

УДК 524.834, 530.225

© Юрова А. А., Юров А. В., 2024

**ГОЛОГРАФИЧЕСКАЯ ДУАЛЬНОСТЬ И ИНТЕГРИРУЕМОСТЬ \***Юрова А. А.<sup>a,b,1</sup>, Юров А. В.<sup>a,2</sup><sup>a</sup> ФГАОУ ВО "БФУ им. И. Канта г. Калининград, 236041, Россия.<sup>b</sup> КГТУ, г. Калининград, 236000, Россия.

Ландшафт метастабильных вакуумов де Ситтера (dS) вместе с механизмом вечной инфляции и генерации пузырей с новым вакуумом могут заселить весь Пейзаж «карманными вселенными». Сасскинд предположил, что существует голографическое дуальное описание мультиверса закодированное в форме двумерной конформной теории поля. С другой стороны, существует связь между интегрируемыми иерархиями и двумерными конформными теориями, а именно: из компонент тензора энергии-импульса конформных теорий можно построить величины, удовлетворяющие интегрируемым уравнениям, записанному в виде условия нулевой кривизны, связанного с группой  $SL(2, \mathbf{R})$  или  $SL(3, \mathbf{R})$ . Условие нулевой кривизны для размерности (2+1) можно получить из условия самодуальности в (3+3)-мерном пространстве, тогда как (1+1)-мерные интегрируемые модели можно получить из условия самодуальности, связанному с напряженностью поля Янга-Миллса  $SL(2, \mathbf{R})$  в (2 + 2) измерениях. Используя обобщенный метод размерной редукции Филановского, можно "скрыть" две дополнительные временные переменные и получить новую форму дуальности между dS и теорией Янга-Миллса. Наконец, мы показываем, что вся иерархия АКНС содержит уравнения Кадомцева-Петвиашвили, поэтому КП играют фундаментальную роль в этой теории.

*Ключевые слова:* dS/CFT, ложный вакуум, конформная группа, нулевая кривизна, самодуальность, поля Янга-Миллса.

**HOLOGRAPHIC DUALITY AND INTEGRABILITY**Yurova A. A.<sup>a,b,1</sup>, Yurov A. V.<sup>a,2</sup><sup>a</sup> IKBFU, Kaliningrad, 236041, Russia.<sup>b</sup> KSTU, Kaliningrad, 236000, Russia.

A Landscape of metastable de Sitter vacua and that the mechanisms of eternal inflation and bubble nucleation can populate the entire Landscape with "pocket universes". It may exist (Susskind) a holographic dual description of the multiverse in the form of a two dimensional conformal field theory. On the other hand, there is a connection between integrable hierarchies and two-dimensional conformal theories: from the components of the energy-momentum tensor of conformal theories one can construct quantities that satisfy the integrable equations - the zero curvature condition associated with the group  $SL(2, \mathbf{R})$  or  $SL(3, \mathbf{R})$ . (2+1) dimensional zero curvature condition can be obtained from the self-duality condition in 3+3 dimensions, whereas (1 + 1) dimensional integrable models can be obtained from a self-duality condition associated with Yang-Mills field strengths belonging to  $SL(2, \mathbf{R})$  in (2 + 2) dimensions. Using the generalised dimensional reduction method of Filanovsky) one can hide two extra time variables and obtain a new form of duality between dS and the Yang-Mills theory. At last, we show that All AKNS hierarchy contain Kadomtsev-Petviashvili equations therefore KP play the fundamental role in this theory.

*Keywords:* dS/CFT, false vacuum, conformal group, zero curvature, self-duality, Yang-Mills fields.

PACS: 98.80.-k, 98.80.Qc

DOI: 10.17238/issn2226-8812.2024.1.126-131

\*Работа поддержана Министерством науки и высшего образования РФ (договор № 075-02-2024-1430 от 28.02.2024).

<sup>1</sup>E-mail: AIUrova@kantiana.ru<sup>2</sup>E-mail: AIUrov@kantiana.ru

## Введение

AdS/CFT дуальность устанавливает эквивалентность теории в балке с гравитацией и суперсимметричной калибровочной теории Янга-Миллса на границе [1], [2]. Существует ли некий голографический аналог дуальности для dS вселенной? Эта задача оказалась весьма сложной и до сих пор общепринятое решение отсутствует. Например, известно, что попытка наивно использовать голографический принцип и принцип дополнительности для космологического горизонта событий, приводит к серьезным противоречиям и парадоксальным выводам [3]. Кроме того в [4] доказана теорема по-go, из которой следует, что полный набор симметрий геометрии де Ситтера не совместим с конечной энтропией области ограниченной горизонтом событий. Отсюда обычно делается вывод, о том что время жизни вселенной в dS фазе не должно превосходить время возврата Пуанкаре для этой области [5].

