

## ВАКУУМНЫЕ КОНФИГУРАЦИИ В СУПЕРСТРУНАХ, СВЯЗАННЫЕ С ПОЛУПРОСТЫМИ АЛГЕБРАМИ ЛИ

Д.Г.Маркушевич<sup>1)</sup>, М.А.Ольшанецкий<sup>2)</sup>, А.М.Переломов<sup>2)</sup>

Строится класс вакуумных конфигураций в теории суперструн при компактификации из десяти измерений в четыре. Они получаются факторизацией торов полупростых групп Ли по конечным группам симметрий. Приводится полный список для симметрий, порожденных преобразованием Кокстера, и вычисляется число поколений.

1. Одним из важнейших аспектов теории суперструн <sup>1</sup> является компактификация из десяти измерений в четыре. Общепринятая точка зрения состоит в том, что внутреннее шестимерное пространство должно быть кэлеровым и Риччи-плоским <sup>2</sup>, так называемым пространством Калаби – Яо (ПКЯ). ПКЯ существенно определяет вид низкоэнергетического лагранжи-

<sup>1)</sup> Институт проблем механики АН СССР.

<sup>2)</sup> Институт теоретической и экспериментальной физики.

ана. Так, число поколений равно половине модуля эйлеровой характеристики; результат нарушения калибровочной симметрии зависит от вида фундаментальной группы<sup>3</sup>, а юкавские константы получаются из индексов пересечения четырехмерных поверхностей в ПКЯ<sup>4</sup>. В настоящее время построено некоторое количество примеров ПКЯ, хотя их общая классификация неизвестна. Дальнейший прогресс в теории суперструн в значительной степени зависит от нашего понимания структуры ПКЯ, т. е. вакуумных конфигураций. Полезно иметь по возможности широкий список ПКЯ, содержащий как простые методические примеры, так и феноменологически приемлемые случаи.

В настоящей работе мы строим новые примеры ПКЯ, пользуясь одним из известных способов<sup>5</sup>. Он заключается в следующем. Рассматривается трехмерный комплексный тор  $T_{\mathbb{C}}^3$ , на котором действует конечная подгруппа  $\Gamma$  группы  $SU_3$ . Неподвижные точки группы  $\Gamma$  порождают сингулярности в факторпространстве  $K_0 = T_{\mathbb{C}}^3 / \Gamma$ . Средства алгебраической геометрии позволяют сладить эти сингулярности (разрешить особенности)<sup>6</sup>, после чего мы получим уже гладкое ПКЯ  $K$ . Выбор подгруппы  $\Gamma$  и процедуры разрешения особенностей определяется тем, что в результате должно получиться ПКЯ. Такой способ построения ПКЯ обладает, в частности, тем преимуществом, что позволяет извлекать информацию о спектре струны не прибегая к сложной процедуре разрешения особенностей, а работая на особом многообразии  $K_0$ , которое устроено относительно просто<sup>8</sup>.

2. В настоящей работе мы строим ПКЯ из вещественных торов  $T^6$ , на которых действуют большие группы симметрий. Все они являются максимальными торами полупростых групп Ли. (Отметим, что не все комплексные торы с симметриями из  $SU_3$  получаются таким образом. Общую ситуацию мы рассмотрим в отдельной публикации). Тор  $T^6$  определяется заданием периодов — шести векторов  $\alpha_1, \dots, \alpha_6$  в  $\mathbb{R}^6$ , которые являются корневыми векторами соответствующей полупростой алгебры Ли  $G$ <sup>6</sup>. На нем естественно действует группа Вейля  $W$  алгебры  $G$  — группа, порожденная отражениями  $s_j$ ,  $j = 1, \dots, 6$  в гиперплоскостях, ортогональных простым корням  $\alpha_j$ . Здесь в качестве  $\Gamma$  будем рассматривать циклическую подгруппу в  $W$ :  $C = \{1, c, c^2, \dots, c^{h-1}\}$  ( $c^h = 1$ ), где  $c = s_1 \dots s_6$  — так называемый элемент Кокстера,  $h$  — число Кокстера. Неподвижные точки группы  $C$  — векторы фундаментальных векторов  $\omega_1, \dots, \omega_6$ ; следует однако иметь в виду, что на торе некоторые из них могут совпадать. Можно рассмотреть также обобщенное преобразование Кокстера, включающее в себя внешний автоморфизм графа Дынкина системы корней<sup>7</sup>. Преобразование Кокстера имеет  $l$  собственных значений

$$\lambda_j = \exp \frac{2\pi i}{h} m_j, \quad \lambda_j = \lambda_{l-j+1}, \quad j = 1, \dots, l, \quad (1)$$

где  $l$  — ранг алгебры. В нашем случае  $l = 6$ .

