

# Связь Вирасоро и суперинтегрируемости. Гауссова матричная модель

А. Миронов<sup>a,b,c1)</sup>, В. Мишняков<sup>d,a,b1)</sup>, А. Морозов<sup>d,b,c1)</sup>, Р. Рашков<sup>e,f 1)</sup>

<sup>a</sup> Физический институт им. П. Н. Лебедева РАН, 119991 Москва, Россия

<sup>b</sup> Институт теоретической и экспериментальной физики им. А. И. Алиханова, 117218 Москва, Россия

<sup>c</sup> Институт проблем передачи информации им. А. А. Харкевича РАН, 127994 Москва, Россия

<sup>d</sup> Московский физико-технический институт (национальный исследовательский университет), 141701 Долгопрудный, Россия

<sup>e</sup> Department of Physics, Sofia University, 1164 Sofia, Bulgaria

<sup>f</sup> Institute for Theoretical Physics, Vienna University of Technology, 1040 Vienna, Austria

Поступила в редакцию 27 апреля 2021 г.

После переработки 28 апреля 2021 г.

Принята к публикации 28 апреля 2021 г.

Связь между условиями Вирасоро и интегрируемостью КП (детерминантные формулы) в матричных моделях является старой загадкой. Мы объясняем, что ситуация улучшается, когда интегрируемость дополняется до суперинтегрируемости, т.е. явных формул для гауссовых средних от характеров. В этом случае условия Вирасоро эквивалентны простым рекурсивным формулам, решениями которых являются соответствующие комбинации характеров. Более того, мы можем разделить зависимость от размера матрицы и вывести суперинтегрируемость из условий Вирасоро. Мы описываем один из способов это сделать для гауссовой эрмитовой матричной модели. В результате мы переформулируем условия Вирасоро в виде тождеств на функции Шура, вычисленные в соответствующей точке в пространстве времен.

DOI: 10.31857/S1234567821110082

Один из основных результатов в теории матричных моделей [1–6] – это то, что они удовлетворяют набору тождеств Уорда, что позволяет однозначно определить их гауссовы статсуммы и указать их непертурбативное продолжение вне гауссовой точки. Лучшее всего изученной (хоть и не самой простой) является гауссова эрмитова модель [7, 8], которая описывается статсуммой:

$$\mathcal{Z}\{p\} = \int_{N \times N} dM e^{-\text{tr} M^2} e^{\sum_k \frac{p_k}{k} \text{tr} M^k}. \quad (1)$$

Эта статсумма понимается, как (градуированный) ряд по  $p_k$ , нормированный так, чтобы  $\mathcal{Z}\{0\} = 1$ . Вследствие инвариантности интеграла, статсумма удовлетворяет условиям Вирасоро [9–12]

$$\hat{L}_n \mathcal{Z}\{p\} = 0 \quad (2)$$

где

<sup>1)</sup>e-mail: mironov@lpi.ru; mironov@itep.ru; mishnyakovvv@gmail.com; morozov@itep.ru; rash@phys.uni-sofia.bg; rash@hep.itp.tuwien.ac.at

$$\begin{aligned} \hat{L}_n := & \sum_k (k+n)p_k \frac{\partial}{\partial p_{k+n}} + \\ & + \sum_{a=1}^{n-1} a(n-a) \frac{\partial^2}{\partial p_a \partial p_{n-a}} + 2Nn \frac{\partial}{\partial p_n} + \\ & + N^2 \delta_{n,0} + Np_1 \delta_{n+1,0} - (n+2) \frac{\partial}{\partial p_{n+2}}. \end{aligned} \quad (3)$$

Одно из ключевых свойств модели – единственность решения условий Вирасоро в виде степенного ряда.

