

## 2 Дуальность Краммерса-Ванье.

Deadline March 1, 2018

### Модель Изинга на треугольной и гексагональной решетке

Рассмотрите модель Изинга на регулярной треугольной решетке. Пусть в модели взаимодействия вдоль трех направлений задаются параметрами  $K_1, K_2, K_3$ , а соответствующий больцмановский вес от элементарного треугольника, (для определенности - направленного вниз) задается как произведение соответствующих экспонент  $\exp K_j \sigma \sigma'$ :

$$Z_N^{(3)} = \sum \exp \left( K_1 \sum \sigma_i \sigma_j + K_2 \sum \sigma_i \sigma_k + K_3 \sum \sigma_j \sigma_k \right),$$

Здесь спины, как и ранее, принимают значение  $\pm 1$ , суммы в экспонентах со множителем  $K_j$  проводятся по всем ребрам решетки вдоль направления  $j$ .

Дуальная решетка будет в данном случае - решетка шестиугольников, гексагональная решетка. Пусть в ней взаимодействие вдоль трех различных направлений задается константами  $L_1, L_2, L_3$

$$Z_{2N}^{(6)} = \sum \exp \left( L_1 \sum \sigma_i \sigma_j + L_2 \sum \sigma_i \sigma_k + L_3 \sum \sigma_j \sigma_k \right),$$

#### 1. Вопросы.

- Какое соответствие между числом узлов в треугольной решетке и дуальной к ней?
- Позволяет ли дуальность KW в данном случае сделать предположение о критической температуре?
- Какое гипотетическое дополнительное (к KW) преобразование желательно иметь в данном случае для того, чтобы найти критическую точку?

#### 2. (Done in the class). По аналогии с преобразованием Краммерса-Ванье для квадратной решетки, напишите низкотемпературное графическое разложение для треугольной решетки.

3. **(Done in the class)**. Напишите высокотемпературное графическое разложение для шестиугольной решетки.
4. **(Done in the class)**. Напишите соотношение между низко-температурным и высокотемпературным разложениями в этом случае - найдите связь между параметрами  $\{K_j\}$  и параметрами  $\{L_j\}$ , такую, что суммы по многоугольникам (нетривиальная часть вычисления статсуммы) в обоих случаях были бы равны.
5. Прodelайте предыдущие упражнения для низкотемпературного разложения для шестиугольной решетки и высокотемпературного разложения для треугольной решетки.

### Параметр беспорядка. Дуальность KW для корреляторов

Определим неоднородную модель Изинга на квадратной решетке. Пусть, в самом общем виде, константы взаимодействия зависят от координат точек на решетке. Именно, рассмотрим элементарный квадрат решетки с координатами левого нижнего угла  $(k, j)$ .

Занумеруем спины в узлах  $(j, k)$  как  $\sigma_{j,k} = \pm 1$ . Пусть коэффициенты взаимодействия на данном ребре определяются координатами середины ребра. Запишем формальную статистическую сумму в обычном виде, но с учетом этого усложнения

$$Z(\{K, L\}) = \sum_{\{\sigma_{jk} = \pm 1\}} \exp \sum_{j,k} \left( K_{j+\frac{1}{2},k} \sigma_{j,k} \sigma_{j+1,k} + L_{j,k+\frac{1}{2}} \sigma_{j,k} \sigma_{j,k+1} \right)$$

Комментарий: мы не будем считать произвольную стат сумму такого наиболее общего вида: во всех ситуациях большинство коэффициентов будут равными и по горизонтали, и по вертикали. Такое усложненное обозначение позволяет записать явно определения важных операторов).

Определим двухточечную корреляционную функцию параметра беспорядка  $\mu$ . Выберем незамкнутый путь  $\Gamma$  вдоль ребер дуальной решетки. Пусть  $j_1$  - координата начала пути, а  $j_2$  - координата конца пути (здесь и далее каждая точка, конечно, имеет две координаты, которые мы, для краткости называем одним символом

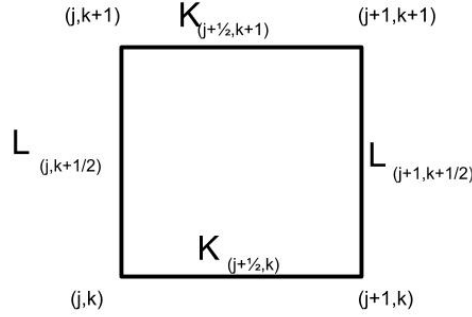


Рис. 1. Обозначения спинов и констант связи.