Попытка решить проблему предпринята в [6]. Известен факт метастабильности всех вакуумов с положительной плотностью в ландшафте, что вкупе с инфляцией приводит к заселению инфлюирующего вакуума пузырями заполненными более низкоэнергетичными вакуумами. Это происходит благодаря квантовому туннелированию, в амплитуду которого наибольший вклад дают инстантоны [7], [8]. В свою очередь, инстантоны обладают симметрией двумерной конформной группы (изоморфной  $SO(3,1)$ ), что и позволило авторам [6] предположить следующее: весь ландшафт закодирован в  $C_2$  (двумерная конформная группа — бесконечномерна). Так возникает нетривиальная реализация dS/CFT соответствия. Оказывается, эта конструкция может допустить дальнейшее развитие, основную идею которого мы представим в следующем разделе.

### 1. dS/CFT и интегрируемые иерархии

Мы используем два важных свойства. Во-первых, двумерная конформная группа тесно связана с интегрируемыми иерархиями, допускающими представление нулевой кривизны. Например, используя калибровочные потенциалы из  $SL(2, \mathbb{R})$ , можно построить нелинейное уравнение Шрёдингера (NLS), уравнения Кортевега-де Фриза (КдФ) и синус-Гордон, а также уравнения Дэви-Стюартсона (DS) и Кадомцева-Петвиашвили (КП) (см. например [9], [10]), в то время как из  $SL(3, \mathbb{R})$  выводится уравнение Буссинеска [11].

Более конкретно: используя представление нулевой кривизны (ПНК), можно построить тензор энергии-импульса конформной двумерной теории поля и наоборот — стартуя с бесщупрового тензора энергии-импульса можно сформулировать представление нулевой кривизны. ПНК играет роль пары Лакса и все известные нелинейные интегрируемые уравнения (включая немногочисленные известные примеры в (1+2)) могут быть записаны в форме таких представлений. Таким образом, оказывается, что существует нетривиальная формулировка двумерной конформной теории в виде системы интегрируемых иерархий записанных в форме представления нулевой кривизны. Это обстоятельство может рассматриваться, как забавный математический артефакт, но в действительности такая формулировка позволяет увидеть не очевидные, в рамках обычного подхода, связи.

Во-вторых, в процитированных выше работах показано, что представления нулевой кривизны можно получить из самодуального уравнения Янга-Миллса (СУЯМ). В частности, КП (и DS) можно получить из СУЯМ с группой  $SL(2, \mathbb{R})$  в пространстве с размерностью (3+3). Следует подчеркнуть, что в высших измерениях, задача построения самодуальных согласованных уравнений становится весьма нетривиальной. В четырех измерениях самодуальность определяется через соответствующий символ Леви-Чивиты, однако при  $D > 4$  это очевидно не так. Поиск соответствующего тензора - аналога являлся предметом интенсивных математических исследований. Скажем, в случае размерности (3+3) известны два способа определить самодуальность. Первый:

$$F_{\mu\nu} = \frac{3}{2} J_{[\mu\nu} J_{\rho\sigma]} F^{\rho\sigma},$$

где антисимметричный тензор  $J_{\mu\nu}$  определяется соотношением  $J_{\mu\nu} = J_{\mu}^{\rho} g_{\rho\nu}$ , а процедура антисимметризации

$$J_{[\mu\nu} J_{\rho\sigma]} = 1/3(J_{\mu\nu} J_{\rho\sigma} - J_{\mu\rho} J_{\nu\sigma} + J_{\mu\sigma} J_{\nu\rho}).$$

Второй имеет вид

$$F_{\mu\nu} = -(J_{\mu}^{\rho} J_{\nu}^{\sigma} + 2J_{\mu}^{\rho} \delta_{\nu}^{\sigma}) F_{\rho\sigma}.$$

Можно показать, что последняя формула следует из условия интегрируемости линейного уравнения

$$(\delta_{\mu}^{\nu} + J_{\mu}^{\nu}) D_{\nu} \psi = 0,$$

где  $\psi$  — произвольная функция в некотором представлении калибровочной группы Янга-Миллса, калибровочная ковариантная производная равна  $D_{\mu} = \partial_{\mu} - A_{\mu}$ , и мы работаем в пространстве сигнатуры  $(3, 3)$ , используя спинор Майораны-Вейля и некоторые специальные для этого случая матричные тождества для  $\gamma$ -матриц которые не будем здесь приводить.

