

# Листок 5. Теория Струн

( Сканы/фото решений данного листка принимаются  
на e-mail: hetzif@yandex.ru )

В данном листке мы будем считать различные величины в свободных конформных теориях. Основными инструментами при этом являются операторные разложения и теорема Вика. Напомним сначала про операторные разложения. Смысл их достаточно прост: если два поля близки к друг другу, то мы можем разложить их в ряд Лорана по базису полей

$$\Phi_i(z)\Phi_j(w) = \sum_{n=0}^{\infty} C_{ij}^n(z-w)\Phi_n(w), \quad (0.1)$$

где  $\Phi_n$  — базис свободных полей,  $C_{ij}^n(z)$  — некоторые функции называемые структурными константами. При это это разложение верно, если в круге радиуса  $|z-w|$  вокруг точки  $w$  нет других полей кроме  $\Phi_i, \Phi_j$ . В конформной теории поля можно показать, что в силу скейлинг-инвариантности структурные константы имеют следующий вид

$$C_{ij}^n(z-w) = (z-w)^{\Delta_n - \Delta_i - \Delta_j} \tilde{C}_{ij}^n, \quad (0.2)$$

где  $\tilde{C}_{ij}^n$  — некоторые комплексные числа. В свободных теориях для вычисления операторных разложений пользуются теоремой Вика.

## Задача 1. Теория свободного бозона.

(а). В теории свободного бозона имеется одно поле  $\phi(z)$ , которое имеет следующую корреляционную функцию

$$\langle \phi(z)\phi(w) \rangle = -\ln(z-w). \quad (0.3)$$

Соответственно по теореме Вика

$$\phi(z)\phi(w) = \overline{\phi(z)\phi(w)} + : \phi(z)\phi(w) : . \quad (0.4)$$

Используя  $\overline{\phi(z)\phi(w)} = -\ln(z-w)$ , и раскладывая  $: \phi(z)\phi(w) :$  по степеням  $(z-w)$  найдите полное операторное разложение  $\phi(z)\phi(w)$ . Оставляя только сингулярную часть покажите, что

$$\phi(z)\phi(w) = -\ln(z-w) + \dots, \quad (0.5)$$

где точки обозначают регулярные члены.

(б). Посчитайте все операторные разложения операторов

$$\partial\phi(z), \quad : e^{ik\phi(z)} :, \quad T(z) = -\frac{1}{2} : \partial\phi\partial\phi : (z) \quad (0.6)$$

с друг другом и самих с собой. Для вычисления операторных разложений с участием  $: e^{k\phi(z)} :$ , используйте его определение

$$: e^{k\phi(z)} := \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(ik)^n}{n!} : (\phi(z))^n : . \quad (0.7)$$

*Пример.* Чтобы вам было проще разобраться, мы подробно рассмотрим пример разложения  $T(z)$  с самим собой.

$$T(z)T(w) = \frac{1}{4} : \partial\phi(z)\partial\phi(z) :: \partial\phi(w)\partial\phi(w) : . \quad (0.8)$$

Используя теорему Вика, мы получим (напомним, что по теореме Вика мы должны всеми возможными способами сливать поля с друг другом. При слиянии происходит замена по формуле (0.4). Также поля находящиеся под одним знаком нормального упорядочения сливать не нужно)

$$: \partial\phi(z)\partial\phi(z) :: \partial\phi(w)\partial\phi(w) := 2 : \overbrace{\partial\phi(z)\partial\phi(z)\partial\phi(w)\partial\phi(w)} : + 4 : \overbrace{\partial\phi(z)\partial\phi(z)\partial\phi(w)\partial\phi(w)} + \quad (0.9)$$

$$+ : \partial\phi(z)\partial\phi(z)\partial\phi(w)\partial\phi(w) :,$$

где 2, 4 — комбинаторные факторы. Заменяя по формуле  $\overbrace{\phi(z)\phi(w)} = -\ln(z-w)$ , получим

$$: \partial\phi(z)\partial\phi(z) :: \partial\phi(w)\partial\phi(w) := \frac{2}{(z-w)^4} - \frac{4}{(z-w)^2} : \partial\phi(z)\partial\phi(w) : + \dots \quad (0.10)$$