$j_1 := \vec{j}_1 = \{j, k\}$ ). Построим неоднородную модель с набором констант связи  $\{\tilde{K}, \tilde{L}\}$ , в которой все ребра, не пересекающие путь имеют равные константы связи  $K, L$ . А ребра, пересекаемые путем  $\Gamma$  - имеют константы связи  $-K, -L$ . Вдоль пути  $\Gamma$  спином вдоль ребер энергетически выгоднее быть разными (предполагаем, что  $K > 0, L > 0$ ). Другими словами, вдоль пути возникает блоховская доменная стенка.

$$\begin{aligned} \{\tilde{K}\} &= \begin{cases} K & \text{out } \Gamma \\ -K & \text{on } \Gamma \end{cases} \\ \{\tilde{L}\} &= \begin{cases} L & \text{out } \Gamma \\ -L & \text{on } \Gamma \end{cases} \end{aligned}$$

Статистическая сумма  $Z(\{\tilde{K}, \tilde{L}\})$  такой неоднородной решетки, вообще говоря, будет отлична от статистической суммы  $Z(\{K, L\})$  однородной решетки с константами взаимодействия  $K, L$ . Коррелятор двух параметров порядка, зависящий, по определению, от пути  $\Gamma$  определяется как

$$\langle \mu_{j_1} \mu_{j_2} \rangle_{\Gamma} = \frac{Z(\{\tilde{K}, \tilde{L}\})}{Z(\{K, L\})}.$$

6. Фиксируйте координаты параметров беспорядка  $j_1, j_2$  на двумерной плоскости. Проведите другой путь  $\Gamma'$  между этими двумя точками. Докажите, что двухточечная корреляционная функция не изменилась при деформации контура  $\Gamma \rightarrow \Gamma'$ .

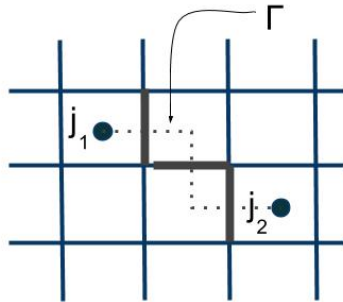


Рис. 2. Коррелятор операторов беспорядка.

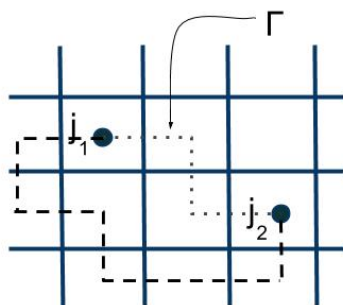


Рис. 3. Независимость от пути определения операторов беспорядка.

## 7. Вопросы.

i) Идея введения параметра беспорядка состоит в том, чтобы найти оператор, дуальный по КВ к спиновому оператору. В частности, хотелось бы, чтобы оператор беспорядка контролировал меру "беспорядка" в высокотемпературной фазе. Мы знаем, что в пределе низких температур  $\langle \sigma \rangle^2 \rightarrow 1$ . Будем считать, что в пределе больших расстояний между точками  $|j_1 - j_2| \rightarrow \infty$  двухточечная функция становится квадратом одноточечной:

$$\langle \mu \rangle^2 = \lim_{|j_1 - j_2| \rightarrow \infty} \langle \mu_{j_1} \mu_{j_2} \rangle.$$

Чему равна одноточечная функция параметра беспорядка в высокотемпературном пределе?

ii) Корреляционные функции четного числа параметров беспорядка вводятся аналогично двухточечным. Нарисуйте пример 4 точечного коррелятора (с контурами). Есть ли зависимость таких корреляторов от формы контуров - если деформировать пути, или рисовать контура, как соединяющие разные точки?

