

Условия сдачи экзамена по курсу “Классические калибровочные поля” (весна 2018)

Оценка за экзамен выставляется по результатам устной сдачи решенных дома задач из приведенного ниже списка. Студенты, не сдавшие задачу с коллоквиума к экзамену не допускаются. Все задачи рекомендуются для разбора. Одна из них фиксируется в течение семестра в качестве обязательной для разбора у доски. Кроме того, для получения оценки "отлично необходимо сдать дополнительную задачу (ее нельзя сдавать лектору или семинаристам).

Задачи к экзамену по курсу “Классические калибровочные поля” (весна 2018)

1. Ленты вокруг мексиканской шляпы.

Рассмотрим теорию двух действительных скалярных полей ϕ^a , $a = 1, 2$, в $(1+1)$ -мерном пространстве-времени. Лагранжиан выберем в виде (по повторяющемуся индексу a подразумевается суммирование)

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2} \partial_\mu \phi^a \partial_\mu \phi^a - \frac{\lambda}{4} (\phi^a \phi^a - v^2)^2 - \varepsilon \phi^1.$$

1. Найти размерности констант λ , v и ε .
2. Найти основное состояние и спектр малых возмущений около него при малых ε .
3. Показать, что при достаточно малых ε в модели имеется солитон — статический локальный минимум функционала энергии, являющийся решением уравнений поля и имеющий конечную энергию.
4. Показать, что этот солитон можно продеформировать в основное состояние так, что все промежуточные полевые конфигурации будут иметь конечную энергию. Таким образом, солитон не имеет топологической природы.
5. Оценить высоту энергетического барьера между солитоном и основным состоянием при малых ε .

2. Локализованные моды на доменной стенке. Изучим доменные стенки в теории действительного скалярного поля φ с потенциалом

$$V = \begin{cases} \lambda(|\varphi| - v)^2, & |\varphi| > \varphi_0, \\ C_0 - C_1 \varphi^2 & |\varphi| \leq \varphi_0, \end{cases}$$

где константы $C_0 = \lambda v^2 \left(1 - \frac{\varphi_0}{v}\right)$ и $C_1 = \lambda \left(\frac{v}{\varphi_0} - 1\right)$ подобраны с учетом непрерывности функции V . Устойчивы ли стенки? Найти число локализованных мод в зависимости от значений параметров модели.

3. Абелева модель Хиггса и сверхпроводимость.

Рассмотрим абелеву модель Хиггса, в которой A_μ — обычное электромагнитное поле, а скалярное поле ϕ соответствует конденсату куперовских пар электронов; знак перед $m^2|\phi|^2$ в лагранжиане зависит от внешних условий.

1. Записать уравнения движения в терминах \mathbf{E} и \mathbf{B} , определить ток и электрическое сопротивление. Показать, что в вакууме $\phi = v$ имеет место эффект Мейсснера для магнитного поля и равенство нулю электрического сопротивления.
2. При изменении параметров системы, когда становится $m^2 < 0$, в ней образуются вихри Абрикосова, внутри которых $\phi \approx 0$, а снаружи $\phi \approx v$. Пусть λ – константа самодействия скалярного поля (зависящая от свойств материала), а e – калибровочная константа (электрический заряд). Почему в сверхпроводнике II рода ($\lambda \gg e^2$) образуется решетка из большого числа N вихрей с топологическим числом 1 каждый, а в сверхпроводнике I рода ($\lambda \ll e^2$) образуется один большой вихрь с топологическим числом N , то есть в большом объеме внутри вихря эффективно восстанавливается обычная фаза $\phi = 0$?

4. Липатон.

Рассмотрим модель одного скалярного поля в $(3 + 1)$ -мерном пространстве-времени с лагранжианом

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2} \partial_\mu \varphi \partial_\mu \varphi + \frac{\lambda}{4} \varphi^4,$$

где $\lambda > 0$. Скалярный потенциал $V(\varphi) = -\frac{\lambda}{4} \varphi^4$ не ограничен снизу, поэтому основное состояние в модели отсутствует. Грубо говоря, основное состояние соответствует полю $\varphi = \infty$. Тем не менее, можно задать следующие вопросы:

1. Является ли состояние $\varphi = 0$ устойчивым относительно малых возмущений с конечной энергией?
2. Если да, найти в явном виде евклидов пузырь, соответствующий распаду состояния $\varphi = 0$ туннельным образом. Считая, что $\lambda \ll 1$, найти квазиклассическую экспоненту для вероятности распада.
3. * Изучить линейные возмущения над полученным солитоном в евклидовой теории.

5. Е-шары. Рассмотрим в $(3+1)$ измерениях теорию комплексного скалярного поля ϕ с потенциалом $V(\phi)$, допускающим существование Q -шаров:

$$V(\phi) = v^2 M^2 \quad \text{при } |\phi| \rightarrow \infty,$$

$$V(\phi) = M^2 |\phi|^2 \quad \text{при } |\phi| \rightarrow 0.$$

Пусть поле ϕ взаимодействует с абелевым калибровочным полем (электромагнитным), заряд поля e .

