

Задачи 2. Вычисление числа n -инстантонных решений методом ядра уравнения теплопроводности

(Сканы решений данных задач принимаются до: **23.10.14**
на e-mail: hetzif@yandex.ru)

В этом листке мы будем находить полное число n -инстантонных решений методом ядра уравнения теплопроводности (Heat Kernel).

Немного истории. После появления статьи А. А. Белавина, А. М. Полякова, Ю. С. Тюпкина, А. С. Шварца (BPST) [1], в которой было выведено уравнение самодуальности и найдено одноинстантонное решение уравнения самодуальности, люди стали пытаться найти n -инстантонные решения. Основополагающие статьи в этом направлении это статьи Э. Виттена и Д. Бурланкова, В. Дутьшева [2,3]. После этого в статье А. Шварца [4], которую фактически здесь мы представляем в виде Задачи 2, было найдено количество n -инстантонных решений. Полная же конструкция всех решений уравнения самодуальности была дана в статье Атьи, Хитчина, Дринфельда и Манина (ADHM) [5].

Задача 1: Рассмотрим четырехмерную Евклидову теорию Янга-Миллса с калибровочной группой $G = O(4)$. Пусть генераторы $O(4)$ обозначаются как $I_{\alpha\beta}$. Тогда компоненты векторного поля есть $A_{\mu}^{\alpha\beta}(x)$.

(а). Покажите, что $A_{\mu}^{\alpha\beta}(x) = -A_{\mu}^{\beta\alpha}(x)$, а также, что коммутационное соотношение для генераторов $O(4)$ дается формулой

$$[I_{\alpha\beta}, I_{\gamma\delta}] = \delta_{\alpha\gamma}I_{\beta\delta} + \delta_{\beta\delta}I_{\alpha\gamma} - \delta_{\alpha\delta}I_{\beta\gamma} - \delta_{\beta\gamma}I_{\alpha\delta}. \quad (0.1)$$

(б). Напишите как преобразуется поле $A_{\mu}^{\alpha\beta}(x)$, при инфинитезимальном повороте пространства $x_{\mu} \rightarrow x_{\mu} + \omega_{\mu\nu}x_{\nu}$.

(с). Напишите как преобразуется поле $A_{\mu}^{\alpha\beta}(x)$, при инфинитезимальном глобальном калибровочном преобразовании. (глобальное преобразование — преобразование не зависящее от точки пространства).

(д). Покажите, что анзац $A_{\mu}^{\alpha\beta}(x) = a(r^2)(x_{\alpha}\delta_{\mu\beta} - x_{\beta}\delta_{\mu\alpha})$, где $r^2 = x_{\mu}x_{\mu}$, является инвариантным при одновременном вращении в координатном пространстве (μ) и в изотопическом (α, β), то есть покажите, что при одновременном преобразовании из пунктов (б) и (с) анзац $A_{\mu}^{\alpha\beta}(x)$ переходит в себя.

(е). Покажите, что для генераторов $J_a^{\pm} = \frac{1}{2}(\frac{1}{2}\varepsilon_{abc}I_{bc} \pm I_{a0})$ верны следующие коммутационные соотношения:

$$[J_a^{\pm}, J_b^{\pm}] = \varepsilon_{abc}J_c^{\pm}, \quad [J_a^+, J_b^-] = 0. \quad (0.2)$$

Запишите, выражение для J_a^{\pm} через $I_{\alpha\beta}$ с использованием символов т' Хоофта из Листка 1.

(ф). В предыдущем пункте мы фактически разложили алгебру $O(4)$ на прямую сумму двух $SU(2) \times SU(2)$. Сделайте такое же разложение для калибровочного поля. Как будет выглядеть анзац из пункта (д) в таком разложении. Используйте для удобства символы т' Хоофта. Сравните полученный ответ с анзацом для калибровочного поля из Задачи 4 Листка 1.

Задача 2* (А. С. Шварц [4]): Пусть мы нашли n -инстантонное решение $A_\mu^0(x)$ уравнения самодуальности

$$F_{\mu\nu} = \frac{1}{2}\varepsilon_{\mu\nu\lambda\sigma}F_{\lambda\sigma}. \quad (0.3)$$

для $G = SU(2)$ теории, где $F_{\mu\nu} = \partial_\mu A_\nu - \partial_\nu A_\mu + [A_\mu, A_\nu]$. Рассмотрим малое отклонение от решения уравнения самодуальности $A_\mu = A_\mu^0 + a_\mu$.