8. Рассмотрите коррелятор, включающий операторы беспорядка  $\mu$  и операторы порядка  $\sigma$ . Одно из важных понятий, который появится в скейлинговом пределе - в соответствующей двумерной конформной теории поля - взаимная локальность разных квантовых полей типа  $\Phi_i(x)$ :

$$\Phi_1(x) \Phi_2(y e^{2\pi i})|_{\Gamma} = e^{2\pi i \gamma_{12}} \Phi_1(x) \Phi_2(y).$$

Здесь  $\gamma_{12}$  - показатель взаимной локальности (число), а левая часть вычисляется путем аналитического продолжения вдоль контура, обходящего точку  $x$  по окружности.

В решеточной теории примером некоммутативности операторов является появление нетривиального фазового сдвига, возникающего при обходе оператором беспорядка вокруг оператора порядка (или наоборот). Вычислите преобразование корреляционной функции

$$\langle \mu_{j_1} \sigma_{j_2} \dots \rangle$$

при обходе оператором  $\mu$  вокруг спинового оператора (или наоборот).

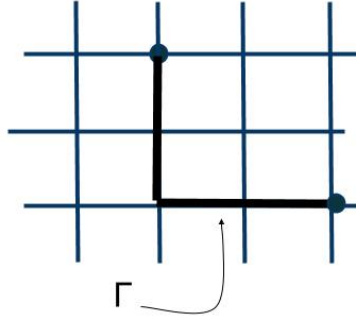


Рис. 4. Коррелятор спинов через пути.

9. Представление корреляторов спиновых операторов через пути на неоднородной решетке. Наша основная идея - показать, что спиновые корреляторы при преобразовании КВ переходят в корреляторы операторов беспорядка. Для этого надо развить представление спиновых корреляторов через пути на неоднородной решетке. Рассмотрим путь  $\Gamma$ , лежащий на прямой решетке и соединяющий точки  $j_1$  и  $j_2$  на ней же. Пусть на ребрах вне пути все горизонтальные и вертикальные константы связи равны  $K, L$  соответственно. А вдоль пути пусть имеется сдвиг на  $i\pi/2$ :

$$\{K'\} = \begin{cases} K & \text{out } \Gamma \\ K + \frac{i\pi}{2} & \text{on } \Gamma \end{cases}$$

$$\{L'\} = \begin{cases} L & \text{out } \Gamma \\ L + \frac{i\pi}{2} & \text{on } \Gamma \end{cases}$$

Найдите связь между двухточечной корреляционной функцией спиновых операторов и величиной  $Z\{K', L'\}/Z\{K, L\}$ .

10. Преобразование КВ. Для неоднородной решетки определим преобразование КВ общего вида как

$$K_{j+\frac{1}{2}, k}^* = \frac{1}{2} \operatorname{arcsinh}(1/\sinh 2L_{j+1, k+\frac{1}{2}})$$

$$L_{j, k+\frac{1}{2}}^* = \frac{1}{2} \operatorname{arcsinh}(1/\sinh 2K_{j+\frac{1}{2}, k+1})$$

Образует функцию, которая совпадает со статистической суммой неоднородной модели, с точностью до простого множителя

$$Y(\{K, L\}) = Z(\{K, L\}) \left( 2^N \prod_{j,k} \cosh 2K_{j+\frac{1}{2},k} \cosh 2L_{j,k+\frac{1}{2}} \right)^{-\frac{1}{2}}.$$

Проверьте в ведущих порядках (скажем, первые два члена) дуальность Краммера-Ваннье

$$Y(\{K^*, L^*\}) = Y(\{K, L\})$$

11. Дуальность КВ для корреляторов. Используя предыдущие обозначения, проверьте, что

$$\langle \mu_{j_1} \mu_{j_2} \rangle = \frac{Y(\{\tilde{K}, \tilde{L}\})}{Y(\{K, L\})}$$

$$\langle \sigma_{r_1} \sigma_{r_2} \rangle = \frac{Y(\{K', L'\})}{Y(\{K, L\})}$$

Примените преобразование КВ и получите, что спиновый двухточечный коррелятор переходит после преобразования дуальности в коррелятор операторов беспорядка (при соответствующих выборах координат, путей).