

## Листок 6. Поле Дирака

( Сканы/фото решений данного листка принимаются до: **27.10.13**  
на e-mail: grigory@princeton.edu )

Все задачи в этом листке взяты из книги Пескина Шредера, глава 3.

### ○ 1. (45 баллов) Представления группы Лоренца

Итак коммутационные соотношения для генераторов алгебры Лоренца:

$$[J^{\mu\nu}, J^{\rho\sigma}] = i(g^{\nu\rho} J^{\mu\sigma} - g^{\mu\rho} J^{\nu\sigma} - g^{\nu\sigma} J^{\mu\rho} + g^{\mu\sigma} J^{\nu\rho}). \quad (0.1)$$

(а). (15 баллов) Определим генераторы поворотов и бустов по формулам

$$L^i = \frac{1}{2} \epsilon^{ijk} J^{jk}, \quad K^i = J^{0i}, \quad (0.2)$$

где  $i, j, k = 1, 2, 3$ . Инфинитезимальное преобразование Лоренца может быть записано как

$$\Phi \rightarrow (1 - i\boldsymbol{\theta} \cdot \mathbf{L} - i\boldsymbol{\beta} \cdot \mathbf{K})\Phi. \quad (0.3)$$

Запишите коммутационные соотношения для  $L^i$  и  $K^i$  явно. Покажите, что комбинации

$$\mathbf{J}_+ = \frac{1}{2}(\mathbf{L} + i\mathbf{K}), \quad \mathbf{J}_- = \frac{1}{2}(\mathbf{L} - i\mathbf{K}) \quad (0.4)$$

коммутируют друг с другом, и по отдельности удовлетворяют коммутационным соотношениям момента импульса.

(б). (15 баллов) Конечномерные представления группы вращений нумеруются допустимыми значениям орбитального момента: целыми и полуцелыми числами. Из результата части (а) следуют, что все конечномерные представления группы Лоренца соответствуют парам целых или полуцелых чисел,  $(j_+, j_-)$ , которые в свою очередь соответствуют паре представлений группы поворотов. Используя то, что  $\mathbf{J} = \boldsymbol{\sigma}/2$  для представления спина-1/2, запишите явно закон преобразования для 2-компонентных объектов преобразующихся по представлениям  $(\frac{1}{2}, 0)$  и  $(0, \frac{1}{2})$  группы Лоренца. Покажите, что это есть в точности преобразования для  $\psi_L$  и  $\psi_R$ :

$$\psi_L \rightarrow (1 - i\boldsymbol{\theta} \cdot \frac{\boldsymbol{\sigma}}{2} - \boldsymbol{\beta} \cdot \frac{\boldsymbol{\sigma}}{2})\psi_L, \quad \psi_R \rightarrow (1 - i\boldsymbol{\theta} \cdot \frac{\boldsymbol{\sigma}}{2} + \boldsymbol{\beta} \cdot \frac{\boldsymbol{\sigma}}{2})\psi_R. \quad (0.5)$$

(с). (15 баллов) Тождество  $\boldsymbol{\sigma}^T = -\boldsymbol{\sigma}^2 \boldsymbol{\sigma} \boldsymbol{\sigma}^2$  позволяет переписать преобразование для  $\psi_L$  в эквивалентной форме

$$\psi' \rightarrow \psi'(1 + i\boldsymbol{\theta} \cdot \frac{\boldsymbol{\sigma}}{2} + \boldsymbol{\beta} \cdot \frac{\boldsymbol{\sigma}}{2}), \quad (0.6)$$

где  $\psi' = \psi_L^T \boldsymbol{\sigma}^2$ . Используя этот закон, мы можем записать объект, который преобразуется по представлению  $(\frac{1}{2}, \frac{1}{2})$  как  $2 \times 2$  матрица, которая преобразуется по закону  $\psi_R$  с левой стороны и одновременно преобразуется по закону транспонированного  $\psi_L$  с правой. Запишите эту матрицу в виде

$$\begin{pmatrix} V^0 + V^3 & V^1 - iV^2 \\ V^1 + iV^2 & V^0 - V^3 \end{pmatrix}. \quad (0.7)$$

Покажите, что объект  $V^\mu$  преобразуется как 4-вектор.