3. Построение ПКЯ разбивается на несколько этапов.

а) Описание комплексных структур на  $T^6$ , инвариантных относительно группы  $C$ . Этот пункт не вызывает затруднений. В соответствии с (1) комплексной координате  $z_k$  отвечает собственное значение  $\lambda_{j_k}$ ,  $k = 1, 2, 3$ , а сопряженной координате  $\bar{z}_k$  собственное значение  $\bar{\lambda}_{j_k}$ . Выбор трех комплексных координат превращает тор  $T^6$  в комплексный тор  $T_{\mathbb{C}}^3$ .

б) Выбор среди всевозможных комплексных структур такой, в которой голоморфная 3-форма  $dz_1 \wedge dz_2 \wedge dz_3$  на  $T_{\mathbb{C}}^3$  инвариантна относительно  $C$ . В этом случае на особом факторпространстве  $K_0 = T_{\mathbb{C}}^3 / C$  будет иметься голоморфная 3-форма. Здесь возникает запрет на целый ряд алгебр.

в) Разрешение особенностей. Вместо особых точек, соответствующих неподвижным точкам степеней элемента Кокстера  $c$  на  $T_{\mathbb{C}}^3$ , вклеиваются комплексные пространства, состоящие, вообще говоря, из нескольких каким-то образом пересекающихся комплексных поверхностей. Для трехмерных циклических факторособенностей, подчиненных требованию предыдущего пункта (существование голоморфных 3-форм) всегда существует такое разрешение,

что на нем также имеется ненулевая 3-форма. Разрешая таким каноническим образом особые точки  $K_0$ , мы получаем ПКЯ  $K$ .

г) Вычисление топологических характеристик  $K$ . Важнейшая из них – эйлерова характеристика, половина модуля которой равна разности между числом поколений и антипоколений <sup>2,8</sup>. В работе <sup>8</sup> высказано предположение, что эйлерову характеристику  $\chi(K)$  можно считать упрощенно, рассматривая струну на особом многообразии  $K_0$ . Обозначим через  $h$  порядок группы  $\Gamma$ , а через  $\chi(g_1, g_2)$  – эйлерову характеристику многообразия, состоящего из неподвижных точек коммутирующих преобразований  $g_1$  и  $g_2$ . Тогда

$$\chi(K) = \frac{1}{h} \sum_{g_1 g_2 = g_2 g_1} \chi(g_1, g_2). \quad (2)$$

Эту формулу можно строго доказать методами торической геометрии в случае, когда группа  $\Gamma$  абелева, что отвечает рассматриваемой ситуации.

Вычисление юковских констант нужно проводить на полном многообразии  $K$ . Анализ примеров показал, что 85 – 95 % юковских констант зануляются.

Другая важная характеристика – фундаментальная группа  $\pi_1(K)$ . Она указывает на число нестягиваемых контуров в  $K$ . Ненулевые значения вильсоновских интегралов по таким контурам приводят к тому же эффекту, что и хиггсовские поля в присоединенном представлении калибровочной группы <sup>2</sup>. Таким образом, структура группы  $\pi_1(K)$  указывает на характер нарушения калибровочной симметрии. Можно доказать, что в тех случаях, когда  $\chi(K) \neq 0$ , порядок фундаментальной группы  $\pi_1(K)$  равен значению характеристического многочлена  $P(x)$  элемента  $c$  в точке  $x = 1$ , т. е. числу  $N$  неподвижных точек элемента  $c$  на  $T^6$  <sup>1)</sup>. Вычисление фундаментальной группы проводится методом Ван Кампена.