Недавнее наблюдение [13–15] (см. так же [16]) состоит в том, что эта модель также *super* интегрируема, т.е. коэффициенты  $c_R$  разложения

$$\mathcal{Z}\{N, p\} = \sum_R c_R(N) \cdot \chi_R\{p\} \quad (4)$$

по полиномам Шура  $\chi_R\{p\}$  тоже явно вычислимы и выражаются через те же самые  $\chi_R$ , вычисленные в специальной точке. А именно,

$$c_R(N) = \tilde{c}_R \cdot \frac{\chi_R\{N\}}{\chi_R\{\delta_{k,1}\}} = \tilde{c}_R \cdot \prod_{\square \in R} (N + j_{\square} - i_{\square}), \quad (5)$$

где  $\tilde{c}_R$  не зависят от  $N$  и равны:

$$\tilde{c}_R = \chi_R \{ \delta_{k,2} \}. \tag{6}$$

В настоящем письме мы объясняем, что такое описание может быть выведено из условий Ви-расоро. Это наблюдение вносит вклад в понимание триады суперинтегрируемость-тождества Уорда-интегрируемость и обобщается на множества других

моделей как матричных, так и тензорных. Вообще говоря, это может быть сделано разными способами. Пример прямолинейного и подробного вычисление в более сложной модели [17] приведен в [18, 19]. Мы рассмотрим некоторые из этих способов в другом месте, в этом письме мы сосредоточимся на элегантно и не очевидном обходном пути, который наибольшим образом использует суперинтегрируемость.

Наше рассуждение устроено следующим образом:

- 1) Мы начинаем с разложения (4) и показываем, что при такой подстановке набор всех условий Вирасоро сводится к двум уравнениям:

$$\text{Вирасоро} \iff \left[ \begin{aligned} \sum_{R+\square} c_{R+\square}(N) &= \sum_{R-\square} (N + j_{\square} - i_{\square}) \cdot c_{R-\square}(N) \\ \sum_{R+\square} (j_{\square} - i_{\square}) \cdot c_{R+\square}(N) &= \sum_{R-\square} (N + j_{\square} - i_{\square})^2 \cdot c_{R-\square}(N) \end{aligned} \right], \tag{7}$$

где  $(i_{\square}, j_{\square})$  – это координаты квадрата, удаленного или прибавленного к диаграмме Юнга.

- 2) Мы показываем, что система из двух уравнений вида:

$$\sum_{R+\square} \alpha_m(\square) \cdot c_{R+\square}(N) = \sum_{R-\square} \beta_m(\square) \cdot c_{R-\square}(N), \quad m = 1, 2 \tag{8}$$

в случае невырожденных коэффициентов  $\alpha_m, \beta_m$  всегда имеет единственное решение.

- 3) Можно было бы просто использовать известный ответ, но более элегантный подход – отделить зависимость от  $N$  с помощью (5) и свести систему уравнений (7) к новой системе, фиксирующей не зависящие от  $N$  коэффициенты  $\tilde{c}_R$ :

$$\text{Вирасоро} \iff \left[ \begin{aligned} \sum_{R+\square} \tilde{c}_{R+\square} &= 0 \\ \sum_{R+\square} (j_{\square} - i_{\square}) \cdot \tilde{c}_{R+\square} &= \sum_{R-\square} \tilde{c}_{R-\square} \\ \sum_{R+\square} (j_{\square} - i_{\square})^2 \cdot \tilde{c}_{R+\square} &= \sum_{R-\square} (j_{\square} - i_{\square}) \cdot \tilde{c}_{R-\square} \end{aligned} \right]. \tag{9}$$

Любые два из этих уравнений уже имеют единственное решение в соответствии с п. 2).

Следовательно, система переопределена, и, находя ее решение, мы лишний раз проверяем, что разложение (5) в действительности верно.

- 4) В конце концов, мы показываем, что  $\tilde{c}_R$ , даваемые формулой (6), решают все 3 этих уравнения и, следовательно, решают условия Вирасоро.

Наше рассуждение основано на наборе комбинаторных тождеств, которые могут быть получены либо из фермионного представления для функций Шура [20], либо из прямого вычисления, ис-

пользуя коэффициенты Литтлвуда–Ричардсона. Последний подход кратко объяснен в Приложении. Замечательно простая форма уравнений (7) и (9) все же требует альтернативного объяснения, которое

могло бы, не затрагивая теорию представлений, сделать связь между суперинтегрируемостью и тождествами Уорда более явной и функториальной.

