

Листок 8-9. Конформная теория поля

(Сканы решений данных задач принимаются до: 10.01.15
на e-mail: hetzif@yandex.ru)

*!Упражнения помеченные * выполнять не обязательно.*

Упражнение 1: Евклидова инвариантность теории (относительно группы $O(2)$), в бутстрапном подходе приводит к требованию существования в пространстве полей \mathcal{A} , поля — симметричного тензора напряжений $T^{\mu\nu}(x) = T^{\nu\mu}(x)$, который удовлетворяет уравнению непрерывности $\partial_\mu T^{\mu\nu}(x) = 0$, то есть равенству

$$\partial_\mu \langle T^{\mu\nu}(x) X \rangle = 0. \quad (0.1)$$

Напишите как связаны компоненты тензора $T^{\mu\nu}$ в вещественных координатах, с компонентами T^{zz} , $T^{\bar{z}\bar{z}}$ и $T^{z\bar{z}} = T^{\bar{z}z}$. Выделим компоненты тензора $T^{\mu\nu}$ в координатах ($z = x^1 + ix^2$, $\bar{z} = x^1 - ix^2$):

$$T = T_{zz}, \quad \bar{T} = T_{\bar{z}\bar{z}}, \quad \Theta = -T_{z\bar{z}}. \quad (0.2)$$

Покажите, что уравнения непрерывности запишутся как

$$\partial_{\bar{z}} T(z, \bar{z}) = \partial_z \Theta(z, \bar{z}), \quad \partial_z \Theta(z, \bar{z}) = \partial_z \bar{T}(z, \bar{z}) \quad (0.3)$$

(Найдите метрический тензор в координатах (z, \bar{z}) , учтя, что в координатах (x^1, x^2) это есть дельта-символ Кронекера).

Упражнение 2*: Пусть $z = x^1 + ix^2$ и $\bar{z} = x^1 - ix^2$. Найдите $\partial_z = \frac{\partial}{\partial z}$ и $\partial_{\bar{z}} = \frac{\partial}{\partial \bar{z}}$. Учитывая, что $d^2z = -2idx^1 dx^2$ ($dz \wedge d\bar{z} = (dx^1 + idx^2) \wedge (dx^1 - idx^2) = -2idx^1 \wedge dx^2$). Напишите дельта функцию в комплексных координатах $\int d^2z \delta(z, \bar{z}) = 1$, через дельта функцию от обычных координатах. Выведите формулу Грина в комплексных координатах

$$\int_R d^2z (\partial_z V + \partial_{\bar{z}} U) = \oint_{\partial R} (V d\bar{z} - U dz), \quad (0.4)$$

где контурный интеграл берется против часовой стрелки. На основании данного соотношения покажите, что контурный интеграл

$$\oint_C \left\langle \left[T(z, \bar{z}) \frac{dz}{2\pi i} + \Theta(z, \bar{z}) \frac{d\bar{z}}{2\pi i} \right] O_1(z_1, \bar{z}_1) \dots O_N(z_N, \bar{z}_N) \right\rangle, \quad (0.5)$$

взятый по произвольному контуру C в $R^2 \setminus \{(z_i, \bar{z}_i)\}$, не меняется при произвольных непрерывных деформациях контура в этой области.

Упражнение 3: Выведите формулу для вариации действия

$$\delta_\varepsilon S = \int d^2x \partial_\mu \varepsilon_\nu(x) T^{\mu\nu}(x), \quad (0.6)$$

при бесконечно малых преобразованиях координат в \mathbb{R}^2

$$x^\mu \rightarrow x^\mu + \varepsilon^\mu(x). \quad (0.7)$$

Формулу легко получить, если вспомнить, что $\delta S = \frac{1}{2} \int \sqrt{-g} T^{\mu\nu} \delta g_{\mu\nu} d^2x$, а также, что $\delta g_{\mu\nu} = \nabla_\mu \varepsilon_\nu + \nabla_\nu \varepsilon_\mu$ (Выведите это тоже).

Упражнение 4: В лагранжевом подходе получите формулу (используя результат предыдущего Упражнения)

$$\sum_{i=1}^N \langle O_1(x_1) \dots O_{i-1}(x_{i-1}) \delta_\varepsilon O_i(x_i) O_{i+1}(x_{i+1}) \dots O_N(x_N) \rangle + \int d^2x \partial_\mu \varepsilon_\nu(x) \langle T^{\mu\nu}(x) O_1(x_1) \dots O_N(x_N) \rangle = 0, \quad (0.8)$$

где $\langle X \rangle = \int X e^{-S[\varphi]} D[\varphi]$ и $\delta_\varepsilon O = \tilde{O}(x + \varepsilon) - O(x)$.

Упражнение 5: Почему интеграл в Упражнении 4 не равен нулю, ведь казалось бы $\partial_\mu T^{\mu\nu} = 0$? Покажите, что для вариации одного поля можно получить формулу

$$\delta_\varepsilon O(x) = \int_{\partial\Lambda_x} dy^\lambda \varepsilon_{\lambda\mu} \varepsilon_\mu(y) T^{\mu\nu}(y) O(x) + \int_{\Lambda_x} d^2y \partial_\mu \varepsilon_\nu(y) T^{\mu\nu}(y) O(x), \quad (0.9)$$

где Λ_x — произвольная малая область в \mathbb{R}^2 , содержащая точку x , а $\partial\Lambda_x$ — ее граница и $\varepsilon_{\lambda\mu}$ — символ Леви-Чевита. Область Λ_x может быть сделана сколь угодно малой, откуда следует локальная зависимость $\delta_\varepsilon O(x)$ от $\varepsilon(x)$.

