i,j}^*\}$. Это делает лемму очевидной.

Определим теперь **кластер** (или **элементарную частицу**) **размера** n и **массы** (или **энергии**) m как неразложимый элемент $\bar{F} \in \mathfrak{b}_n^-(K)$ ассоциированный с элементом $F \in \mathfrak{g}_{n+1,m}^*(K)$.

Из этого определения следует что для всякого $F \in \mathfrak{g}_{n+1,m}^*(K)$ ассоциированный $\bar{F} \in \mathfrak{b}_n^-(K)$ разбивается на определённое количество кластеров с размерами n_1, \dots, n_r и массами m_1, \dots, m_r , такими что

$$\sum_{i=1}^r n_i = n, \quad \sum_{i=1}^r m_i = m.$$

также ясно что для всякого q имеется лишь конечное число кластеров массы m . Обозначим как $C_{\nu,\mu}(q)$ число кластеров размера ν и массы μ . Тогда стандартное комбинаторное рассуждение доказывает:

Предложение 1.

$$\sum_{n,m} \mathfrak{g}_{n+1,m}^*(q) t^m x^n = (1 - \sum_{\nu,\mu} C_{\nu,\mu}(q) t^\mu x^\nu)^{-1}.$$

Следствие.

$$(2) \quad \mathcal{O}_{n+1,m}(q) = q^{-2m} \cdot \left\{ \text{коэффициент } t^m x^n \text{ в } (1 - \sum_{\nu,\mu} C_{\nu,\mu}(q) t^\mu x^\nu)^{-1} \right\}$$

Теперь можно получить утверждение из теоремы это этого предложения. Заметим что $C_{1,0} = q$: соответствующие кластеры ("фотоны") - это просто матрицы порядка 1 с коэффициентами из \mathbb{F}_q .

Более того, $C_{n,0} = 0$ при $n > 1$, поскольку все частицы размера $n > 1$ имеют ненулевую массу (соответствующая 2-форма B_F ненулевая).

Из это можно заключить что правая часть (1.4.4) может быть записана в виде:

$$[1 - qx - t\Phi(q, x, t)]^{-1}$$

для некоторых $\Phi \in \mathbb{Z}[q][[x, t]]$. Это означает, что правая часть (1.4.5) равна коэффициенту x^n из

$$\frac{\Psi(q, x, t)}{[1 - qx - t\Phi(q, x, t)]^{m+1}} \Big|_{t=0} = \frac{\Psi(q, x, 0)}{(1 - qx)^{m+1}}$$

для некоторых $\Psi \in \mathbb{Z}[q][[x, t]]$. И этот коэффициент, очевидно, (1.4.1).

В качестве иллюстрации, приведём описание кластеров для малых m и соответствующие явные формулы для $\mathcal{O}_{n,m}$.

$m = 0$. Ясно что $\mathcal{O}_{n,0}^*(q) = q^{n-1}$, $n \geq 1$. Это можно формально вывести из соотношения выше $C_{n,0} = q \cdot \delta(n)$.

$m = 1$. Можно убедиться что $C_{2,1} = q^2(q-1)$, $C_{3,1} = q^3(q-1)^2$ и $C_{n,1} = 0$ при $n > 3$. Соответствующие \bar{F} имеют вид:

$$\begin{pmatrix} x & 0 \\ \lambda & y \end{pmatrix} \quad \text{И} \quad \begin{pmatrix} x & 0 & 0 \\ \lambda & y & 0 \\ 0 & \mu & z \end{pmatrix}$$

где $\lambda, \mu \in \mathbb{F}_q^\times$, $x, y, z \in \mathbb{F}_q$. Отсюда следует что:

$$\mathcal{O}_{n,1}^*(q) = q^{n-3}(q-1)(nq-3q+1), \quad n \geq 3.$$

$m = 2$. Кластеры массы 2:

$$\begin{pmatrix} x & 0 & 0 & 0 \\ \lambda & y & 0 & 0 \\ 0 & \mu & z & 0 \\ 0 & 0 & \nu & u \end{pmatrix}, \quad \begin{pmatrix} x & 0 & 0 & 0 & 0 \\ \lambda & y & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \mu & z & 0 & 0 \\ 0 & 0 & \nu & u & 0 \\ 0 & 0 & 0 & \rho & v \end{pmatrix}, \quad \begin{pmatrix} x & 0 & 0 & 0 & 0 \\ p & y & 0 & 0 & 0 \\ 0 & q & z & 0 & 0 \\ 0 & \lambda & r & u & 0 \\ 0 & 0 & 0 & s & v \end{pmatrix},$$