1. Разобьем систему условий Вирасоро (2) на две части

$$\begin{aligned} \hat{L}_{-1}\mathcal{Z}\{N, p\} &= 0, \\ \sum (k-1)p_k \hat{L}_{k-1}\mathcal{Z}\{N, p\} &= 0. \end{aligned} \quad (10)$$

Рассмотрим сначала  $\hat{L}_{-1}$ -условие. Используя частные случаи формул (33), (36), мы получим

$$\hat{L}_{-1}\chi_R = \sum_{\square} (N + j_{\square} - i_{\square})\chi_{R+\square} - \sum_{\square} \chi_{R-\square}. \quad (11)$$

Подставляя это в (4), в итоге получим

$$\sum_{R+\square} c_{R+\square}(N) = \sum_{R-\square} (N + j_{\square} - i_{\square})c_{R-\square}(N) \quad (12)$$

Теперь, используя обозначение для “классической” части  $W$ -оператора

$$\begin{aligned} \hat{w}_n := \sum p_k \hat{l}_{n+k}, \quad \hat{l}_n := \sum (k+n)p_k \frac{\partial}{\partial p_{k+n}} + \\ + \sum_{a=1}^{n-1} a(n-a) \frac{\partial^2}{\partial p_a \partial p_{n-a}}, \end{aligned} \quad (13)$$

можно переписать второе уравнение из (10) в виде

$$\begin{aligned} \left( \hat{w}_n + 2N \sum (k+n)p_k \frac{\partial}{\partial p_{n+k}} + N^2 p_{-n} - \right. \\ \left. - \sum (n+2+k)p_k \frac{\partial}{\partial p_{n+2+k}} \right) \mathcal{Z}\{N, p\} = 0. \end{aligned} \quad (14)$$

В действительности, достаточно рассмотреть только младшее уравнение бесконечной системы (14) при  $n = -1$ , чтобы однозначно зафиксировать  $\mathcal{Z}\{N, p\}$ . Таким образом, используя

$$\hat{w}_{-1}\chi_R = \sum_{R+\square} (j_{\square} - i_{\square})^2 \chi_{R+\square}, \quad (15)$$

мы немедленно получаем уравнение для коэффициентов разложения (4):

$$\sum_{R+\square} (j_{\square} - i_{\square})c_{R+\square}(N) = \sum_{R-\square} (N + j_{\square} - i_{\square})^2 c_{R-\square}(N). \quad (16)$$

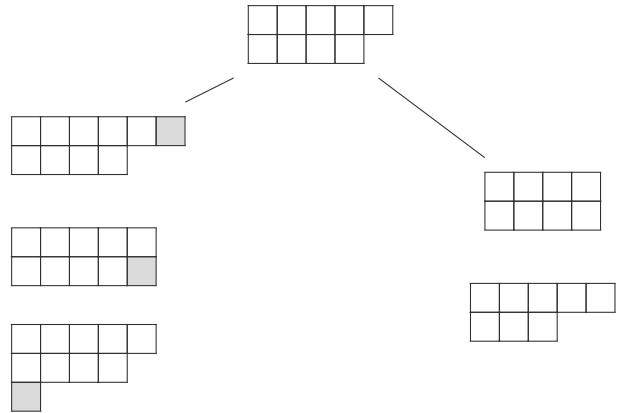
2. В качестве следующего шага давайте объясним, почему наша процедура с заменой всей борелевской части алгебры Вирасоро на  $L_{-1}$ - и  $w_{-1}$ -условия приводит к единственному решению, которое может быть построено рекурсией уравнения (7). Более того, верно более сильное утверждение: любые два уравнения вида

$$\sum_{R+\square} \alpha_m(\square)c_{R+\square} = \sum_{R-\square} \beta_m(\square)c_{R-\square}, \quad m = 1, 2 \quad (17)$$

могут быть решены рекурсивно единственным образом, если коэффициенты  $\alpha_m, \beta_m$  невырождены.