○ 2 (10 баллов). Тожество Гордона

Выведите тождество

$$\bar{u}(p')\gamma^\mu u(p) = \bar{u}(p') \left[ \frac{p'^\mu + p^\mu}{2m} + \frac{i\sigma^{\mu\nu}q_\nu}{2m} \right] u(p), \quad (0.8)$$

где  $q = (p' - p)$ .

○ 3 (45 баллов). Произведение спиноров

Пусть  $k_0^\mu, k_1^\mu$  фиксированные 4-векторы, удовлетворяющие  $k_0^2 = 0, k_1^2 = -1, k_0 \cdot k_1 = 0$ . Определим базис спиноров следующим способом: Пусть  $u_{L0}$  будет левополяризованным спинором для фермиона с импульсом  $k_0$ . Пусть  $u_{R0} = \not{k}_1 u_{L0}$ . Тогда для любого светоподобного импульса  $p$  ( $p^2 = 0$ ), определим:

$$u_L(p) = \frac{1}{\sqrt{2p \cdot k_0}} \not{p} u_{R0}, \quad u_R(p) = \frac{1}{\sqrt{2p \cdot k_0}} \not{p} u_{L0}. \quad (0.9)$$

Такой набор условий определяет спиноры однозначно (кроме случая, когда  $p$  параллелен  $k_0$ ).

(а). (15 баллов) Покажите, что  $\not{k}_0 u_{R0} = 0$ . Покажите, что для любого светоподобного  $p$   $\not{p} u_L(p) = \not{p} u_R(p) = 0$ .

(б). (15 баллов) Для  $k_0 = (E, 0, 0, -E), k_1 = (0, 1, 0, 0)$ , постройте  $u_{L0}, u_{R0}, u_L(p)$  и  $u_R(p)$  явно.

(с). (15 баллов) Определим спинорные произведения  $s(p_1, p_2)$  и  $t(p_1, p_2)$ , для светоподобных  $p_1, p_2$ , по формулам

$$s(p_1, p_2) = \bar{u}_R(p_1) u_L(p_2), \quad t(p_1, p_2) = \bar{u}_L(p_1) u_R(p_2). \quad (0.10)$$

Используя явные выражения для  $u_\lambda$  в части (б), вычислите спинорные произведения явно и покажите, что  $t(p_1, p_2) = (s(p_2, p_1))^*$  и  $s(p_1, p_2) = -s(p_2, p_1)$ . Также покажите, что

$$|s(p_1, p_2)|^2 = 2p_1 \cdot p_2. \quad (0.11)$$

Откуда видно, что спиноры это квадратные корни из скалярного произведения 4-векторов.

○ 4 (100 баллов). Майорановские фермионы

Релятивистское уравнение для безмассового 2-компонентного фермионного поля, которое преобразуется как верхние две компоненты Дираковского спинора ( $\psi_L$ ) можно записать как:

$$i(\partial_0 - \boldsymbol{\sigma} \cdot \boldsymbol{\nabla})\psi_L = 0 \quad (0.12)$$

Обозначим такое двухкомпонентное поле  $\chi_a(x), a = 1, 2$ .

(а). (20 баллов) Покажите, что можно записать уравнение для  $\chi(x)$ , как для массивного поля в следующем виде

$$i\bar{\sigma} \cdot \partial\chi - im\sigma^2\chi^* = 0. \quad (0.13)$$

То есть, покажите вначале, что это уравнение является релятивистски инвариантным, а затем, что из него можно получить уравнение Клейна-Гордона  $(\partial^2 + m^2)\chi = 0$ . Такая форма фермионной массы называется Майорановское массовое слагаемое.