где все латинские буквы принимают значения из \mathbb{F}_q а греческие буквы - из \mathbb{F}_q^\times . Следовательно, $C_{4,2}(q) = q^4(q-1)^3$, $C_{5,2}(q) = q^9(q-1) + q^5(q-1)^4$, $C_{n,2} = 0$ для $n > 5$. \square

1.4. Статистика коприсоединённых орбит. Информация, содержащаяся в двойной последовательности $\{\mathcal{O}_{n,m}^*(q)\}$ может быть преобразована в обыкновенную последовательность многочленов

$$\mathcal{O}_n^*(q, t) = \sum_{m \geq 0} \mathcal{O}_{n,m}^*(q) \cdot t^m$$

или в производящей последовательности

$$\mathcal{O}^*(q, t, z) = \sum_{n \geq 0} \mathcal{O}_n^*(q, t) \cdot z^n.$$

В настоящее время мне почти нечего сказать о последней последовательности, кроме очень правдоподобной гипотезы о том, что это формальный степенной ряд в z с нулевым радиусом сходимости для всех $q > 1$ и $t \geq 1$. Напротив, многочлены $\mathcal{O}_n^*(q, t)$ имеют несколько интересных интерпретаций.

Во-первых, теорема 1.2.4 влечёт к тому что послед подстановки $t \rightarrow \mu^2 q^2$ значения этих многочленов может быть выражено в виде, напоминающем статсуммы в ститистической квантовой физике:

$$\mathcal{O}_n^*(q, \mu^2 q^2) = \sum_{F \in \widehat{G}(\mathbb{F})} \mu^{\text{rk} B_F}.$$

Другими словами, мы смотрим на $\widehat{G}(\mathbb{F})$ как на своеобразную модель решётки, где $\text{rk} B_F$ выполняет роль функции энергии и $-\log \mu$ - аналог обратной температуры $\beta = \frac{1}{kT}$.

Подход, предложенный в [КЗ] даёт выражение этой функции разбиения для специальных случаев когда β - неотрицательное целое.

Теорема 2. Пусть $r > 0$ целое. Тогда

$$\mathcal{O}_n^*(q, q^{2-2r}) = q^{-rn(n-1)} \cdot \sum_{X, Y, F} \theta(\langle F, [X, Y] \rangle),$$

где X, Y пробегает $\mathfrak{g}_n(\mathbb{F}_{q^r})$, F пробегает $\mathfrak{g}_n^*(\mathbb{F}_q)$, естественно вложенные в $\mathfrak{g}_n^*(\mathbb{F}_{q^r})$ и θ - это нетривиальный аддитивный характер \mathbb{F}_{q^r} .

Доказательство этой теоремы основано на следующих простых фактах. Пусть $V_i, i = 1, 2$, - конечномерные векторные пространства над \mathbb{F} и $B : V_1 \times V_2 \rightarrow \mathbb{F}_q$ - билинейная форма. Для всякого целого $r \geq 1$ можем рассмотреть $V_i^{(r)} = V_i \otimes_{\mathbb{F}_q} \mathbb{F}_{q^r}$ и расширить B на \mathbb{F}_{q^r} -линейность до билинейной формы $B^{(r)} : V_1^{(r)} \times V_2^{(r)} \rightarrow \mathbb{F}_{q^r}$.

Лемма 2. Для всякого нетривиального аддитивного характера θ из \mathbb{F}_{q^r} имеем

$$\sum_{v_i \in V_i^{(r)}} \theta(B(v_1, v_2)) = q^{r(\dim V_1 + \dim V_2 - \text{rk} B)}.$$

Доказательство леммы. Подходящим выбором базиса в V_1 и V_2 мы можем сократить B до

$$B(v_1, v_2) = \sum_{j=1}^{\text{rk} B} v_1^j \cdot v_2^j,$$

где $v_i^j, 1 \leq j \leq \dim V_i$, - это координаты $v_i \in V_i$. Затем воспользуемся формулой

$$\sum_{x \in \mathbb{F}_{q^r}} \theta(xy) = q^r \cdot \delta(y)$$

где $\delta(y) = \begin{cases} 0 & \text{if } y \neq 0 \\ 1 & \text{if } y = 0, \end{cases}$ и получить результат.