Упражнение 6*: Чему равно соотношение в Упражнении 4, для преобразований-растяжений $\varepsilon^\mu = x^\mu dt$, если вариация поля равна

$$\delta_\varepsilon O(x) = dt (ix^\mu P_\mu + D) O(x), \quad (0.10)$$

где $P_\mu = -i\partial_\mu$, а D — оператор растяжения действующий на пространстве полей \mathcal{A} .

Упражнение 7: Конформными называются преобразования координат

$$y^\mu = y^\mu(x), \quad (0.11)$$

при которых метрический тензор инвариантен с точностью до множителя

$$ds^2 = g_{\mu\nu} dy^\mu dy^\nu = \rho(x) g_{\mu\nu} dx^\mu dx^\nu. \quad (0.12)$$

Покажите, что для бесконечно малых преобразований

$$x^\mu \rightarrow x^\mu + \varepsilon^\mu(x) \quad (0.13)$$

это условие записывается в виде

$$\partial_\mu \varepsilon_\mu(x) + \partial_\nu \varepsilon_\mu(x) = g_{\mu\nu} \partial^\lambda \varepsilon_\lambda(x). \quad (0.14)$$

Упражнение 8: Покажите, что при бесконечно малых конформных преобразованиях и условии $\Theta(x) = T^\mu_\mu(x) = 0$, вариация действия равна нулю.

Упражнение 9: Проверьте, что любые подстановки вида

$$z \rightarrow \zeta(z), \quad \bar{z} \rightarrow \bar{\zeta}(\bar{z}), \quad (0.15)$$

где $\zeta(z)$ и $\bar{\zeta}(\bar{z})$ — произвольные аналитические функции, являются конформными преобразованиями.

Упражнение 10*: Теперь если предположить условие $T_\mu^\mu = 0$, то есть только две компоненты тензора энергии импульса: $T = T(z)$ и $\bar{T} = \bar{T}(\bar{z})$. Покажите, что величина

$$I = \int_C \frac{dz}{2\pi i} \varepsilon(z) \langle T(z) X \rangle, \quad X = O_1(z_1, \bar{z}_1) \dots O_N(z_N, \bar{z}_N) \quad (0.16)$$

является интегралом движения, то есть не меняется при непрерывных деформациях контура C .

Упражнение 11: Итак вариация поля есть

$$\delta_\varepsilon O(z, \bar{z}) = \oint \frac{du}{2\pi i} \varepsilon(u) T(u) O(z, \bar{z}) \quad (0.17)$$

и по определению, операторное разложение

$$T(u) O(z, \bar{z}) = \sum \frac{L_n O(z, \bar{z})}{(u-z)^{n+2}}. \quad (0.18)$$

Покажите, что $L_{-1} = \partial_z$.

Упражнение 12*: Для бесследового тензора энергии импульса оператор спина есть

$$SO(z, \bar{z}) = \oint_C \left[\frac{du}{2\pi i} (u-z) T(u) - \frac{d\bar{u}}{2\pi i} (\bar{u}-\bar{z}) \bar{T}(\bar{u}) \right] O(z, \bar{z}), \quad (0.19)$$

а оператор растяжения D определяется, как

$$\delta_\varepsilon O(0, 0) = DO(0, 0). \quad (0.20)$$

Покажите, что $S = L_0 - \bar{L}_0$, а $D = L_0 + \bar{L}_0$.

Упражнение 13: Выведите соотношение $[L_{-1}, L_n] = -(n+1)L_{n-1}$ рассматривая интеграл

$$\oint_{C_1} \frac{du_1}{2\pi i} T(u_1) \oint_{C_2} \frac{du_2}{2\pi i} T(u_2) (u_2 - z)^{n+1} O(z, \bar{z}), \quad (0.21)$$

где контур C_2 проходит внутри контура C_1 .

Упражнение 14*: Полагая, что корреляционная функция $\langle T^{\mu\nu} X \rangle$ достаточно быстро убывает при $x \rightarrow \infty$, покажите, что можно получить уравнения

$$\begin{aligned} \sum_{i=1}^N \partial_{z_i} \langle X \rangle &= \sum_{i=1}^N \partial_{\bar{z}_i} \langle X \rangle = 0, \\ \sum_{i=1}^N (z_i \partial_{z_i} - \bar{z}_i \partial_{\bar{z}_i} + L_0 - \bar{L}_0) \langle X \rangle &= 0 \end{aligned} \quad (0.22)$$

Какие интегралы для этого нужно рассмотреть? Пусть спин поля O_i равен s_i , то есть $SO_i = (L_0 - \bar{L}_0)O_i = s_i O_i$, покажите, что на основании уравнений выше, можно получить для двухточечной функции в радиальных координатах ($z = re^{i\sigma}$, $\bar{z} = re^{-i\sigma}$) выражение

$$\langle O_i(z, \bar{z}) O_j(0, 0) \rangle = e^{-i(s_i + s_j)\sigma} D_{ij}(r), \quad (0.23)$$

где $D_{ij}(r)$ некоторые функции радиального расстояния r . Покажите, что отсюда следует, что спин поля может принимать только целые (для бозе-полей) или полуцелые (для ферми-полей) значения.

