

Обозначения.

Пространственные индексы: $i, j, \dots = 1, 2, 3$.

Пространственно-временные индексы: $\mu, \nu, \dots = 0, 1, 2, 3$.

Метрика Минковского: $g_{\mu\nu} = \text{diag}(1, -1, -1, -1)$.

Верхние и нижние индексы обычно не различаются. По повторяющимся индексам – суммирование: $k_\mu x_\mu \equiv k_0 x_0 - k_i x_i \equiv k_0 x_0 - (\mathbf{k} \cdot \mathbf{x})$.

$$\partial_\mu \equiv \frac{\partial}{\partial x_\mu}.$$

Система единиц: $\hbar = c = 1$. Размерность $[c] = \frac{L}{T}$, $[\hbar] = M \frac{L^2}{T}$, поэтому $[L] = [T] = [M^{-1}] = [E^{-1}]$ (L – длина, T – время, E – энергия, M – масса, \hbar – постоянная Планка, c – скорость света).

Классические поля.

Классическое поле: лагранжева система с бесконечным числом степеней свободы; вместо $q_i(t)$ имеем $q(t, \mathbf{x})$ – дискретный индекс i заменился на непрерывный \mathbf{x} , соответствующий пространственным координатам. Классическая динамика системы задается действием, из которого с помощью вариационного принципа получаются уравнения движения.

Пример: электромагнитное поле $A_\mu(x)$. Действие:

$$S = -\frac{1}{4} \int d^4x F_{\mu\nu} F_{\mu\nu},$$

где

$$F_{\mu\nu} = \partial_\mu A_\nu - \partial_\nu A_\mu.$$

Электрическое поле $E_i = F_{0i}$, магнитное поле $H_i = -\frac{1}{2} \epsilon_{ijk} F_{jk}$.

Уравнения движения: $\partial_\mu F_{\mu\nu} = 0$. Тождество Бьянки: $\epsilon_{\mu\nu\rho\lambda} \partial_\nu F_{\rho\lambda} = 0$.

Калибровочная инвариантность:

$$A_\mu(x) \rightarrow A'_\mu(x) + \partial_\mu \alpha(x),$$

$\alpha(x)$ – параметр преобразований, зависящий от точки пространства-времени. Наблюдаемые величины должны быть инвариантны относительно этих преобразований.

Лагранжев формализм.

Требования к действию: локальность (производные не больше второй), инвариантность (в частности, относительно преобразований Лоренца). Свободные поля – линейность уравнений поля.

Уравнения Эйлера–Лагранжа (уравнения движения для любых полей ϕ_i , если \mathcal{L} зависит от $\phi_i, \partial_\mu \phi_i$):

$$\partial_\mu \frac{\delta \mathcal{L}}{\delta (\partial_\mu \phi_i)} - \frac{\delta \mathcal{L}}{\delta \phi_i} = 0.$$

Энергия:

$$E = \int d^3x \left(\frac{\delta \mathcal{L}}{\delta (\partial_0 \phi_i)} \partial_0 \phi_i - \mathcal{L} \right).$$

Скалярные поля.

Лагранжиан свободного действительного скалярного поля:

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2} (\partial_\mu \phi)^2 - \frac{m^2}{2} \phi^2. \quad (1)$$

Уравнения поля – уравнения Клейна-Гордона:

$$(\partial_\mu^2 + m^2) \phi = 0.$$

Лагранжиан свободного комплексного скалярного поля:

$$\mathcal{L} = \partial_\mu \phi^* \partial_\mu \phi - m^2 \phi^* \phi.$$

Уравнение непрерывности $\partial_\mu j_\mu = 0$ выполнено для тока $j_\mu = i(\phi^* \partial_\mu \phi - \phi \partial_\mu \phi^*)$ (ток сохраняется) на уравнениях движения. Сохраняющийся заряд $Q = \int d^3x j_0$: $dQ/dt = 0$.

Векторные поля.