(а). Напишите уравнение для a_μ , получаемое из $F_{\mu\nu} = {}^*F_{\mu\nu}$. Используйте в записи символ ковариантной производной $\nabla_\mu\omega = \partial_\mu\omega + [A_\mu^0, \omega]$.

(б). Покажите, что уравнение полученное в пункте (а) калибровочно инвариантно. Мы фиксируем эту инвариантность условием

$$\nabla_\mu a_\mu = 0. \quad (0.4)$$

Введем обозначение $f_{\mu\nu} = \nabla_\mu a_\nu - \nabla_\nu a_\mu$, а также $h_{\mu\nu} = f_{\mu\nu} - {}^*f_{\mu\nu}$ и матрицу $a = \sigma_\mu a_\mu$. Рассмотрим операторы $L = \sigma_\mu \nabla_\mu$ и $L^\dagger = \sigma_\mu^\dagger \nabla_\mu$, где $\sigma_\mu = (\sigma_0, i\boldsymbol{\sigma})$, и $\boldsymbol{\sigma} = (\sigma_1, \sigma_2, \sigma_3)$ — матрицы Паули, а $\sigma_0 = 1$ — единичная матрица.

(с). Используя тождества из Листка 1 покажите, что

$$L^\dagger a = 0. \quad (0.5)$$

Откуда следует, что количество решений уравнения для a_μ , равно количеству решений уравнения (0.5), другими словами количеству нулевых мод оператора L^\dagger .

Найдем индекс оператора L^\dagger :

$$\text{Ind}L^\dagger \stackrel{\text{def}}{=} \dim\text{Ker}L^\dagger - \dim\text{Ker}L, \quad (0.6)$$

для этого введем операторы $\Delta = LL^\dagger$ и $\tilde{\Delta} = L^\dagger L$ ($\Delta^\dagger = \Delta$, $\tilde{\Delta}^\dagger = \tilde{\Delta}$).

(d). Покажите, что

$$\text{Ind}L = \dim\text{Ker}\Delta - \dim\text{Ker}\tilde{\Delta}, \quad (0.7)$$

(e). Покажите, что

$$\text{Ind}L = \text{Tr}(e^{-\Delta t} - e^{-\tilde{\Delta}t}) = \sum_n (e^{-\lambda_n t} - e^{-\tilde{\lambda}_n t}), \quad (0.8)$$

где $\Delta\psi_n = \lambda_n\psi_n$ и $\tilde{\Delta}\tilde{\psi}_n = \tilde{\lambda}_n\tilde{\psi}_n$. То есть фактически $\text{Tr}(e^{-\Delta t} - e^{-\tilde{\Delta}t})$ не зависит от t .

Так как $\text{Tr}(e^{-\Delta t} - e^{-\tilde{\Delta}t})$ не зависит от t его можно вычислять асимптотически при $t \rightarrow 0$. Найдем первые два коэффициента асимптотики $\text{Tr}e^{-\Delta t} \stackrel{t \rightarrow 0}{=} \frac{c_0^\Delta}{t} + c_1^\Delta + O(t)$ и аналогично для $\tilde{\Delta}$. Такие коэффициенты c_k^Δ называются коэффициентами Сили (Seeley).

(f)*. Найдите коэффициенты Сили для оператора Δ (для примера смотрите [6]).

(g). Покажите, что $\tilde{\Delta}$ — не имеет нулей. Воспользуйтесь рассуждением от противного, а также тем, что если $\nabla_\mu^2\psi = 0$, то и $\nabla_\mu\psi = 0$.

Список литературы

- [1] Belavin, A.A. and Polyakov, Alexander M. and Schwartz, A.S. and Tyupkin, Yu.S., *Pseudoparticle Solutions of the Yang-Mills Equations*, Phys.Lett. B59, 85-87, 1975.
- [2] Burlankov, D.E. and Dutyshev, V.N.
Higher Order Instantons Zh.Eksp.Teor.Fiz., 73, 377-381, 1977.
- [3] Witten, Edward, *Some Exact Multi - Instanton Solutions of Classical Yang-Mills Theory*, Phys.Rev.Lett. 38, 121-124, 1977.
- [4] A. S. Schwarz, *On Regular Solutions of Euclidean Yang-Mills Equations* Phys.Lett. B67, 172-174, 1977.
- [5] Atiyah, M.F. and Hitchin, Nigel J. and Drinfeld, V.G. and Manin, Yu.I. *Construction of Instantons*, Phys.Lett. A65, 185-187, 1978.
- [6] <http://qft.itp.ac.ru/BT.pdf> (стр. 15-20).