Упражнение 15: Выведите соотношения

$$\begin{aligned} \oint_{z,0} duuT(u)\varphi_1(z,\bar{z})\varphi_2(0,0) &= (z\partial_z + \Delta_1 + \Delta_2)\varphi_1(z,\bar{z})\varphi_2(0,0) \\ \oint_{z,0} duu^2T(u)\varphi_1(z,\bar{z})\varphi_2(0,0) &= (z^2\partial_z + 2z\Delta_1)\varphi_1(z,\bar{z})\varphi_2(0,0) \end{aligned} \quad (0.24)$$

где φ_1 и φ_2 — конформные поля, то есть поля для которых верно: $L_1\varphi = 0$, $L_0\varphi = \Delta\varphi$ (иногда они также называются квази-примарными полями).

Упражнение 16*: Предполагая, что набор полей $\{\varphi_\alpha, \dots, \partial_z^n \partial_{\bar{z}}^m \varphi_\alpha, \dots\}$, является базисом, где φ_α — конформные поля, и используя формулы Упражнения 15, получите из операторного разложения

$$\varphi_1(z,\bar{z})\varphi_2(0,0) = \sum_\alpha \sum_{n,m} C_{12}^{\alpha(n,m)}(z,\bar{z}) \partial_u^n \partial_{\bar{u}}^m \varphi_\alpha(u,\bar{u})|_{u,\bar{u}=0}, \quad (0.25)$$

сначала первую формулу для структурных констант

$$C_{12}^{\alpha(n,m)}(z,\bar{z}) = f_{12}^{\alpha(n,m)} z^{\Delta_\alpha+n-\Delta_1-\Delta_2} \bar{z}^{\bar{\Delta}_\alpha+m-\bar{\Delta}_1-\bar{\Delta}_2}, \quad (0.26)$$

где f — некоторые постоянные. А затем пользуясь второй формулой в Упражнении 9, получите окончательное выражение

$$\begin{aligned} \varphi_1(z,\bar{z})\varphi_2(0,0) &= \\ &= \sum_\alpha f_{12}^\alpha z^{\Delta_\alpha-\Delta_1-\Delta_2} \bar{z}^{\bar{\Delta}_\alpha-\bar{\Delta}_1-\bar{\Delta}_2} F(\Delta_\alpha + \Delta_1 - \Delta_2, 2\Delta_\alpha, z\partial_u) F(\bar{\Delta}_\alpha + \bar{\Delta}_1 - \bar{\Delta}_2, 2\bar{\Delta}_\alpha, \bar{z}\partial_{\bar{u}}) \varphi_\alpha(u,\bar{u})|_{u,\bar{u}=0}, \end{aligned} \quad (0.27)$$

где f_{12}^α — числовые постоянные, а F — вырожденная гипергеометрическая функция. На этапе получения этой формулы, придется подсчитать выражение для коммутаторов вида $[L_0, L_{-1}^n]$ и $[L_1, L_{-1}^n]$, где $L_{-1} = \partial_u$.

Упражнение 17: Предполагая, что компоненты T и \bar{T} тензора напряжений удовлетворяют асимптотическому условию $T(z) \sim z^{-4}$ и $\bar{T}(\bar{z}) \sim \bar{z}^{-4}$ при $z, \bar{z} \rightarrow \infty$, получите три разных дифференциальных уравнения на N -точечную корреляционную функцию конформных полей

$$\sum_{i=1}^N \hat{\mathcal{L}}_n^{(i)} \langle \varphi_{\alpha_1}(z_1, \bar{z}_1) \dots \varphi_{\alpha_N}(z_N, \bar{z}_N) \rangle = 0, \quad n = 0, \pm 1,$$

где

$$\hat{\mathcal{L}}_n^{(i)} = z_i^{n+1} \partial_{z_i} + (n+1) \Delta_i z_i^n, \quad n = 0, \pm 1.$$

С помощью этих уравнений покажите, что для двух- и трехточечных функций немедленно следует

$$\begin{aligned} \langle \varphi_1(z_1, \bar{z}_1) \varphi_2(z_2, \bar{z}_2) \rangle &= D_{12} z_{12}^{-2\Delta_1} \bar{z}_{12}^{-2\bar{\Delta}_1} \delta_{\Delta_1, \bar{\Delta}_2} \delta_{\Delta_2, \bar{\Delta}_2}, \\ \langle \varphi_1(z_1, \bar{z}_1) \varphi_2(z_2, \bar{z}_2) \varphi_3(z_3, \bar{z}_3) \rangle &= C_{123} (z_{12})^{\gamma_3} (z_{13})^{\gamma_2} (z_{23})^{\gamma_1} (\bar{z}_{12})^{\bar{\gamma}_3} (\bar{z}_{13})^{\bar{\gamma}_2} (\bar{z}_{23})^{\bar{\gamma}_1} \end{aligned} \quad (0.28)$$