Безмассовое векторное поле – электромагнитное – абелево калибровочное.

Общее решение уравнений Максвелла:

$$A_\mu(x) = A_\mu^\perp + A_\mu^\parallel,$$

$$A_\mu^\perp = \int d^3k \left(e^{ikx} e_\mu^\alpha(\mathbf{k}) b_\alpha(\mathbf{k}) + \text{к.с.} \right) \Big|_{k^0=|\mathbf{k}|}$$

– физические степени свободы,

$$A_\mu^\parallel = \int d^4k \left(e^{ikx} k_\mu c(\mathbf{k}) + \text{к.с.} \right)$$

– чистая калибровка (нефизические степени свободы).

Выбор калибровки: изгнать произвол в решении.

Калибровка Кулона: $\partial_i A_i = 0$.

Калибровка Лоренца: $\partial_\mu A_\mu = 0$.

Массивное векторное поле:

$$\mathcal{L} = -\frac{1}{4} B_{\mu\nu} B_{\mu\nu} + \frac{m^2}{2} B_\mu B_\mu,$$

уравнения движения:

$$\partial_\mu B_{\mu\nu} + m^2 B_\nu = 0,$$

откуда при $m^2 \neq 0$

$$\partial_\nu B_\nu = 0,$$

$$(\partial_\mu^2 + m^2) B_\nu = 0.$$

Действие и уравнения при $m \neq 0$ не инвариантны относительно калибровочных преобразований.

Взаимодействие полей с внешними источниками.

Электромагнитное поле с источником:

$$\mathcal{L} = -\frac{1}{4}F_{\mu\nu}F_{\mu\nu} - ej_\mu A_\mu,$$

уравнения движения

$$\partial_\mu F_{\mu\nu} = ej_\nu.$$

Условие самосогласованности $\partial_\mu j_\mu = 0$ обеспечивает калибровочную инвариантность.

Скалярное поле с источником:

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2}(\partial_\mu \phi)^2 - \frac{m^2}{2}\phi^2 + \rho(x)\phi.$$

Функции отклика – электромагнитная волна в среде.

Линейный отклик среды: $J_\mu^{\text{ind}} = -\Pi_{\mu\nu}A_\nu$.

Уравнение движения для Фурье-компонент a_ν :

$$\left(-k^2 g_{\mu\nu} + k_\mu k_\nu + \Pi_{\mu\nu}\right) a_\nu = j_\mu^{\text{ext}}.$$

Калибровочная инвариантность $\Rightarrow \Pi_{\mu\nu}k_\nu = 0$. Сохранение тока $\Rightarrow k_\mu \Pi_{\mu\nu} = 0$.

Эффективный член в лагранжиане: $-V = -\frac{1}{2}A_\mu \Pi^{\mu\nu} A_\nu$. В вакууме $\Pi^{\mu\nu}$ можно сделать из $g^{\mu\nu}$ и $k^\mu k^\nu$, но оба нарушают калибровочную инвариантность $\Pi k = 0$. В среде можно выделить инерциальную систему отсчета и сконструировать Π из 4-скорости среды u^μ (в системе покоя среды $u = (1, \mathbf{0})$).

Пусть ω и \mathbf{k} – частота и волновой вектор в с.о. среды, тогда $\omega = u \cdot k$, $|\mathbf{k}|^2 \equiv \mathbf{k}^2 = (u \cdot k)^2 - k^2$. Калибровка Лоренца $k \cdot a = 0$. Выберем базис:

$$(1) e_\mu^{(g)} \frac{k_\mu}{\sqrt{k^2}},$$

$$(2) e_\mu^{(L)} \frac{\omega k_\mu - k^2 u_\mu}{|\mathbf{k}| \sqrt{k^2}},$$

(3) и (4) – два оставшихся направления, ортогональных к k_μ и u_μ . Если \mathbf{k} вдоль оси z , то удобно выбрать в с.о. среды $e_\pm = (0, (\mathbf{e}_x \pm i\mathbf{e}_y)/\sqrt{2})$.