Возвращаясь к нашей задаче, можно ожидать, что если компактифицировать два "лишних времени", то получается фактически  $(1+3)$  ЯМ. Но разумеется, проблема компактификации в этом случае становится нетривиальной. В традиционном подходе, метод размерной редукции является обобщением теории Калузы-Клейна и означает следующую последовательность действий: вначале строится лагранжиан с размерностью  $D > 4$ . Вакуумное решение задается в виде прямого произведения  $R_{3,1} \times K_{D-4}$ , где  $K_{D-4}$  — компактное многообразие с локальной размерностью  $D - 4$ . На третьем шаге, в виде разложения по гармоникам этого многообразия, с коэффициентами зависящими от координат  $R_{3,1}$  строятся все полевые величины теории, после чего выполняется интегрирование по остальным координатам, что дает (эффе́ктивный)  $(3+1)$  лагранжиан. В нашем случае, многообразие зависит от двух дополнительных времен и финальный лагранжиан оказывается содержащим "фантомы" — поля с отрицательными кинетическими членами, нарушающими унитарность. Это означает, что нам необходим другой вариант метода размерной редукции. Интересный пример такого метода предложен И.А. Филановским в 1983 году [12]. Он рассматривал задачу построения конформно-инвариантной полевой теории в  $(3+1)$  путем размерной редукции из теории в  $(4+2)$  с группой симметрии  $SO(4,2)$ , изоморфной конформной группе в  $(3+1)$ . Для решения проблемы "фантомов" (Филановский называл их "духами") автор предложил новый метод размерной редукции. Суть идеи: в пространстве с размерностью  $D+2$  с координатами  $x^A$  вводятся новые координаты  $\xi^a$ , с  $a = 0, 1, \dots, D-1$ ,  $\lambda$  и  $\lambda R$ . Поля полагаются независимыми от  $R$ , но однородными функциями от переменной  $\lambda$  со степенью однородности  $n$ . Наконец, фиксируется величина  $n$ , а лагранжиан проектируется на конус  $R = 0$  (можно показать, что эта процедура непротиворечива и не приводит к появлению сингулярных слагаемых). Главный итог заключается в том, что после проведения всех этих процедур, в четырехмерном лагранжиане вместо духов появляются нераспространяющиеся поля, с нулевыми кинетическими членами. Разумеется, это верно только на массовой оболочке: первые квантовые поправки восстанавливают "фантомы", но их вклад существенен лишь на малых расстояниях, например, на планковских, если речь идет о лагранжиане содержащем гравитацию, т.е. в области гипотетической пены Уилера, где нарушение унитарности интерпретируется, как нарушение причинности. В качестве простейшего примера можно рассмотреть уравнения Максвелла в пространстве  $R_{D,2}$ , с лагранжианом  $-(1/4)F_{AB}F^{AB}$ . Как показано в [12] в результате редукции остается одно векторное поле с максвелловским лагранжианом и два нераспространяющихся скалярных поля.

Таким образом, идея состоит в использовании не просто двумерной конформной теории поля, а теории интегрируемых иерархий для реализации соответствия dS/CFT, причем dS оказывается дуально СУЯМ (без гравитации), но только более высокой размерности, в отличие от AdS/CFT.

## Заключение

Первое очевидное затруднение в применении этих идей, заключается в том, что метод размерной редукции Филановского уменьшает за шаг размерность на два, причем речь идет о пространственной и временной переменной, а нам необходимо, чтобы это были две временные переменные. Это означает, что описанный метод необходимо модифицировать. В частности, перед введением новых переменных и редукцией на конус следует выполнить виковский поворот по одной из временных переменных. Модифицированный таким образом метод Филановского будет описан в отдельной работе. Отметим только, что непосредственное применение метода Филановского к самодуальной модели в (3+3) по видимому приводит к моделям (2+2), что может оказаться интересным в теории интегрируемых иерархий, поскольку позволит установить (возможно) новые связи между (1+2) и (1+1) интегрируемыми иерархиями. Этот вопрос также будет изучен в отдельной работе.