где δ — дельта символ Кронекера, а $z_{ij} = z_i - z_j$ и $\gamma_i = 2\Delta_i - \Delta$ и $\Delta = \Delta_1 + \Delta_2 + \Delta_3$. (В данных задачах может быть удобным перейти в координаты ξ_{ij} по формулам $z_{ij} = \ln \xi_{ij}$ или $z_{ij} = -\frac{1}{\xi_{ij}}$)

Упражнение 18: Покажите, что четырехточечная функция

$$\langle \varphi_1(z_1, \bar{z}_1) \varphi_2(z_2, \bar{z}_2) \varphi_3(z_3, \bar{z}_3) \varphi_4(z_4, \bar{z}_4) \rangle = \prod_{i<j} (z_{ij})^{\gamma_{ij}} (\bar{z}_{ij})^{\bar{\gamma}_{ij}} G_{34}^{12}(x, \bar{x}), \quad (0.29)$$

где $\gamma_{12} = \gamma_{13} = 0$, $\gamma_{14} = -2\Delta_1$, $\gamma_{24} = \Delta_1 + \Delta_3 - \Delta_2 - \Delta_4$, $\gamma_{34} = \Delta_1 + \Delta_2 - \Delta_3 - \Delta_4$, $\gamma_{23} = \Delta_4 - \Delta_1 - \Delta_2 - \Delta_3$ и $x = \frac{z_{12}z_{34}}{z_{14}z_{32}}$ удовлетворяет уравнениям из Упражнения 17, и как вспомогательный прием, покажите, что $\sum_i z_i^n \partial_{z_i} x = 0$ при $n = 0, 1, 2$.

Упражнение 19*: Покажите на двух- и трехточечных корреляционных функциях, что поля должны преобразовываться по закону

$$\varphi(z, \bar{z}) = (cz + d)^{-2\Delta} (c\bar{z} + d)^{-2\bar{\Delta}} \tilde{\varphi}(w, \bar{w}), \quad (0.30)$$

при проективных преобразованиях $w = \frac{az+b}{cz+d}$, где $ad - bc = 1$, чтобы корреляционные функции оставались инвариантными при таких преобразованиях

$$\langle \varphi_1(z_1, \bar{z}_1) \dots \varphi_N(z_N, \bar{z}_N) \rangle = \langle \tilde{\varphi}_1(w_1, \bar{w}_1) \dots \tilde{\varphi}_N(w_N, \bar{w}_N) \rangle. \quad (0.31)$$

Упражнение 20*: Рассмотрим для полей метрику вида

$$(O_i, O_j) = \lim_{z, \bar{z} \rightarrow \infty} \langle e^{2zL_0} e^{2\bar{z}\bar{L}_0} O_j^+(z, \bar{z}) O_i(0, 0) \rangle, \quad (0.32)$$

По определению L_n^+ верно $(L_n O_i, O_j) = (O_i, L_n^+ O_j)$. Покажите, что в данной метрике $L_n^+ = L_{-n}$, для этого подействовав L_n на поле O_j , правильно сделайте замену координат, перекинув контур интегрирования на поле $O_i(0, 0)$, и преобразовав тензор напряжений T по формуле из Упражнения 25, учтя что его размерность равна 2. Также учитывайте, что поля с разными размерностями ортогональны в данной метрике. Покажите, что в унитарной теории (т.е. в которой $(O_i, O_j) \geq 0$), размерности конформных полей, также не отрицательны, для этого рассмотрите $(L_{-1} O, L_{-1} O)$. Покажите также, что поле с размерностью $(\Delta, \bar{\Delta}) = (0, 0)$ кратно единичному оператору. Далее можно ввести понятие состояния по формуле $\Phi_\Delta(0)|0\rangle = |\Delta\rangle$, где Φ_Δ — примарное поле ($L_0 \Phi_\Delta = \Delta \Phi_\Delta$, $L_n \Phi_\Delta = 0$, при $n > 0$). Тогда очевидно, что потомки примарного поля Φ_Δ являются состояниями $\Phi_\Delta^{(k)}(0)|0\rangle = L_{-\vec{k}} |m\rangle$, где $L_{-\vec{k}} = L_{-k_1} \dots L_{-k_N}$. Причем очевидно, что $L_0 |\Delta\rangle = \Delta |\Delta\rangle$, а $L_n |\Delta\rangle = 0$, если $n > 0$. Сопряженное состояние вводится, немного хитрее, а именно определим $\langle \Delta | = \lim_{z, \bar{z} \rightarrow \infty} \langle 0 | \Phi_\Delta(z, \bar{z}) z^{2L_0} \bar{z}^{2\bar{L}_0}$. Покажите, что так определенные состояния обладают свойством

$$\langle \Delta_1 | \Delta_2 \rangle = \delta_{\Delta_1, \Delta_2}, \quad \langle \Delta_1 | \Phi_{\Delta_2}(1, \bar{1}) | \Delta_3 \rangle = C_{\Delta_1, \Delta_2}^{\Delta_3}, \quad (0.33)$$

где $C_{\Delta_1, \Delta_2}^{\Delta_3}$ — структурная константа, и она же константа в для трехточечной корреляционной функции. Также покажите, что $\lim_{z, \bar{z} \rightarrow \infty} \langle 0 | \Phi_\Delta^{(k)}(z, \bar{z}) z^{2L_0} \bar{z}^{2\bar{L}_0} = \langle \Delta | L_{\vec{k}}$.