Тип симметрии	Показатели	$N =  \pi_1(K) $	$\chi(K)$
1. $A_2^{(1)} \times A_2^{(1)} \times A_2^{(1)}$	$\frac{1}{3}(111)$	27	72
2. $A_2^{(1)} \times D_4^{(1)}, A_1^{(1)} \times A_5^{(1)}$	$\frac{1}{6}(123)$	12	48
3. $B_2^{(1)} \times B_4^{(1)}, B_2^{(1)} \times D_4^{(2)}$	$\frac{1}{8}(125)$	4	48
4. $B_4^{(1)} \times D_2^{(1)}, D_2^{(1)} \times D_4^{(2)}$	$\frac{1}{8}(134)$	8	48
5. $A_2^{(1)} \times D_4^{(3)}, A_2^{(1)} \times F_4^{(1)}, E_6^{(1)}$	$\frac{1}{12}(147)$	3	48
6. $A_2^{(1)} \times G_2^{(1)} \times G_2^{(1)}$	$\frac{1}{6}(114)$	3	48
7. $D_2^{(1)} \times F_4^{(1)}$	$\frac{1}{12}(156)$	4	48
8. $A_6^{(1)}$	$\frac{1}{7}(124)$	7	48
9. $A_3^{(1)} \times A_3^{(1)}$	$\frac{1}{4}(112)$	16	48

<sup>1)</sup> В этом случае калибровочная группа  $E_6$  нарушается с сохранением ранга <sup>3</sup>. Например, до  $SU_3^6 \times SU_2 \times U_1 \times U_1 \times U_1$ .

4. Приведем список полупростых алгебр, из которых с помощью такой процедуры получаются ПКЯ. Результаты соберем в таблицу. ПКЯ из первой строки рассматривалось в <sup>2, 3</sup>. В первом столбце таблицы верхний индекс в обозначениях графа Дынкина означает порядок его внешнего автоморфизма. Во втором столбце содержится информация о действии элемента  $c$  на  $T_{\mathbb{C}}^3$  в форме  $\frac{1}{h}(a_1, a_2, a_3)$ , где  $h$  — порядок  $c$  (т. е. число Кокстера), а показатели  $a_i$  предписывают выбор комплексных координат  $z_1, z_2, z_3$  на  $T^6$ , в которых действие  $c$  приобретает вид  $(z_1, z_2, z_3) \rightarrow (\epsilon^{a_1} z_1, \epsilon^{a_2} z_2, \epsilon^{a_3} z_3)$ ,  $\epsilon = e^{2\pi i/h}$ .

5. Кроме подгрупп, порожденных элементом Кокстера, можно рассматривать другие подгруппы  $W$ . Например, факторизация алгебры  $E_6$  по циклической группе  $\mathbb{Z}_3$ , переставляющей ветви расширенной диаграммы Дынкина, приводит к ПКЯ  $K$  с  $\chi(K) = 0$ , которое раскладывается со слоем — поверхностью типа К3 над одномерным комплексным тором.

Авторы благодарят А.И.Воловика за полезное обсуждение.

#### Литература

1. Green M.B., Schwarz J.H. Nucl. Phys., 1981, **B181**, 102; 1982, **B198**, 252; 1982, **B198**, 441; Phys. Lett., 1982, **109B**, 444; 1984, **149B**, 117; Green M.B., Schwarz J.H., Brink L. Nucl. Phys., 1982, **B198**, 474.
2. Candelas P., Horowitz G., Strominger A., Witten E. Nucl. Phys., 1985, **B258**, 46.
3. Witten E. Nucl. Phys., 1985, **B258**, 75.
4. Strominger A., Witten E. New Manifold in Superstring Compactification, Princeton University Preprint (1985); Strominger A. A three Generation Superstring Compactification, Princeton preprint, 1985; Topology of Superstring Compactification NSF-ITP-85-109; Yukawa Couplings in Superstring Compactification NSF-ITP-85-105.
5. Гриффитс Ф., Харрис Дж. Принципы алгебраической геометрии, М.: Мир, 1982.
6. Бурбаки Н. Группы и алгебры Ли, М.: Мир, 1972.
7. Kac V. Adv. in Math., 1978, **30**, 85.
8. Dixon L., Harvey J.A., Vafa E., Witten E. Strings on orbifolds, Princeton University preprint, 1985.
9. Yau S. T. In Proceedings of the Symposium on Anomalies Geometry and Topology, ed. by Bardeen, 1985, 395.