**(b). (20 баллов)** Следует ли уравнение Майорана из лагранжиана? Казалось бы, массовое слагаемое, получается варьированием выражения  $(\sigma^2)_{ab}\chi_a^*\chi_b^*$ ; Однако, так как  $\sigma^2$  — антисимметричная матрица, это выражение обратилось бы в нуль, если бы  $\chi(x)$  было бы обычным  $c$ -числовым полем. Известно, что при переходе к квантовой теории поля  $\chi(x)$  становится антикоммутирующим квантовым полем. Следовательно, имеет смысл развивать классическую теорию поля, рассматривая  $\chi(x)$  как классическое антикоммутирующее поле, то есть как поле, которое принимает значения в грассмановых числах, удовлетворяющих условиям:

$$\alpha\beta = -\beta\alpha, \quad \text{для любых } \alpha, \beta. \quad (0.14)$$

Заметим, что из этих соотношений следует, что  $\alpha^2 = 0$ . Грассманово поле  $\xi(x)$  может быть разложено по базису функций как

$$\xi(x) = \sum_n \alpha_n \phi_n(x), \quad (0.15)$$

где  $\phi_n(x)$  — ортогональные  $c$ -числовые функции и  $\alpha_n$  — набор независимых грассмановых чисел. Определим комплексное сопряжение произведения грассмановых чисел как обращающее их порядок:

$$(\alpha\beta)^* \equiv \beta^* \alpha^* = -\alpha^* \beta^*. \quad (0.16)$$

Это правило по форме совпадает с эрмитовым сопряжением квантовых полей. Покажите, что классическое действие

$$S = \int d^4x \left[ \chi^\dagger i\vec{\sigma} \cdot \partial\chi + \frac{im}{2} (\chi^T \sigma^2 \chi - \chi^\dagger \sigma^2 \chi^*) \right], \quad (0.17)$$

(где  $\chi^\dagger = (\chi^*)^T$ ) является вещественным ( $S^* = S$ ) и варьирование  $S$  относительно  $\chi$  и  $\chi^*$  приводит к уравнению Майорана.

**(c). (20 баллов)** Запишем 4-компонентное дираковское поле

$$\psi(x) = \begin{pmatrix} \psi_L \\ \psi_R \end{pmatrix} \quad (0.18)$$

и напомним, что нижняя компонента  $\psi$  преобразуется по представлению, унитарно эквивалентному комплексно-сопряженному представлению  $\psi_L$ . Таким образом, можно переписать 4-компонентное дираковское поле в терминах двух 2-компонентных спиноров:

$$\psi_L(x) = \chi_1(x), \quad \psi_R(x) = i\sigma^2 \chi_2^*(x). \quad (0.19)$$

Перепишите лагранжиан Дирака в терминах  $\chi_1$  и  $\chi_2$  и обратите внимание на форму массового слагаемого.

**(d). (20 баллов)** Покажите, что действие пункта (c) имеет глобальную симметрию. Вычислите дивергенции токов

$$J^\mu = \chi^\dagger \vec{\sigma}^\mu \chi, \quad J^\mu = \chi_1^\dagger \vec{\sigma}^\mu \chi_1 - \chi_2^\dagger \vec{\sigma}^\mu \chi_2, \quad (0.20)$$

для теорий пунктов **(b)** и **(c)** соответственно, и свяжите результаты с симметриями этих теорий. Постройте теорию из  $N$  свободных массивных 2-компонентных фермионных полей с  $O(N)$  симметрией (то есть с вращательной симметрией в  $N$ -мерном пространстве).

**(e). (20 баллов)** Проквантуйте теорию Майорана пунктов **(a)** и **(b)**. Иными словами, рассмотрите  $\chi(x)$  как квантовое поле, удовлетворяющее каноническому антикоммутиационному соотношению

$$\{\chi_a(\mathbf{x}), \chi_b^\dagger(\mathbf{y})\} = \delta_{ab} \delta^{(3)}(\mathbf{x} - \mathbf{y}). \quad (0.21)$$

Постройте эрмитовый гамильтониан и найдите представление канонических коммутационных соотношений, которое диагонализует гамильтониан в терминах набора операторов рождения и уничтожения. (Подсказка: сравните поле  $\chi(x)$  с двумя верхними компонентами проквантованного дираковского поля)