Упражнение 21: Мы предполагаем, что тензор напряжений T имеет размерность $(2, 0)$, т.е. $L_0 T = 2T$. Далее мы полагаем, что $L_2 T = \frac{c}{2} I$, где c — некая константа (центральный заряд), а I — единичный оператор. Покажите, что из того, что бозонное поле T коммутативно, то есть $T(u)T(z) = T(z)T(u)$ следует, что $L_1 T = 0$, то есть поле T — конформное поле (но не примарное!). Суммируя все знания о действии операторов L_2, L_1, L_0, L_{-1} на поле T , покажите, что верно следующее операторное разложение

$$T(u)T(z) = \frac{c}{2(u-z)^4} + \frac{2}{(u-z)^2} T(z) + \frac{1}{u-z} \partial_z T(z) + \text{reg}. \quad (0.34)$$

Упражнение 22: Покажите, что из операторного разложения тензора T с T , следует его вариация при перобразовании $z \rightarrow z + \varepsilon(z)$ вида

$$\delta_\varepsilon T(z) = \varepsilon(z) \partial_z T(z) + 2\varepsilon'(z) T(z) + \frac{c}{12} \varepsilon'''(z). \quad (0.35)$$

(Фактически это упражнение на взятие вычетов).

Упражнение 23: Рассматривая контурный интеграл

$$\oint_{C_1} du_1 (u_1 - z)^{n+1} T(u_1) \oint_{C_2} du_2 (u_2 - z)^{m+1} T(u_2) O(z, \bar{z}), \quad (0.36)$$

получите выражение для коммутатора в алгебре Вирасоро

$$[L_n, L_m] = (n - m)L_{n+m} + \frac{c}{12}(n^3 - n)\delta_{n+m,0} \quad (0.37)$$

покажите, что этот коммутатор является центральным расширением более простой алгебры векторных полей, где $l_n = -z^{n+1}\partial_z$, для этого вычислите $[l_n, l_m]$.

Упражнение 24: Напишите операторное разложение тензора T , с примарным полем Φ , то есть полем для которого верны равенства

$$\begin{aligned} L_n \Phi &= \bar{L}_n \Phi = 0, \quad n > 0, \\ L_0 \Phi &= \Delta \Phi, \quad \bar{L}_0 \Phi = \bar{\Delta} \Phi. \end{aligned} \quad (0.38)$$

Напишите как преобразуется примарное поле при малых вариациях $z \rightarrow z + \varepsilon(z)$. В итоге получите закон преобразования поля Φ

$$\Phi(z, \bar{z}) = \left(\frac{dw}{dz} \right)^\Delta \left(\frac{d\bar{w}}{d\bar{z}} \right)^{\bar{\Delta}} \tilde{\Phi}(w, \bar{w}) \quad (0.39)$$

при любых конформных подстановках $z \rightarrow w(z)$.

Упражнение 25*: Проверьте, что общий закон преобразования тензора напряжений

$$T(z) = \left(\frac{dw}{dz} \right)^2 T(w) + \frac{c}{12} \{w, z\}, \quad (0.40)$$

удовлетворяет инфинитезимальному (Упражнение 22), где производная Шварца (Шварциан) есть

$$\{w, z\} = \frac{w'''(z)}{w'(z)} - \frac{3}{2} \left(\frac{w''(z)}{w'(z)} \right)^2. \quad (0.41)$$

Упражнение 26*: Докажите тождество для Шварциана

$$\{w, z\} = \left(\frac{d\zeta}{dz} \right)^2 \{w, \zeta\} + \{\zeta, z\}, \quad (0.42)$$

где $w(z) = w(\zeta(z))$. Решите уравнение $\{w(z), z\} = 0$.

Упражнение 27: Выведите соотношения

$$\langle T(u) \Phi_1(z_1, \bar{z}_1) \dots \Phi_N(z_N, \bar{z}_N) \rangle = \sum_{i=1}^N \left[\frac{\Delta_i}{(u - z_i)^2} + \frac{\partial_{z_i}}{u - z_i} \right] \langle \Phi_1(z_1, \bar{z}_1) \dots \Phi_N(z_N, \bar{z}_N) \rangle \quad (0.43)$$

и

$$\begin{aligned}
& \langle T(u)T(u_1)\dots T(u_M)\Phi_1(z_1, \bar{z}_1)\dots\Phi_N(z_N, \bar{z}_N) \rangle = \\
& = \left\{ \sum_{i=1}^N \left[\frac{\Delta_i}{(u-z_i)^2} + \frac{\partial_{z_i}}{u-z_i} \right] + \sum_{j=1}^M \left[\frac{2}{(u-u_j)^2} + \frac{\partial_{u_j}}{u-u_j} \right] \right\} \langle T(u_1)\dots T(u_M)\Phi_1(z_1, \bar{z}_1)\dots\Phi_N(z_N, \bar{z}_N) \rangle + \\
& + \frac{c}{2} \sum_{j=1}^M \frac{1}{(u-u_j)^4} \langle T(u_1)\dots T(u_{j-1})T(u_{j+1})\dots T(u_M)\Phi_1(z_1, \bar{z}_1)\dots\Phi_N(z_N, \bar{z}_N) \rangle. \tag{0.44}
\end{aligned}$$

для примарных полей $\Phi_i(z_i, \bar{z}_i)$.