1. Для произвольного заряда e доказать соотношение

$$dE/d\omega = \omega dQ/d\omega,$$

где E – энергия солитона, Q – его заряд, а ω – параметр в анзаце, $\phi = e^{i\omega t} F(r)$.

2. Найти зависимость $E(Q)$ при $e = 0$ и построить соответствующий график.
3. Используя теорию возмущений, найти первую нетривиальную поправку при малом e . Оценить изменение в $E(Q)$. Как полученный результат соотносится с кулоновским отталкиванием. Работает ли теория возмущений при больших зарядах Q ?

6. БПС-вихрь на H^2 . Уравнения для вихря в абелевой модели Хиггса могут быть сведены к уравнениям первого порядка при определенном соотношении между константой самодействия скалярного поля λ и электрическом зарядом e .

1. Разобраться с этим утверждением в плоском пространстве. Соответствующее соотношение называют условием Богомольного-Прасада-Соммерфилда (БПС). Воспользоваться оригинальными работами или, например, книгой А.С. Шварца, §3.
2. Пусть пространство образует гиперboloид H^2 с постоянной отрицательной кривизной. Внешнюю пространственную метрику можно выбрать как

$$dl^2 = \frac{4R^4}{(R^2 - x^2 - y^2)^2} (dx^2 + dy^2),$$

$R = \text{const}$ – параметр. При помощи БПС-процедуры для статического решения получить уравнения первого порядка. Следуют ли из них уравнения второго порядка?

3. Решить полученные уравнения.

7. Сфалерон в абелевой модели Хиггса. Найти сфалерон в абелевой модели Хиггса в $(1 + 1)$ -мерном пространстве-времени.

8. Потенциал взаимодействия вихрей. Рассмотрим абелеву модель Хиггса в $(2 + 1)$ -мерном пространстве-времени. Пусть масса хиггсовского бозона m_H много больше массы векторного бозона m_V .

1) Найти энергию взаимодействия двух вихрей с одной намоткой, находящихся на расстоянии r друг от друга, в следующих случаях:

1. $r \gg m_V^{-1}$, большие расстояния;
2. в пределе $m_H^{-1} \gg r \gg m_V^{-1}$, считая что

$$|\ln(rm_V)| \gg 1, \quad |\ln(rm_H)| \gg 1.$$

- 2) То же для пары вихрь-антивихрь.

9. Сдвиговая симметрия. Пусть лагранжиан действительного поля ϕ является произвольной функцией $X = \partial_\mu \phi \partial^\mu \phi$,

$$\mathcal{L} = F(X).$$

Найти симметрии и вакуумы теории. Какие из этих вакуумов классически стабильны? Все ли возмущения над этими вакуумами имеют положительную энергию? Проиллюстрировать результаты на примере $F(X) = (X - X_0)^2$, где X_0 – параметр. Происходит ли спонтанное нарушение симметрии? Выполняется ли теорема Голдстоуна?

10. Взаимодействие на границе. Рассмотрим двумерную теорию действительного скалярного поля $\phi(t, x)$ с действием

$$S = \frac{1}{2} \int dt \int_0^\infty dx [(\partial_\mu \phi)^2 - m^2 \phi^2] - \mu \int dt [1 - \cos(\phi(t, 0))].$$

Взаимодействие в этой теории локализовано при $x = 0$.

- 1) Найти вакуумы модели при $m = 0$.
- 2) Что представляют из себя похожие решения при малой, но ненулевой массе, $m \ll \mu$?
- 3) Найти сфалероны при $m \neq 0$.
- 4) При $m = 0$ найти инстантоны, соответствующие переходам между вырожденными вакуумами. Чему равно евклидово действие на этих решениях? Как оно изменяется при добавлении малой массы m .

11. Вихри в теории Черна-Саймонса.

Найти явный профиль полей вихря в работе: R. Jackiw and S. Y. Pi, Phys. Rev. Lett. **64** (1990) 2969. doi:10.1103/PhysRevLett.64.2969

12. V–потенциал.

Рассмотрим теорию одного комплексного скалярного поля ϕ в $(d + 1)$ -мерном пространстве-времени с лагранжианом

$$\mathcal{L} = |\partial_\mu \phi|^2 - \lambda |\phi|^4, \quad (1)$$

где $\lambda > 0$.

- (a) Найти размерность параметра λ .
- (b) Найти глобальную симметрию и сохраняющийся заряд Q .
- (c) Описать множество вакуумов. Что можно сказать о малых возмущениях около вакуума в модели (1)? Регуляризовать потенциал вблизи малых значений поля. Что происходит с массой возбуждений над вакуумом в пределе снятия регуляризации?
- (d) Показать, что в модели имеются солитонные решения с конечным зарядом Q и конечной энергией E , то есть Q -шары. Найти зависимость $E(Q)$ для таких решений, обсудить устойчивость.
- (e) Для $d = 1, 2, 3$ найти Q -шары в явном виде. Изучить поведение поля вдали от центра Q -шара.