Действительно, для любого  $R$  заданной длины  $l(R)$  эти уравнения включают только одну диаграмму, которая имеет длину не меньше или равную  $l(R)$ , а именно  $[R_1, \dots, R_{l(R)}, 1]$ . Благодаря тому, что мы имеем два уравнения, мы можем исключить этот коэффициент и получить рекурсию, включающую только диаграммы фиксированной длины. Одновременно, эти уравнения определяют и сам  $c_{[R_1, \dots, R_{l(R)}, 1]}$ , что служит начальным условием на следующем уровне.

Например, на уровне  $l(R) = 2$ , если мы хотим перейти от  $c_{[r,4]}$  к  $c_{[r,5]}$ , уравнения будут включать следующие разбиения:



Покажем, как это работает порядок за порядком и начнем с симметрических представлений:

$$\begin{cases} c_{[r+1]} + c_{[r,1]} = (N+r-1)c_{[r-1]} \\ r c_{[r+1]} - c_{[r,1]} = (N+r-1)^2 c_{[r-1]} \end{cases} \Rightarrow \Rightarrow (r+1)c_{[r+1]} = (N+r-1)(N+r)c_{[r-1]}. \quad (18)$$

Чтобы зафиксировать начальные условия, выберем  $R = [ ]$ , что дает

$$c_{[ ]} = 0, \quad (19)$$

и нормируем  $c_{[ ]} = 1$ . Таким образом, получаем

$$c_{[r]} = \begin{cases} \frac{\prod_{i=1}^{r-1} (N+r-i)}{r!!} & r = 2k \\ 0 & r = 2k+1 \end{cases}. \quad (20)$$

Из того же уравнения получаем

$$c_{[r,1]} = \begin{cases} \frac{(N-1) \prod_{k=0}^{r-1} (N+k)}{(r+1)!!} & r = 2k - 1 \\ 0 & r = 2k \end{cases} \quad (21)$$

Для разбиений длины  $l(R) = 2$  рекурсия начинается с  $[r, 2]$ :

$$\begin{cases} c_{[r,1]} + c_{[r-1,2]} + c_{[r-1,1,1]} = (N+r-2)c_{[r-2,1]} + (N-1)c_{[r-1]} \\ (r-1)c_{[r,1]} + 0 - 2c_{[r-1,1,1]} = (N+r-2)^2c_{[r-2,1]} + (N-1)^2c_{[r-1]} \end{cases} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow (r+1)c_{[r,1]} + 2c_{[r-1,2]} = (N+r-2)(N+r)c_{[r-2,1]} + (N-1)(N+1)c_{[r-1]}$$

Следовательно,

$$c_{[r,2]} = \frac{N(N-1) \prod_{k=0}^{r-1} (N+k)}{2(r!!)} \quad (23)$$

$$c_{[r,1,1]} = \frac{r}{2((r+2)!!)} \cdot (N-2)(N-1) \prod_{k=0}^{r-1} (N+k)$$

для разбиений с четным  $r$ , тогда как при нечетном  $r$  коэффициенты равны нулю.

Для  $[r, 3]$ :

$$(r+2)c_{[r+1,2]} + 3c_{[r,3]} = (N+r-2)(N+2)c_{[r-1,2]} + N^2c_{[r-1]} \quad (24)$$

и так далее.

**3.** Мы можем показать, что решение имеет вид (5)–(6), действуя рекурсивно, как в предыдущем параграфе. Вместо этого, проверим явно, что ответ дается (5)–(6).