Упражнение 28*: Итак конформный класс $[\Phi_l]$ есть примарное поле Φ_l и его потомки $L_{-n_1}\dots L_{-n_N}\bar{L}_{-m_1}\dots\bar{L}_{-m_M}\Phi_l$. Очевидно, что $[\Phi_l] = [\Delta_l] \otimes [\bar{\Delta}_l]$. Далее $[\Delta_l] = \bigoplus_{L=0}^{\infty} [\Delta_l, L]$, где $L_0[\Delta_l, L] = (\Delta_l + L)[\Delta_l, L]$. Пусть поле $O_l \in [\Delta_l, L]$, покажите, что $\delta_\varepsilon O_l \in \bigoplus_{M=0}^{L+1} [\Delta_l, M]$.

Упражнение 29: Выведите формулу

$$\begin{aligned}
& \langle L_{-n}O(z, \bar{z})O_1(z_1, \bar{z}_1)\dots O_N(z_N, \bar{z}_N) \rangle = \\
& = - \sum_{i=1}^N \sum_{k=0}^{\infty} C_{(1-n)}^k (z_i - z)^{1-n-k} \langle O(z, \bar{z})O_1(z_1, \bar{z}_1)\dots L_{k-1}O_i(z_i, \bar{z}_i)\dots O_N(z_N, \bar{z}_N) \rangle, \tag{0.45}
\end{aligned}$$

перекинув контур интегрирования с точки z , на точки z_i , где $C_{(\alpha)}^k$ —биномиальные коэффициенты

$$(1+x)^\alpha = \sum_{k=0}^{\infty} C_{(\alpha)}^k x^k. \tag{0.46}$$

Как преобразуется данная формула, если поля O_1, \dots, O_N являются примарными? Получите это выражение.

Упражнение 30*: Найдите выражение для конформных полей ($L_0\Psi = \Delta\Psi$, $L_1\Psi = 0$) на втором и третьем уровнях. (Это есть линейные комбинации потомков примарного поля Φ на этих уровнях)

Упражнение 31: Покажите, что из того что, $L_2T = \frac{c}{2}I$, следует, что T является потомком единичного оператора I на втором уровне $T = L_{-2}I$.

Упражнение 32*: Покажите, что следующие члены в операторном разложении тензора напряжений с самим собой равны

$$T(u)T(z) = \dots + \frac{3}{10}\partial_z^2 T(z) + T_4(z) + O(u-z), \tag{0.47}$$

где $T_4 = (L_{-2}^2 - \frac{3}{5}L_{-4})I$. Воспользуйтесь тем, что $T = L_{-2}I$, а также тем, что $L_{-1}I = 0$. Покажите, что поле T_4 является конформным. Покажите, что $T_4 =: T^2 := -\frac{3}{10}\partial_z^2 T$, где $:AB := \oint_{C_z} \frac{du}{2\pi i} \frac{A(u)B(z)}{u-z}$.

Упражнение 33*: Определим операторы Λ_n как

$$T_4(u)O(z, \bar{z}) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{\Lambda_n O(z, \bar{z})}{(u-z)^{n+4}}. \tag{0.48}$$

Покажите, что для Λ_n верно

$$\Lambda_n = \sum_{n=-\infty}^{\infty} : L_k L_{n-k} : + \frac{1}{5} \kappa_n L_n, \quad (0.49)$$

где $::$ обозначает обычное нормальное упорядочение (операторы L_m с большим m ставятся справа), а

$$\kappa_{2k} = (1 - k^2), \quad \kappa_{2k-1} = (1 + k)(2 - k). \quad (0.50)$$

При выводе этого равенства, можно наивно пытаться сделать два интегрирования последовательно, а именно сначала проинтегрировать по координате u первого тензора напряжений входящего в T_4 , а затем по координате w “нормального упорядочения”. Такой способ приведет к неверному ответу, так как по очевидным причинам такое последовательное интегрирование делать нельзя (Объясните почему). Правильным способом будет представить такое интегрирование как разность двух (сначала по u затем по w минус сначала по w затем по u), по аналогии с выводом коммутационных соотношений для L_n .

Упражнение 34*: Покажите, что

$$\begin{aligned} L_{-3}T(z) &= \frac{1}{15}\partial_z^3 T(z) + \frac{1}{2}\partial_z T_4(z), \\ L_{-4}T(z) &= \frac{1}{84}\partial_z^4 T(z) + \frac{5}{36}\partial_z^2 T_4(z) + T_6^{(2)}(z), \end{aligned} \quad (0.51)$$

где

$$\begin{aligned} T_6^{(1)} &= (L_{-2}^3 - \frac{1}{3}L_{-3}^2 - \frac{19}{15}L_{-4}L_{-2} - \frac{2}{3}L_{-6})I, \\ T_6^{(2)} &= \frac{1}{9}(-\frac{5}{2}L_{-3}^2 + 4L_{-4}L_{-2} + \frac{10}{7}L_{-6})I, \end{aligned} \quad (0.52)$$

базис в пространстве конформных векторов на 6 уровне. Покажите, что $T_6^{(2)} \sim: (\partial_z T)^2 :$ с точностью до полных производных.