Теперь, применяя формулу к форме B_F , получаем

$$\sum_{X,Y,F} \theta(\langle F, [X, Y] \rangle) = \sum_F q^{r[n(n-1) - \text{rk} B_F]}.$$

Вклад тех F , для которых $\text{rk} B_F = 2m$ составляет:

$$q^{2m} \cdot \mathcal{O}_{n,m}(q) \times q^{r[n(n-1) - 2m]}.$$

Это даёт левую часть искомого равенства.

Другая интерпретация многочленов $\mathcal{O}_n^*(q, t)$ возникает если мы примем истинной гипотезу 2.2.1 (см. раздел 2.2 ниже). А именно:

$$\mathcal{O}_n^*(q, q^{-s}) = \sum_{\lambda \in \widehat{G_n}(\mathbb{F})} d(\lambda)^{-s},$$

где $\widehat{G_n^*}(\mathbb{F}_q)$ - это множество (классов эквивалентности) унитарных неприводимых представлений $G_n(\mathbb{F}_q)$, а $d(\lambda)$ - это размерность представления класса λ . Эти ζ -подобные суммы могут иметь интересные свойства и будут обсуждены в разделе 3.

Повторим и другой результат из [K4], который является определением более изощрённой функции разбиения, ассоциированной с алгеброй Ли \mathfrak{g}_n .

Конкретнее, положим

$$\Phi_n(Z) = \sum_{X,Y,F} \theta(\langle F, [X, Y] - Z \rangle),$$

где, как и ранее, X, Y пробегают $\mathfrak{g}_n(\mathbb{F}_q)$, F пробегают $\mathfrak{g}_n^*(\mathbb{F}_q)$.

Сопоставим также всякой алгебре Ли \mathfrak{g} алгебраическое многообразие

$$CP_{\mathfrak{g}} = \{(X, Y) \in \mathfrak{g} \times \mathfrak{g} \mid [X, Y] = 0\}$$

состоящее из пар коммутирующих элементов из \mathfrak{g} .

Теорема 3.

$$\Phi_n(0) = q^{n(n-1)/2} \cdot CP_{\mathfrak{g}_n}(q)$$

Доказательство этой теоремы полностью аналогично доказательству теоремы 1.5.1 и также основано на лемме 1.5.2.

Примечание 1. Эта теорема также выполняется для всякой алгебры Ли над \mathbb{F} . Напротив, равенство $\Phi_n(0) = q^{n(n-1)} \cdot \mathcal{O}_n^*(q)$ должно быть заменено для общей алгебры Ли \mathfrak{g} на

$$\Phi_n(0) = q^{2 \dim \mathfrak{g}} \cdot \sum_{\Omega \in \widehat{G}/G} \text{ind}(\Omega),$$

где $\text{ind}(\Omega) = q^{-\dim \Omega} \cdot \#\Omega$. If $\Omega \simeq \mathbb{A}^{2m}$, имеем $\text{ind}(\Omega) = 1$.

Своеобразные модели решёток стали сравнительно популярны в последнее время. Мы отсылаем заинтересованного читателя к статье [MS], где некоторые из этих моделей обсуждаются.

1.5. Треугольник Эйлера-Бернулли. Численные расчёты малых n в простейшем случае $q = 2$ ведут к примечательному наблюдению: последовательность $\{\mathcal{O}_n^*(2)\}$ очень похожа на $\{K_n\}$, так называемых *чисел Эйлера - Бернулли*, определённых производящей функцией

$$\sum_{n \geq 0} K_n \frac{x^n}{n!} = \frac{1 + \sin x}{\cos x}$$

Конкретнее, имеем (см. K2, K3).

n	0	1	2	3	4	5	6	7	8	9
$\mathcal{O}_2^*(n)$?	1	2	5	16	61	275	1430	8506	57205
K_{n+1}	1	1	2	5	16	61	272	1385	7936	50521

К сожалению, следующие три члена второй строки напрямую вычислить слишком трудно. (Первые 6 значений были вычислены "вручную" моим бывшим учеником А. Михайловым около 20 лет назад. Следующие 3 взяты из [G].)