Начнем с формулы (5). Из нее следует, что

$$c_{R+\square}(N) = \tilde{c}_{R+\square} \cdot (N + j_{\square} - i_{\square}) \cdot \frac{c_R(N)}{\tilde{c}_R}, \quad (N + j_{\square} - i_{\square}) \cdot c_{R-\square}(N) = \tilde{c}_{R-\square} \cdot \frac{c_R(N)}{\tilde{c}_R}. \quad (25)$$

Теперь подставим эти формулы в уравнения (7),

$$\sum_{\square} (N + j_{\square} - i_{\square}) \cdot \tilde{c}_{R+\square} = \sum_{\square} \tilde{c}_{R-\square}, \quad \sum_{\square} (j_{\square} - i_{\square}) \cdot \tilde{c}_{R+\square} = \sum_{\square} (N + j_{\square} - i_{\square}) \cdot \tilde{c}_{R-\square} \quad (26)$$

и рассмотрим каждый порядок по  $N$ . Это даст три уравнения (9).

Как мы объяснили в предыдущем параграфе, любые два из этих трех уравнений фиксируют единственное решение, таким образом, система переопределена. В следующем параграфе мы проверим, что решением является (6), и оно удовлетворяет всем трем уравнениям одновременно.

**4.** Чтобы доказать, что (9) выполнены для

$$\tilde{c}_R = \chi_R\{\delta_{k,2}\}, \quad (27)$$

мы используем тождества (15), (30), (33), (36),

$$p_1\chi_R = \sum_{R+\square} \chi_{R+\square}$$

$$\hat{l}_{-1}\chi_R = \sum_{R+\square} (j_{\square} - i_{\square})\chi_{R+\square} \quad \frac{\partial \chi_R}{\partial p_1} = \sum_{R-\square} \chi_{R-\square} \quad (28)$$

$$\hat{w}_{-1}\chi_R = \sum_{R+\square} (j_{\square} - i_{\square})^2\chi_{R+\square} \quad \hat{l}_1\chi_R = \sum_{R-\square} (j_{\square} - i_{\square})\chi_{R-\square}$$

и подставим в них  $p_k = \delta_{k,2}$ :

$$\begin{aligned}
 p_1 \chi_R \Big|_{p_k = \delta_{k,2}} &= 0 \\
 \hat{l}_{-1} \chi_R \Big|_{p_k = \delta_{k,2}} &= \sum_k (k-1) p_k \frac{\partial \chi_R}{\partial p_{k-1}} \Big|_{p_k = \delta_{k,2}} = \frac{\partial \chi_R}{\partial p_1} \Big|_{p_k = \delta_{k,2}} \\
 \hat{w}_{-1} \chi_R \Big|_{p_k = \delta_{k,2}} &= \sum p_k \hat{l}_{k-1} \chi_R \Big|_{p_k = \delta_{k,2}} = \hat{l}_1 \chi_R \Big|_{p_k = \delta_{k,2}}
 \end{aligned} \tag{29}$$

Подставляя сюда (28), мы получим в точности (9) для  $\tilde{c}_R = \chi_R\{\delta_{k,2}\}$ .

**Приложение.** В рассуждениях выше мы использовали следующие свойства полиномов Шура [21]:

- Формулу Пьери,

$$p_1 \chi_R\{p\} = \sum_{\square} \chi_{R+\square}\{p\}, \tag{30}$$

где сумма пробегает все возможные диаграммы Юнга, полученные добавлением клетки к  $R$ .

- Используя формулу Фробениуса

$$p_k = \sum_Q \psi_Q([k]) \chi_Q, \tag{31}$$

где характер симметрической группы  $\psi_Q([k]) = (-1)^a$  для  $Q = [a, 1^{k-a}]$ , и  $\psi_Q([k]) = 0$  в других случаях, и

$$\chi_Q \left\{ k \frac{\partial}{\partial p_k} \right\} \cdot \chi_R\{p_k\} = \chi_{R/Q}\{p_k\}, \tag{32}$$

где  $\chi_{R/Q}$  косая функция Шура, мы получим

$$\begin{aligned}
 k \frac{\partial \chi_R}{\partial p_k} &= \sum_Q \psi_Q([k]) \chi_{R/Q} = \\
 &= \sum_{a,P} (-1)^a \mathcal{N}_{P,[a,1^{k-a}]}^R \chi_P.
 \end{aligned} \tag{33}$$