где мы как обычно опустили регулярную часть. Последний шаг — это разложить  $\phi(z)$  по степеням  $z-w$ :

$$: \partial\phi(z)\partial\phi(z) :: \partial\phi(w)\partial\phi(w) := \frac{2}{(z-w)^4} - \frac{4}{(z-w)^2} : \partial\phi(w)\partial\phi(w) : - \frac{4}{z-w} : \partial^2\phi(w)\partial\phi(w) : + \dots \quad (0.11)$$

Вспомнив теперь, что  $T(z) = -\frac{1}{2} : \partial\phi(z)\partial\phi(z) :$  и соответственно  $\partial T(z) = - : \partial^2\phi(z)\partial\phi(z) :$ , получим

$$T(z)T(w) = \frac{1}{2(z-w)^4} + \frac{2}{(z-w)^2}T(w) + \frac{1}{z-w}\partial T(w) + \dots \quad (0.12)$$

**(в).** В конформной теории поля поле  $\Phi(z)$  называется примарным если оно имеет следующее операторное разложение с тензором энергии импульса:

$$T(z)\Phi(w) = \frac{\Delta}{(z-w)^2}\Phi(w) + \frac{1}{(z-w)}\partial\Phi(w) + \dots, \quad (0.13)$$

где  $\Delta$  называется конформной размерностью поля  $\Phi(z)$ . Покажите, что в теории свободного бозона поля  $\partial\phi(z)$  и  $: e^{k\phi(z)} :$  являются примарными и найдите их конформные размерности.

**(г).** В конформной теории поля операторное разложение тензора энергии импульса с самим собой имеет вид

$$T(z)T(w) = \frac{c}{2(z-w)^4} + \frac{2}{(z-w)^2}T(w) + \frac{1}{(z-w)}\partial T(z) + \dots, \quad (0.14)$$

где  $c$  называется центральным зарядом теории. Найдите его в случае свободного бозона.

**(д).** Будем считать, что наш бозон живет на окружности длины  $L$ . Напомним, что в конформной теории поля обычно используются комплексные координаты. Переход к комплексным координатам от времени  $\tau$  и координаты  $x$  происходит по формуле  $z = e^{2\pi(\tau-ix)/L}$ . В стандартных курсах

квантовой теории поля показывается, что операторы в корреляционных функциях должны быть  $T$ -упорядоченными, т.е. в корреляторе  $\langle \dots \phi(x_1, \tau_1) \phi(x_2, \tau_2) \dots \rangle$ , должно быть  $\tau_1 > \tau_2$ . При замене  $z = e^{2\pi(\tau - ix)/L}$  упорядочение по времени переходит в радиальное упорядочение, т.е. в корреляторе  $\langle \dots \phi(z, \bar{z}) \phi(w, \bar{w}) \dots \rangle$  должно быть  $|z| > |w|$ .

В двумерной конформной теории поля сохраняющиеся токи удовлетворяют уравнению  $\bar{\partial} j(z, \bar{z}) = 0$ . Решение соответствующего уравнения это  $j(z, \bar{z}) = j(z)$ , т.е. ток является голоморфной функцией. Соответствующий сохраняющийся заряд дается формулой

$$Q = \oint_{|z|=R} \frac{dz}{2\pi i} j(z), \quad (0.15)$$

где интегрирование происходит по кругу фиксированного радиуса. Радиус круга  $R$  является "временем" применения оператора. Этому соответствует следующая физическая картина. Моменту времени  $\tau = -\infty$  (in-состояние) соответствует точка  $z = 0$ . Вставка полей в круг  $|z| = R$  соответствует рождению частиц. Соответствующий интеграл (0.15) по формуле Коши высадится на вычеты в операторном разложении тока  $j(z)$  с этими полями. Т.е. он высадится на сумму зарядов всех частиц, которые родились до момента времени  $R$ . Допустим теперь, что у нас есть два оператора

$$Q_1 = \oint \frac{dz}{2\pi i} j_1(z), \quad Q_2 = \oint \frac{dz}{2\pi i} j_2(z). \quad (0.16)$$

Найдем их коммутатор

$$[Q_1, Q_2] = Q_1 Q_2 - Q_2 Q_1 = \oint_{|z|=R_1} \frac{dz}{2\pi i} \oint_{|w|=R_2} \frac{dw}{2\pi i} j_1(z) j_2(w) - \oint_{|w|=R_1} \frac{dw}{2\pi i} \oint_{|z|=R_2} \frac{dz}{2\pi i} j_2(w) j_1(z), \quad (0.17)$$

