# Бета-функция сигма-моделей с трёхмерным пространством полей в разных схемах перенормировки

#### Поляков Андрей Вадимович

Национальный исследовательский ядерный университет «МИФИ» Научный руководитель к.ф.-м.н., доц., PhD. Алфимов М. Н.

Отчет о научно-исследовательской работе Москва, 27 декабря 2023 г.

#### Сигма-модель

Действие сигма-модели определяется как

$$S(G) = \frac{1}{4\pi} \int G_{ij}(\mathbf{X}) \partial_{\mu} X^{i} \partial^{\mu} X^{j} d^{n} \sigma,$$

где  $G_{ij}$  – метрический тензор, который должен удовлетворять уравнению ренорм-группы (РГ)

$$\dot{G}_{ij} + \nabla_i V_j + \nabla_j V_i = -\beta_{ij}(G).$$

Бета функцию можно разложить по степеням  $\hbar$ 

$$\beta_{ij}(G) = \beta_{ij}^{(1)}(G) + \beta_{ij}^{(2)}(G) + \beta_{ij}^{(3)}(G) + \dots$$

В схеме минимального вычитания (MS) известны выражения для первых порядков.

## Мотивировка

Сигма-модели находят множество применений Например она проще и точнее позволяет получить некоторые результаты в квантовой хромодинамике (зарядорвый радиус пионов и каонов, массы пионов и некоторых нуклонов).

Она позволяет описывать квантовый эффект Холла и сверхтекучий гелий-3.

#### Перенормировка

Наша задача выяснить как изменяется бета функция при переопределении метрики. Пусть метрика преобразуется следующим образом

$$\widetilde{G}_{ij} = G_{ij} + G_{ij}^{(0)} + G_{ij}^{(1)} + G_{ij}^{(2)} + G_{ij}^{(3)} + \dots$$

где  $G_{ij}^{(L)}$  — слагаемое с размерной характеристикой  $\hbar^L$ . Это делается для того, чтобы устранить расходимости в следующих приближениях по  $\hbar$ .

С помощью пакетов xTensor и xPert в Wolfram Mathematica из уравнения ренорм-группы была вычислена бета функция при новой метрике

## Первое приближение

В первом приближение уравнению ренорм-группы удовлетворяет следующая метрика

$$ds^2 = \frac{2\kappa}{\hbar} \left( \frac{dr^2}{(1-r^2)(1-\kappa^2 r^2)} + \frac{1-r^2}{1-\kappa^2 r^2} \, d\varphi_1^2 + r^2 \, d\varphi_2^2 \right),$$

где  $\hbar=\hbar(t)$ ,  $\kappa=\kappa(t)$  – параметры, зависящие от масштаба энергии. Для данной метрики мы искали векторное поле в виде  $V=\nabla\Psi$ , где  $\Psi=\frac{1}{2}\ln|1-\kappa^2r^2|$  и нашли ограничения на параметры  $\hbar$  и  $\kappa$  в виде дифференциальных уравнение

$$\begin{split} \dot{\hbar} &= 0; \\ \dot{\kappa} &= \hbar(\kappa^2 - 1). \end{split}$$

## Второе приближение

Однако эта метрика не удовлетворяет уравнению ренорм-группы во втором приближении  $(\hbar^1)$ . Будем искать поправку  $G_{ij}^{(0)}$  как диагональную матрицу, зависющую только от r. Бета функцию можно представить в следующем виде

$$\beta_{ij}^{(2)} = \beta_{ij}^{(1)}(G_{ij}) + \beta_{ij}^{(2)}(G_{ij}^{(0)}).$$

Эти компоненты легко вычислить, но результаты довольно громоздкие. Важно понимать, что там фигурирует константа  $c_2$ . Выражения для векторного поля в общем виде получаются очень сложными, поэтому по аналогии с однопетлевым случаем будем искать  $V=\nabla\Psi$ , где  $\Psi=\Psi(r)$ 

#### Гипотеза

Мы имеем следующую систему уравнений на функции  $f_1(r)$ ,  $f_2(r)$ ,  $f_3(r)$  и  $\Psi(r)$ .

$$\begin{cases} \dot{G}_{11} + \beta_{11}^{(2)}(G_{ij}^{(0)}) + \beta_{11}^{(1)}(G_{ij}^{(1)}) + 2\nabla_{1}\nabla_{1}\Psi = 0, \\ \dot{G}_{22} + \beta_{22}^{(2)}(G_{ij}^{(0)}) + \beta_{21}^{(1)}(G_{ij}^{(1)}) + 2\nabla_{2}\nabla_{2}\Psi = 0, \\ \dot{G}_{33} + \beta_{33}^{(2)}(G_{ij}^{(0)}) + \beta_{33}^{(1)}(G_{ij}^{(1)}) + 2\nabla_{3}\nabla_{3}\Psi = 0. \end{cases}$$

1-е уравнение является дифференциальным уравнением второго порядка относительно  $\Psi$ , а 2-е и 3-е дифференциальным уравнением первого порядка относительно  $\Psi$ . Отсюда можно сделать вывод, что уравнения совместны,  $f_2'(r)$  и  $f_3'(r)$  отличаются на известный множитель.

Кроме того можно сделать предположение, что  $f_3(r) = ar^2$ .

#### Заключение

Были получены значения  $\beta$ -функции в первых трех порядках при возмущении метрики.

Было проверено, что метрика

$$ds^{2} = \frac{2\kappa}{\hbar} \left( \frac{dr^{2}}{(1-r^{2})(1-\kappa^{2}r^{2})} + \frac{1-r^{2}}{1-\kappa^{2}r^{2}} d\varphi_{1}^{2} + r^{2} d\varphi_{2}^{2} \right),$$

удовлетворяет РГ уравнению в первом приближении  $(\hbar^0).$ 

Было сделано ряд предположений относительно второго приближения, чтобы упростить уравнения.

Дальнейшая работа подразумевает поиск констант a и  $c_2$ , чтобы 2-е уравнение разделило 3-е, а так же поиск функций  $f_1(r)$ ,  $\Psi(r)$ .