Определим проекторы $P_a^{\mu\nu} = -e_a^{\mu\nu} e_a^{*\nu}$, где $a = g, L, +, -$. Метрика $g = P_g + P_L + P_+ + P_-$. Калибровочная инвариантность \Rightarrow

$$\Pi^{\mu\nu} = \sum_{L,+, -} \pi_a P_a^{\mu\nu}.$$

Из уравнений Максвелла получаем для физических степеней свободы дисперсионные соотношения $k^2 - \pi_a(\omega, \mathbf{k}) = 0$.

Литература:

Рубаков, ч.1, §1.1, 1.2, 2.1, 2.2, 2.4, 1.3, 1.4, 2.3, 2.5, 2.6.

Райдер, §3.2, 3.3.

G.G. Raffelt, Stars as laboratories for fundamental physics, Chapter 6.

Д.А. Киржниц, УФН, 1987, т. 152, вып. 6, с. 399.

Задачи:

1. Вывести уравнения движения электромагнитного поля из равенства нулю вариации действия. Вывести тождества Бьянки из определения $F_{\mu\nu}$.
2. Показать, что наиболее общий лагранжиан, удовлетворяющий требованиям лоренц-инвариантности, локальности и линейности уравнений поля для скалярного поля ϕ ,

$$\mathcal{L} = a(\partial_\mu \phi)^2 + b\partial_\mu^2 \phi + c\phi\partial_\mu^2 \phi + \frac{m^2}{2}\phi^2 + d \cdot \phi,$$
 эквивалентен (1) при $m \neq 0$. Найти размерность констант a, b, c, d, m .
3. Проверить явным вычислением, что энергия, полученная из лагранжиана действительного скалярного поля, сохраняется ($\frac{dE}{dt} = 0$), если поле ϕ достаточно быстро убывает на пространственной бесконечности и удовлетворяет уравнениям поля.
4. Найти число физических степеней свободы электромагнитного и массивного векторного полей в d -мерном пространстве-времени.
5. Найти остаточные калибровочные преобразования и общее решение уравнений Максвелла в калибровках: (а) $A_0 = 0$; (б) $\mathbf{n} \cdot \mathbf{A} = 0$, где \mathbf{n} – фиксированный единичный 3-вектор, не зависящий от x .
6. Найти энергию электромагнитного поля и массивного векторного поля. Объяснить выбор знаков в действии.
7. Найти решение уравнений электромагнитного поля для источников, соответствующих двум покоящимся зарядам: $j_0(\mathbf{x}) = q_1\delta(\mathbf{x} - \mathbf{x}_1) + q_2\delta(\mathbf{x} - \mathbf{x}_2)$; $j_i = 0$ (закон Кулона).
8. Найти функционал энергии для электромагнитного поля с источником, если j_μ не зависит от времени. Выразить энергию через \mathbf{E} и \mathbf{H} . Найти энергию взаимодействия двух точечных покоящихся зарядов. Показать, что одноименные электрические заряды отталкиваются, а параллельные токи притягиваются.
9. Найти уравнения движения для скалярного поля с внешним источником. Решить их для точечного статического источника $\rho(\mathbf{x}) = q\delta(\mathbf{x})$.
10. Найти функционал энергии для скалярного поля с внешним источником. Найти энергию взаимодействия двух точечных статических скалярных зарядов q_1, q_2 , расположенных на расстоянии r друг от друга. Притягиваются они или отталкиваются? Найти выражение для силы.
11. Решить четыре предыдущие задачи в d -мерном пространстве-времени (рассмотреть случаи $d = 2, d = 3$ и $d > 4$).
12. Выразить диэлектрическую ϵ и магнитную μ проницаемости среды через компоненты $\pi_{T,L}$ тензора поляризации (считать $\pi_+ = \pi_- \equiv \pi_T$).