Коэффициенты Литтлвуда–Ричардсона определены формулой:

$$\chi_P \cdot \chi_Q = \sum_R \mathcal{N}_{PQ,R}^R \chi_R. \tag{34}$$

- Из (31) и (34) следует, что

$$\begin{aligned}
 p_k \chi_R\{p\} &= \sum \psi_Q([k]) \mathcal{N}_{QR}^P \chi_P = \\
 &= \sum_{a,P} (-1)^a \mathcal{N}_{R,[a,1^{k-a}]}^P \chi_P,
 \end{aligned} \tag{35}$$

и, следовательно,

$$\sum k p_{k+n} \frac{\partial \chi_R}{\partial p_k} = \sum_S n B_R^S \chi_S, \tag{36}$$

где, в частности,

$$\begin{aligned}
 \pm_1 B_R^S &:= \\
 &:= \sum_{k,a,b,P} (-1)^{a+b} \mathcal{N}_{P,[a,1^{k-a}]}^R \mathcal{N}_{P,[b,1^{k-b\pm 1}]}^S = \\
 &= (j_{\square} - i_{\square}) \delta_{S,R\pm \square}.
 \end{aligned} \tag{37}$$

Мы благодарны Е. Зенкевичу за полезное обсуждение.

Исследование выполнено при частичной финансовой поддержке РФФИ и Национального научного фонда Болгарии 19-51-18006 (А. Миронов, А. Морозов), РФФИ и ТУБИТАК в рамках научного проекта 21-51-46010 (А. Миронов, А. Морозов), РФФИ и Министерством по науке и технологиям Тайваня в рамках научного проекта 21-52-52004 (А. Миронов, А. Морозов, В. Мишняков). Работа также частично поддержана грантом Фонда развития теоретической физики “Базис” (А. Миронов), грантами РФФИ 19-01-00680 (А. Миронов, В. Мишняков) и 19-02-00815 (А. Миронов). Исследование Р. Рашкова было частично поддержано FNI/BG-RU-2018/246, BNSF, гранты H-28/5 и DN-18/1.

1. A. Morozov, Phys.-Uspekhi (UFN) **37**, 1 (1994).
2. A. Morozov, hep-th/9502091.
3. A. Morozov, hep-th/0502010.
4. A. Mironov, Int. J. Mod. Phys. A **9**, 4355 (1994).
5. A. Mironov, Phys. Part. Nucl. **33**, 537 (2002).
6. A. Mironov, hep-th/9409190.
7. E. P. Wigner, Ann. Math. **53**, 36 (1951).
8. F. J. Dyson, J. Math. Phys. **3**, 140 (1962).
9. F. David, Mod. Phys. Lett. A **5**, 1019 (1990).
10. A. Mironov and A. Morozov, Phys. Lett. B **252**, 47 (1990).

11. J. Ambjørn and Yu. Makeenko, *Mod. Phys. Lett. A* **5**, 1753 (1990).
12. H. Itoyama and Y. Matsuo, *Phys. Lett. B* **255**, 20 (1991).
13. A. Mironov and A. Morozov, *Phys. Lett. B* **771**, 503 (2017); arXiv:1705.00976.
14. A. Mironov and A. Morozov, *Phys. Lett. B* **774**, 210 (2017); arXiv:1706.03667.
15. A. Mironov and A. Morozov, *JHEP* **1808**, 163 (2018); arXiv:1807.02409.
16. S. Natanzon and A. Orlov, arXiv:1407.8323.
17. A. Mironov and A. Morozov, *Eur. Phys. J. C* **81**, 270 (2021); arXiv:2011.12917.
18. X. Liu and C. Yang, arXiv:2103.14318.
19. X. Liu and C. Yang, arXiv:2104.01357.
20. E. Date, M. Jimbo, M. Kashiwara, and T. Miwa, *J. Phys. Soc. Jpn.* **50**, 3806 (1981).
21. W. Fulton, *Young tableaux: with applications to representation theory and geometry*, LMS, Cambridge University Press, London (1997)