Напротив, для вычисления последовательности $\{K_n\}$ существует очень просто и эффективный способ ([A1], [A2], [KB]). Рассмотрим треугольную таблицу – так называемый *треугольник Эйлера-Бернулли*:

$$\begin{array}{cccccccccc} a_{00} & & & & & & & & & & & \\ & a_{10} \longleftarrow & a_{01} & & & & & & & & & \\ & & a_{02} \longrightarrow & a_{11} \longrightarrow & a_{20} & & & & & & & \\ & & & a_{30} \longleftarrow & a_{21} \longleftarrow & a_{12} \longleftarrow & a_{03} & & & & & \\ & & & & a_{04} \longrightarrow & a_{13} \longrightarrow & a_{22} \longrightarrow & a_{31} \longrightarrow & a_{40} & & & \end{array}$$

который заполняется в соответствии с правилами:

- 1) $a_{0,n} = \delta(n)$;
- 2) $a_{k,l} = a_{k-1,l+1} + a_{l,k-1}$, $k \geq 1$, $l \geq 0$.

Числовые значения первых шести строк:

$$\begin{array}{cccccc} & & & & 1 & & \\ & & & & & 1 \longleftarrow & 0 & \\ & & & & & & 0 \longrightarrow & 1 \longrightarrow & 1 & \\ & & & & & & & 2 \longleftarrow & 2 \longleftarrow & 1 \longleftarrow & 0 & \\ & & & & & & & & 0 \longrightarrow & 2 \longrightarrow & 4 \longrightarrow & 5 \longrightarrow & 5 & \\ & & & & & & & & & 16 \longleftarrow & 16 \longleftarrow & 14 \longleftarrow & 10 \longleftarrow & 5 \longleftarrow & 0 & \end{array}$$

Другими словами, число в конце последовательности равно сумме последнего текущего члена последовательности и числа над ними

Возникает заманчивая гипотеза что существует q -аналог треугольника Эйлера-Бернулли, чьи боковые элементы позволяют посчитать количество коприсоединённых орбит в $\mathfrak{g}_n^*(\mathbb{F}_q)$.

Конкретнее, оставим правило 1) и заменим 2) двумя более тонкими:

2') $a_{k,l} = t^{-1}a_{k-1,l+1} + (q-1)t^{l-1}a_{l,k-1}$ for $k \geq 1$, $l \geq 1$;

2'') $a_{n,0} = (q-1)^{-1}a_{n-1,1}$ Таким образом, получим треугольную таблицу, чьи элементы - многочлены в q и t . Первые несколько рядов таковы:

$$\begin{array}{ccccccc}
 & & & 1 & & & \\
 & & & \longleftarrow & & & \\
 & & 1 & & 0 & & \\
 & & \longrightarrow & q-1 & \longrightarrow & & 1 \\
 q & \longleftarrow & q(q-1) & \longleftarrow & (q-1)t & \longleftarrow & 0 \\
 0 \rightarrow & q(q-1)t^2 & \longrightarrow & q^2(q-1)t & \longrightarrow & q^2(q-1) + (q-1)^2t & \rightarrow q^2 + (q-1)t
 \end{array}$$

Оказывается что $a_{n,0}(q, t) = \mathcal{O}_n^*(q, t)$ для $n \leq 5$.

Теперь естественно предположить что остальные величины $a_{k,l}(q, t)$ также могут быть интерпретированы в смысле орбит. Нетрудно проверить индуктивно, что 2' и 2'' приводят к равенству

$$a_{n+1,0}(q, t) = \sum_{k+l=n} a_{k,l}(q, t).$$

Поэтому, интерпретация с точки зрения орбит $a_{k,l}(q, t)$ должна быть связана со стратификацией множества $\mathcal{O}_n^*(q)$. А именно, $a_{k,l}(q, t) = \sum_m a_{k,l}^m(q)t^m$ где $a_{k,l}^m(q)$ - это число $2m$ -мерных орбит в k -м стратуме $\widehat{G}_{n,m}(\mathbb{F})$. Правильная стратификация может быть определена следующим образом. Пусть $X_{k,l} \subset \widehat{G}_{k+l}(\mathbb{F})$ определено следующими условиями на коэффициентах $\{f_{i,j}\}$ of $F \in \widehat{G}_{k+l}(\mathbb{F})$:

$$f_{n,1} = \dots = f_{n,k-1} = 0, \quad f_{n,k} \neq 0; \quad n = k + l.$$

Пусть $x_{k,l}^m(q)$ обозначает число $2m$ -мерных орбит в $X_{k,l}$ и пусть $x_{k,l}(q, t) = \sum_m x_{k,l}^m(q)t^m$. В [K4] мы установили что $x_{k,l}(q, t) = a_{k,l}(q, t)$ для $k+l \leq 6$ с единственным исключением: $x_{4,2}(q, t) - a_{4,2}(q, t) = (q-1)^3t^2(t-q)(t-q^2) \neq 0$.

Примечание 1. Следующая формула предполагает что обобщённый треугольник Эйлера-Бернулли может иметь специальные свойства когда $t = q$ либо $t = q^2$. В самом деле, для $t = q^2$ он выглядит как:

$$\begin{array}{ccccccc}
 & & & & 1 & & \\
 & & & & \longleftarrow & & 0 \\
 & & & 1 & & & \\
 & & 0 & \longrightarrow & q-1 & \longrightarrow & 1 \\
 & q & \longleftarrow & q^2-q & \longleftarrow & q^3-q^2 & \longleftarrow & 0 \\
 0 & \longrightarrow & q^6-q^5 & \longrightarrow & q^5-q^4 & \longrightarrow & q^4-q^3 & \longrightarrow & q^3 \\
 q^6 & \longleftarrow & q^7-q^6 & \longleftarrow & q^8-q^7 & \longleftarrow & q^9-q^8 & \longleftarrow & q^{10}-q^9 & \longleftarrow & 0
 \end{array}$$

Случай $t = q$ всё ещё изучается. *Примечание 2.* Ещё более интригующим является следующее совпадение: для $q = 3$, $t = 1$, последовательность $\{x_{n,0}\}$ имеет те же первые элементы 1, 1, 1, 3, 11, 57, 361, ... что и $\{b_n\}$ чисел Спрингера типа D_n (см. [A2], [Sh]).

Всё это порождает множество интересных, но довольно сложным проблем. Приведём здесь лишь три из них.

1. Можно ли отыскать одну явную формулу для $a_{k,l}(q, t)$ или подходящую производящую функцию?

Заметим, что в случае $q = 2, t = 1$ наш обобщённый треугольник Эйлера-Бернулли становится обычным и выполняется следующее условие:

$$A(u, v) := \sum_{k,l} a_{k,l}(2, 1) \frac{u^k v^l}{k! l!} = \frac{\cos v + \sin u}{\cos(u + v)}.$$

Оно может быть получено из дифференциального уравнения и начального условия которым удовлетворяет $A(u, v)$:

$$(\partial_u - \partial_v)A(u, v) = A(v, u), \quad A(0, v) = 1$$

что следует из правил $2'), 2'')$.

2. Каково поведение асимптотики $a_n(q) := \sum_{k+l=n} a_{k,l}(q, 1)$ при $n \rightarrow \infty$?

Для $q = 2$ (1.6.1) следует что $a_n(2) \approx (\frac{2}{\pi})^n \cdot n!$ но для общего случая у нас нет результатов.

3. Числа Эйлера и Бернулли связаны с ζ -подобными суммами:

$$(-1)^{n-1} B_{2n} \frac{2^{2n} - 1}{2(2n)!} \pi^{2n} = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{(2k+1)^{2n}},$$

$$E_n \frac{1}{2(2n)!} \left(\frac{\pi}{2}\right)^{2n+1} = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k}{(2k+1)^{2n+1}}.$$

Недавно в [ВСК] была найдена очень остроумная интерпретация этих соотношений в терминах объемов некоторых многогранников. А именно,

$$\frac{K_{n-1}}{2(n-1)!} = \frac{2^{n+1}}{\pi^n} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^{nk}}{(2k+1)^n} = \text{vol}(\Delta_n),$$

где Δ_n - это выпуклый многогранник в \mathbb{R}^n определённый условиями:

$$x_i \geq 0, \quad x_i + x_{i+1} \leq 1, \quad i \in \mathbb{N} \bmod n.$$

Возможно ли найти аналогичные интерпретации для всех элементов треугольника Эйлера-Бернулли и его q -аналога?

E-mail address: kirillov@math.upenn.edu