где  $R_1 > R_2$ . В этом выражение важны контуры интегрирования. Расписывая произведение  $Q_1 Q_2$ , мы учли что оператор  $Q_2$  действует раньше чем оператор  $Q_1$ , поэтому контур интегрирования для его тока лежит внутри. Соответственно в слагаемом  $Q_2 Q_1$  контура располагаются наоборот. Используя голоморфность подынтегральных выражений, преобразуйте второй интеграл в первый. При перетаскивании контура интеграл зацепится за особенность при  $z \rightarrow w$ . В итоге вы должны получить

$$[Q_1, Q_2] = \oint_{|w|=R_2} \frac{dw}{2\pi i} \text{Res}_{z \rightarrow w} (j_1(z) j_2(w)), \quad (0.18)$$

т.е. коммутатор двух зарядов дается вычетом (или коэффициентом при  $z^{-1}$  в операторном разложении) соответствующих токов. Используя это, найдите коммутатор операторов  $a_n = \oint \frac{dz}{2\pi i} z^n i \partial \phi$ . Вы должны получить

$$[a_n, a_m] = n \delta_{n+m, 0}. \quad (0.19)$$

Найдите также коммутационные соотношения для  $L_n = \oint \frac{dz}{2\pi i} z^{n+2} T(z)$ .

**Задача 2. Теория свободного фермиона.** В теории свободного фермиона имеется одно антикоммутирующие поле  $\psi(z)$ . Оно имеет следующие операторное разложение

$$\psi(z) \psi(w) = \frac{1}{z-w} + \dots \quad (0.20)$$

Не забывайте, поле  $\psi(z)$  является антикоммутирует с самим собой. Следите за знаками!

(а). Используя операторное разложение, найдите коммутационные соотношения для мод  $b_r$  оператора  $\psi(z)$

$$\psi(z) = \sum_{r \in \mathbb{Z} + 1/2} \bar{b}_r z^{-r-1/2}. \quad (0.21)$$

(б). Используя тензор энергии импульса данной теории  $T(z) = -\frac{1}{2} : \psi \partial \psi : (z)$ , покажите, что поле  $\psi(z)$  является примарным, а также найдите его конформную размерность и центральный заряд теории.

(в). Рассмотрим теорию, в которой имеются два фермиона  $\psi_1(z)$  и  $\psi_2(z)$ . Удобно ввести их линейную комбинации  $\Psi(z) = \frac{1}{\sqrt{2}}(\psi_1(z) + i\psi_2(z))$  и  $\bar{\Psi}(z) = \frac{1}{\sqrt{2}}(\psi_1(z) - i\psi_2(z))$ . Тогда мы получим следующие операторные разложения

$$\begin{aligned} \Psi(z)\bar{\Psi}(w) &= \frac{1}{z-w} + \dots, \\ \Psi(z)\Psi(w) &= \dots, \quad \bar{\Psi}(z)\bar{\Psi}(w) = \dots, \end{aligned} \quad (0.22)$$

а тензор энергии импульса примет вид

$$T(z) = \frac{1}{2} : \Psi \partial \bar{\Psi} : (z) + \frac{1}{2} : \bar{\Psi} \partial \Psi : (z). \quad (0.23)$$

Убедитесь в том, что поля  $: e^{i\phi(z)} :$  и  $: e^{-i\phi(z)} :$  в теории свободного бозона ведут себя так же как  $\Psi(z)$  и  $\bar{\Psi}(z)$  соответственно. А именно убедитесь в том, что они имеют нужные конформные размерности, удовлетворяют тем же операторным разложениям. Наконец убедитесь, что после подстановки  $\Psi(z) = : e^{i\phi(z)} :$  и  $\bar{\Psi}(z) = : e^{-i\phi(z)} :$  тензор энергии импульса фермионов преобразуется в тензор энергии импульса бозона.