Упражнение 35*: Покажите, что операторное разложение $T(u)$ с $T_4(z)$ есть

$$T(u)T_4(z) = \frac{b}{(u-z)^4}T(z) + \frac{4}{(u-z)^2}T_4(z) + \frac{1}{u-z}\partial_z T_4(z) + \frac{1}{6}\partial_z^2 T_4(z) + T_6^{(1)}(z) + O(u-z), \quad (0.53)$$

где $b = \frac{22}{5} + c$.

Упражнение 36: Покажите, что операторное разложение двух примарных полей, можно представить в виде

$$\Phi_1(z, \bar{z})\Phi_2(0, 0) = \sum_l \mathbb{C}_{12}^l z^{\Delta_l - \Delta_1 - \Delta_2} \bar{z}^{\bar{\Delta}_l - \bar{\Delta}_1 - \bar{\Delta}_2} \Psi_l(0, 0), \quad (0.54)$$

где поле Ψ_l принадлежит $[\Phi_l]$ и содержит вклады примарного поля $\Phi_l(0, 0)$ и всех его конформных потомков:

$$\Psi_l(0, 0) = \Phi_l(0, 0) + \beta_1 z L_{-1} \Phi_l(0, 0) + \bar{\beta}_1 \bar{z} \bar{L}_{-1} \Phi_l(0, 0) + \dots \quad (0.55)$$

Фактически требуется показать, что зависимость от z и \bar{z} будет именно такая, для этого рассмотрите $\oint_{z,0} \frac{du}{2\pi i} u T(u) \Phi_1(z) \Phi_2(0)$.

Упражнение 37: Рассмотрите действие L_k на произведение

$$L_k(\Phi_1(z, \bar{z})\Phi_2(0, 0)) = \oint_C \frac{du}{2\pi i} u^{k+1} T(u) (\Phi_1(z, \bar{z})\Phi_2(0, 0)) \quad (0.56)$$

где контур C охватывает против часовой стрелки точки 0 и z . Покажите, что верно равенство

$$L_k(\Phi_1(z, \bar{z})\Phi_2(0, 0)) = (z^{k+1}\partial_z + (k+1)z^k\Delta_1) \Phi_1(z, \bar{z})\Phi_2(0, 0) + \Phi_1(z, \bar{z})L_k\Phi_2(0, 0). \quad (0.57)$$

Откуда получите коммутационное соотношение между L_k и $\Phi_1(z, \bar{z})$.

Упражнение 38: Пусть конформный класс записывается как $|\Psi_\Delta\rangle = \sum_{n=0}^{\infty} z^n |\Delta, n\rangle$, покажите, что верно соотношение для $k > 0$

$$L_k|\Delta, n+k\rangle = (\Delta + k\Delta_1 - \Delta_2 + n)|\Delta, n\rangle \quad (0.58)$$

Не забудьте вспомнить про фактор $z^{\Delta-\Delta_1-\Delta_2}$, который стоит перед конформным классом.

Упражнение 39: Итак общий вид голоморфной части конформного класса записывается как

$$|\Psi_\Delta\rangle = \sum_{(k)} \beta^{(k)} z^{\sum k_i} L_{-k_1} \dots L_{-k_n} |\Delta\rangle, \quad (0.59)$$

где $(k) = (k_1 \leq k_2 \leq \dots \leq k_N)$. Итак пусть теперь на первых трех уровнях мы имеем

$$\begin{aligned} |\Delta, 0\rangle &= |\Delta\rangle, \\ |\Delta, 1\rangle &= \beta^{(1)} L_{-1} |\Delta\rangle, \\ |\Delta, 2\rangle &= (\beta^{(1,1)} L_{-1}^2 + \beta^{(2)} L_{-2}) |\Delta\rangle. \end{aligned}$$

С помощью соотношения в Упражнении 38, найдите $\beta^{(1)}, \beta^{(1,1)}, \beta^{(2)}$.

Упражнение 40: По определению

$$z^{\Delta_l-\Delta_1-\Delta_2} \bar{z}^{\bar{\Delta}_l-\bar{\Delta}_1-\bar{\Delta}_2} \langle \Psi_l^{34} | \Psi_l^{12} \rangle = \mathcal{F}(c, \Delta_l, \Delta_i | z) \mathcal{F}(\bar{c}, \bar{\Delta}_l, \bar{\Delta}_i | \bar{z}), \quad (0.60)$$

где $\mathcal{F}(c, \Delta_l, \Delta_i | z)$ называется конформным блоком. Покажите, что

$$\mathcal{F}(c, \Delta_l, \Delta_i | z) = z^{\Delta_l-\Delta_1-\Delta_2} \sum_{(k),(k')} z^{\sum k_i} \beta_{12}^{l,(k)} \beta_{34}^{l,(k')} \langle \Delta_l | L_{k'_1} \dots L_{k'_1} L_{-k_1} \dots L_{-k_N} | \Delta_l \rangle \quad (0.61)$$

Пусть $\mathcal{F}(c, \Delta_l, \Delta_i | z) = z^{\Delta_l-\Delta_1-\Delta_2} \sum_{N=0}^{\infty} F_N(c, \Delta_l, \Delta_i) z^N$. Найдите F_1 и F_2 .