Вторая проблема в реализации описанной выше идеи заключается в том, что число интегрируемых иерархий вообще говоря бесконечно, количество же dS вакуумов — наоборот, конечно. Это означает, что описанная кодировка ландшафта интегрируемыми иерархиями теоретически осуществима, если существуют нетривиальные связи, позволяющие унифицировать большую часть интегрируемых моделей. Вопрос об унификации интегрируемых иерархий уже ставился в ряде работ (см. например [13], [14]), где использовался формализм одевающих цепочек дискретных симметрий. В частности, на этом пути удается показать, что уравнения КдФ, мКдФ, гиперболическое и эллиптическое уравнения Каладжеро - Дегаспериса, по сути являются аналогом уравнений Максвелла записанных в различных калибровках [13]. Более того, если строить не высшие, а низшие иерархии КдФ, то в этом списке оказывается и уравнение синус-Гордон. Другим примером является нетривиальная связь между НУШ и уравнением цепочки Тоды, реализуемая через симметрию Шлезингера [14]. Заметим, что НУШ, является первым уравнением в иерархии Абловица-Каупа-Ньюелла-Сегюра (AKNS):

$$\begin{cases} i\psi_{t_1} + \psi_{xx} - 2\psi^2\phi = 0, \\ -i\phi_{t_1} + \phi_{xx} - 2\phi^2\psi = 0, \end{cases}$$

тогда как вторым уравнением оказывается модифицированное уравнение КдФ:

$$\begin{cases} \psi_{t_2} + \psi_{xxx} - 6\psi\phi\psi_x = 0, \\ \phi_{t_2} + \phi_{xxx} - 6\psi\phi\phi_x = 0, \end{cases}$$

а третьим — расщепленное уравнение Лакшманана - Фортескью - Даниела.

$$\begin{cases} i\psi_{t_3} - \psi_{xxxx} + 8\psi\phi\psi_{xx} + 2\psi^2\phi_{xx} + 6\psi_x^2\phi + 4\psi\psi_x\phi_x - 6\psi^3\phi^2 = 0, \\ -i\phi_{t_3} - \phi_{xxxx} + 8\psi\phi\phi_{xx} + 2\phi^2\psi_{xx} + 6\psi\phi_x^2 + 4\phi\psi_x\phi_x - 6\psi^2\phi^3 = 0. \end{cases}$$

Легко убедиться, что все эти уравнения инвариантны относительно преобразования Шлезингера, причем если, скажем в системе НУШ обозначить  $2\psi\phi \equiv u$ , то мы получаем два сопряженных линейных нестационарных уравнения Шредингера, которые генерируют всю иерархию КП. Можно показать, что вся теория иерархии уравнений КП эквивалентна теории иерархии АКНС, что будет строго показано в отдельной публикации.

## Список литературы

1. Maldacena J.M. The Large N limit of superconformal field theories and supergravity. *Adv. Theor. Math. Phys.*, 1998, vol. 2, pp. 231–252; *Int. J. Theor. Phys.*, 1999, vol. 38, pp. 1113–1133 (reprint)
2. Aharony O., Gubser S.S., Maldacena J.M., Ooguri H., Oz Y. Large N field theories, string theory and gravity. *Phys. Rept.*, 2000, vol. 323, pp. 183–386.

3. Dyson L., Kleban M., Susskind L. Disturbing Implications of a Cosmological Constant. *JHEP10*, 2002, 011, pp. 1–20.
4. Goheer N., Kleban M., Susskind L. The trouble with de Sitter space. *JHEP07*, 2003, 056, pp. 1–13.
5. Kachru S., Kallosh R., Linde A., Trivedi S.P. de Sitter vacua in string theory. *Phys. Rev. D*, 2003, vol. 68, 046005, pp. 1–10.
6. Freivogel B., Sekino Y., Susskind L., Chen-Pin Yeh C.-P. A Holographic Framework for Eternal Inflation. *Phys. Rev. D*, 2006, vol. 74, 086003, pp. 1–24.
7. Coleman S. R., De Luccia F. Gravitational Effects On And Of Vacuum Decay. *Phys. Rev. D*, 1980, vol. 21, pp. 3305–3315.
8. Freivogel B., Susskind L. A Framework for the Landscape. *Phys. Rev. D*, 2004, vol. 70, 126007, pp. 1–22.
9. Brunelli J.C., Das A. Davey-Stewartson Equation from a Zero Curvature and a Self-Duality Condition. *Mod. Phys. Lett. A*, 1994, vol. 9, pp. 1267–1272.
10. Das A., Sezgin E., Khviengia Z. Self-Duality in 3+3 Dimensions and the KP Equation. *Phys. Lett. B*, 1992, vol. 289, pp. 347–353.
11. Das A., Huang W.-J., Roy S. The zero curvature formulation of the Boussinesq equation. *Physics Letters A*, 1991, vol. 153, pp. 186–190.
12. Филановский И.А. Обобщенная размерная редукция и конформная суперсимметрия. *Вестник Ленинградского университета*. 1983. № 10, С. 5–11.
13. Борисов А.В., Зыков С.А. Одевающая цепочка дискретных симметрий и размножение нелинейных уравнений. *ТМФ*. 1998. Т.115. № 2. С. 199-214
14. Yurov A.V. Discrete symmetry's chains and links between integrable equations. *Journal of Mathematical Physics*, 2003, vol. 44, no. 3, pp. 1183–1201.