**Задача 3.  $b$ - $c$  духи.** В теории  $b - c$  духов имеются два фермионных поля  $b(z)$  и  $c(z)$ . Их операторные разложения

$$\begin{aligned} b(z)c(w) &= \frac{1}{z-w} + \dots, \\ c(z)c(w) &= \dots, \quad b(z)b(w) = \dots \end{aligned} \quad (0.24)$$

(а). Используя операторное разложение, найдите коммутационные соотношения для мод  $b_n$  и  $c_n$  операторов  $b(z)$  и  $c(z)$

$$b(z) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} b_n z^{-n-2}, \quad c(z) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} c_n z^{-n+1}. \quad (0.25)$$

(б). Используя тензор энергии импульса данной теории

$$T(z) = : (\partial b)c : (z) - 2\partial : bc : (z), \quad (0.26)$$

покажите, что поля  $b(z)$  и  $c(z)$  являются примарными, а также найдите их конформные размерности и центральный заряд теории.

**Задача 4. Деформированная теория свободного бозона.** Рассмотрим деформированную теорию свободного бозона  $\phi(z)$ , которое имеет тоже операторное разложение:

$$\phi(z)\phi(w) = -\ln(z-w) + \dots, \quad (0.27)$$

однако, с другим тензором энергии импульса  $T(z) = -\frac{1}{2} : \partial\phi\partial\phi : (z) - i\lambda\partial^2\phi$ .

(а). Найдите центральный заряд теории. Покажите, что поля  $\partial\phi(z)$  и  $e^{k\phi(z)}$  : являются примарными и найдите их конформные размерности.

(б). Покажите, что теория свободного бозона с тензором энергии импульса

$$T(z) = -\frac{1}{2} : \partial\phi\partial\phi : (z) - i\frac{3}{2}\partial^2\phi \quad (0.28)$$

эквивалентна системе  $b$ - $c$  духов с соответствиями  $b(z) =: e^{i\phi(z)} :$  и  $c(z) =: e^{-i\phi(z)} :$ . Для этого проверьте совпадение операторных разложений, конформных размерностей и тензора энергии импульса.

**Задача 5.  $\beta$ - $\gamma$  духи.** В теории  $\beta$ - $\gamma$  духов имеются два бозонных поля  $\beta(z)$  и  $\gamma(z)$ . Их операторные разложения

$$\begin{aligned} \beta(z)\gamma(w) &= -\frac{1}{z-w} + \dots, \\ \gamma(z)\gamma(w) &= \dots, \quad \beta(z)\beta(w) = \dots \end{aligned} \quad (0.29)$$

(а). Используя операторное разложение, найдите коммутационные соотношения для мод  $\beta_r$  и  $\gamma_r$  операторов  $\beta(z)$  и  $\gamma(z)$ :

$$\beta(z) = \sum_{r \in \mathbb{Z}+1/2} \beta_r z^{-r-3/2}, \quad \gamma(z) = \sum_{r \in \mathbb{Z}+1/2} \gamma_r z^{-n+1/2}. \quad (0.30)$$

(б). Используя тензор энергии импульса данной теории

$$T(z) =: (\partial\beta)\gamma : (z) - \frac{3}{2}\partial(:\beta\gamma:)(z), \quad (0.31)$$

покажите, что поля  $\beta(z)$  и  $\gamma(z)$  является примарными, а также найдите их конформные размерности и центральный заряд теории.

(б).  $\beta$ - $\gamma$  система уже состоит из бозонов. Однако, в теории струн удобно выразить ее через другие два бозона  $\phi(z)$  и  $\chi(z)$  по следующим формулам

$$\begin{aligned} \beta &=: e^{-\phi+\chi}\partial\chi :, \\ \gamma &=: e^{\phi-\chi} :, \end{aligned} \quad (0.32)$$

где  $\phi(z)$  и  $\chi(z)$  — два независимых бозона с операторными разложениями

$$\begin{aligned} \phi(z)\phi(w) &= -\ln(z-w) + \dots, \\ \chi(z)\chi(w) &= \ln(z-w) + \dots \end{aligned} \quad (0.33)$$

Причем тензора энергии импульса этих полей имеют вид

$$\begin{aligned} T_\phi(z) &= -\frac{1}{2} : \partial\phi\partial\phi : (z) - 2\partial^2\phi(z), \\ T_\chi(z) &= \frac{1}{2} : \partial\chi\partial\chi : (z) + \frac{1}{2}\partial^2\chi(z). \end{aligned} \quad (0.34)$$

Проверьте совпадение операторных разложений, конформных размерностей и тензора энергии импульса при соответствии (0.32).