Упражнение 41: Покажите, что общий член в разложении конформного блока $F_N(c, \Delta, \Delta_i)$, можно представить как

$$F_N(c, \Delta, \Delta_i) = \frac{P_N(c, \Delta, \Delta_i)}{Q_N(c, \Delta)}, \quad (0.62)$$

где P_N и Q_N некоторые полиномы, причем Q_N не зависит от Δ_i , а только от Δ .

Упражнение 42*: Покажите, что при $c \rightarrow \infty$ в конформный блок вклад дают только поля вида $L_{-1}^k \Phi_l$, а вклады других полей пропорциональны отрицательным степеням c . Для этого рассмотрите процедуру нахождения констант $\beta^{(k)}$. Далее покажите, что конформный блок равен гипергеометрической функции в этом пределе

$$\mathcal{F}(c, \Delta_l, \Delta_i | z) = x^{\Delta_l - \Delta_1 - \Delta_2} {}_2F_1(\Delta_l + \Delta_2 - \Delta_1, \Delta_l + \Delta_3 - \Delta_4, 2\Delta_l, z). \quad (0.63)$$

Для этого покажите, что $\beta_{ij}^{l,n} = \frac{1}{n!} \prod_{k=0}^{n-1} \frac{(\Delta_l + \Delta_i - \Delta_j)}{(2\Delta_l + k)}$ и $\langle \Delta_l | L_1^n L_{-1}^n | \Delta_l \rangle = n! \prod_{k=0}^{n-1} (2\Delta_l + k)$.

Упражнение 43 : В данном упражнении мы будем проводить вычисление конформного блока с помощью вставки полного набора состояний (Упражнение 20 может быть необходимо для лучшего понимания данного материала). Рассмотрим матричный элемент

$$\langle \Delta_1 | \Phi_{\Delta_2}(1) \Phi_{\Delta_3}(z) | \Delta_4 \rangle. \quad (0.64)$$

Вставим в середину такого матричного элемента полный набор состояний с вакуумом Δ :

$$\mathbb{1}_\Delta = \sum_{Y_1, Y_2} L_{-Y_1} | \Delta \rangle \frac{1}{\langle \Delta | L_{Y_1} L_{-Y_2} | \Delta \rangle} \langle \Delta | L_{Y_2}, \quad (0.65)$$

где сумма идет по всем диаграммам Юнга Y_1, Y_2 , то есть по всем разбиениям, и если например $Y = \{k_1 \geq k_2 \geq k_3 \geq \dots\}$, то $L_{-Y} | \Delta \rangle \stackrel{\text{def}}{=} L_{-k_1} L_{-k_2} L_{-k_3} \dots | \Delta \rangle$. Далее очевидно, что величина

$$\Gamma_{Y_1, Y_2} = \frac{1}{\langle \Delta | L_{Y_1} L_{-Y_2} | \Delta \rangle}, \quad (0.66)$$

есть матрица Грама, и она не является диагональной, так как наш базис состояний $\{L_{-Y} | \Delta \rangle\}$ не является ортогональным.

Далее заметим, что

$$\langle \Delta_1 | \Phi_{\Delta_2}(1) | \Delta \rangle = C_{\Delta_1, \Delta_2}^\Delta, \quad \langle \Delta | \Phi_{\Delta_3}(z) | \Delta_4 \rangle = C_{\Delta, \Delta_3}^{\Delta_4} z^{\Delta_3 - \Delta - \Delta_4}. \quad (0.67)$$

Таким образом мы видим, что конформный блок у которого в промежуточном канале бежит конформный класс полей с вакуумом Δ , дается формулой

$$\mathcal{F}(\Delta_1, \Delta_2, \Delta_3, \Delta_4 | \Delta | z) = \sum_{Y_1, Y_2} \frac{\langle \Delta_1 | \Phi_{\Delta_2}(1) L_{-Y_1} | \Delta \rangle}{\langle \Delta_1 | \Phi_{\Delta_2}(1) | \Delta \rangle} \Gamma_{Y_1, Y_2} \frac{\langle \Delta | L_{Y_2} \Phi_{\Delta_3}(z) | \Delta_4 \rangle}{\langle \Delta | \Phi_{\Delta_3}(z) | \Delta_4 \rangle}. \quad (0.68)$$

Проверьте эту формулу до первого уровня, сравнивая результат с ответом получившимся с использованием уравнений цепочки (Упражнение 40). (При вычислении используйте результат Упражнения 37, то есть выражение для коммутатора $[L_n, \Phi_\Delta(z, \bar{z})]$).

Список литературы

- [1] Для связи абстрактного формализма конформной теории поля с обычным лагранжевым теор-полевым подходом, смотрите Листки 1-8 из курса Введение в квантовую теорию поля II (<http://ium.mccme.ru/s14/s14-belavin.html>)
- [2] А. Б. Замолотчиков, Ал. Б. Замолотчиков, *Конформная теория поля и критические явления в двумерных системах*, МЦНМО, Москва, 2009.
- [3] P. Di Francesco, P. Mathieu, D. Senechal, *Conformal Field Theory*, Springer, 1999.