## References

1. Maldacena J.M. The Large N limit of superconformal field theories and supergravity. *Adv. Theor. Math. Phys.*, 1998, vol. 2, pp. 231–252; *Int. J. Theor. Phys.*, 1999, vol. 38, pp. 1113–1133 (reprint)
2. Aharony O., Gubser S.S., Maldacena J.M., Ooguri H., Oz Y. Large N field theories, string theory and gravity. *Phys. Rept.*, 2000, vol. 323, pp. 183–386.
3. Dyson L., Kleban M., Susskind L. Disturbing Implications of a Cosmological Constant. *JHEP10*, 2002, 011, pp. 1–20.
4. Goheer N., Kleban M., Susskind L. The trouble with de Sitter space. *JHEP07*, 2003, 056, pp. 1–13.
5. Kachru S., Kallosh R., Linde A., Trivedi S.P. de Sitter vacua in string theory. *Phys. Rev. D*, 2003, vol. 68, 046005, pp. 1–10.
6. Freivogel B., Sekino Y., Susskind L., Chen-Pin Yeh C.-P. A Holographic Framework for Eternal Inflation. *Phys. Rev. D*, 2006, vol. 74, 086003, pp. 1–24.
7. Coleman S. R., De Luccia F. Gravitational Effects On And Of Vacuum Decay. *Phys. Rev. D*, 1980, vol. 21, pp. 3305–3315.
8. Freivogel B., Susskind L. A Framework for the Landscape. *Phys. Rev. D*, 2004, vol. 70, 126007, pp. 1–22.
9. Brunelli J.C., Das A. Davey-Stewartson Equation from a Zero Curvature and a Self-Duality Condition. *Mod. Phys. Lett. A*, 1994, vol. 9, pp. 1267–1272.
10. Das A., Sezgin E., Khviengia Z. Self-Duality in 3+3 Dimensions and the KP Equation. *Phys. Lett. B*, 1992, vol. 289, pp. 347–353.
11. Das A., Huang W.-J., Roy S. The zero curvature formulation of the Boussinesq equation. *Physics Letters A*, 1991, vol. 153, pp. 186–190.
12. Filanovsky I.A. Generalized dimensional reduction and conformal supersymmetry. *Bulletin of Leningrad University*, 1983, no. 10, pp. 5–11. (in Russian)
13. Borisov A.B., Zыков S.A. The dressing chain of discrete symmetries and proliferation of nonlinear equations. *Theoretical and Mathematical Physics*, 1998, vol. 115, pp. 530–541. (in Russian)
14. Yurov A.V. Discrete symmetry's chains and links between integrable equations. *Journal of Mathematical Physics*, 2003, vol. 44, no. 3, pp. 1183–1201.

**Авторы**

**Юрова Алла Александровна**, к.ф.-м.н., доцент, Калининградский государственный технический университет, Советский пр, д. 1, г. Калининград, 236000, Россия; доцент, Балтийский федеральный университет им. И. Канта, ул. Ал. Невского, д. 14, г. Калининград, 236041, Россия.  
E-mail: AIUrova@kantiana.ru

**Юров Артем Валерианович**, д.ф.-м.н., профессор, Балтийский федеральный университет им. И. Канта, ул. Ал. Невского, д. 14, г. Калининград, 236041, Россия.  
E-mail: AIUrov@kantiana.ru

**Просьба ссылаться на эту статью следующим образом:**

Юрова А. А., Юров А. В. Голографическая дуальность и интегрируемость. *Пространство, время и фундаментальные взаимодействия*. 2024. № 1. С. 126–131.

**Authors**

**Yurova Alla Aleksandrovna**, Ph.D., Associate Professor, Kaliningrad State Technical University, Sovitsky prospekt, 1, Kaliningrad, 236000, Russia; Associate Professor, Immanuel Kant Baltic Federal University, Nevskogo st., 14, Kaliningrad, 236041, Russia.  
E-mail: AIUrova@kantiana.ru

**Yurov Artyom Valerianovich**, Ph.D., Professor, Immanuel Kant Baltic Federal University, Nevskogo st., 14, Kaliningrad, 236041, Russia.  
E-mail: AIUrov@kantiana.ru

**Please cite this article in English as:**

Yurova A. A., Yurov A. V. Holographic duality and integrability. *Space, Time and Fundamental Interactions*, 2024, no. 1, pp. 126–131.