

Задачи к лекции «Функции Грина»

Побойко Игорь

29 марта 2017

Упражнения

1. (**как нельзя делать**) Пусть $|n\rangle$ — n -тое возбужённое состояние квантового осциллятора. Вычислите $\langle n | \hat{a} \hat{a} \hat{a}^\dagger \hat{a}^\dagger | n \rangle$. Сравните с результатом, который получился бы при (ошибочном) применении теоремы Вика и вычислении попарных свёрток.
2. («Golden rule») Теперь рассмотрите вещественную теорию Клейна-Гордона. Используя теорему Вика, вычислите следующий матричный элемент

$$V_{12,34} = \langle \mathbf{p}_1, \mathbf{p}_2 | \left(\frac{\lambda}{4!} \int \hat{\phi}^4(\mathbf{x}) d^3\mathbf{x} \right) | \mathbf{p}_3, \mathbf{p}_4 \rangle \quad (1)$$

(определение $|\mathbf{p}\rangle$ вы найдёте в задачах ко второй лекции). Все импульсы можно считать попарно различными.

3. Используя *только* уравнения движения для полевых операторов, покажите явно, что запаздывающий $D_R(x-y) = \theta(x^0 - y^0) \langle [\hat{\phi}(x), \hat{\phi}(y)] \rangle$ и Фейнмановский $D_F(x-y) = \langle \hat{T} \{ \hat{\phi}(x) \hat{\phi}(y) \} \rangle$ пропагаторы действительно являются функциями Грина уравнения Клейна-Гордона (то есть — удовлетворяют уравнению Клейна-Гордона с правой частью $i\delta^{(4)}(x-y)$).
4. Сделайте то же самое для комплексной теории Клейна-Гордона. Покажите, что при этом определение нужно слегка модифицировать (иначе получится ноль):

$$D_R(x-y) = \theta(x^0 - y^0) \langle [\hat{\phi}(x), \hat{\phi}^\dagger(y)] \rangle, \quad D_F(x-y) = \langle \hat{T} \{ \hat{\phi}(x) \hat{\phi}^\dagger(y) \} \rangle \quad (2)$$

(зануление на самом деле связано с наличием $U(1)$ -симметрии в задаче — $\phi \mapsto \phi e^{i\alpha}$).

5. Выразите коррелятор $D(x-y) = \langle \hat{\phi}(x) \hat{\phi}(y) \rangle$ для пространственно-подобной разности $x-y$ (так что $(x-y)^2 = -r^2$) через функцию Макдональда $K_n(z)$. Определите асимптотику при $r \gg m^{-1}$ и $r \ll m^{-1}$. Последняя не должна содержать m , и, очевидно, совпадает с точным пропагатором в безмассовой теории $m=0$.

Задачи

Задача 1 (простой гармонический осциллятор)

Рассмотрите «0 + 1-мерную квантовую теорию поля» — квантовую механику простого гармонического осциллятора, который задаётся следующим действием:

$$S[\phi(t)] = \int dt \left(\frac{1}{2} \dot{\phi}^2(t) - \frac{1}{2} \omega_0^2 \phi^2(t) \right) \quad (3)$$

1. Перейдите к квантомеханическому описанию, введя операторы координаты и импульса с коммутационным соотношением $[\hat{\phi}, \hat{\pi}] = i$. Постройте операторы рождения и уничтожения $\hat{a}$ и $\hat{a}^\dagger$, диагонализуйте гамильтониан.
2. Решите уравнения Гейзенберга для лестничных операторов. Используя их, вычислите Фейнмановский и запаздывающий пропагаторы:

$$D_F(t_1 - t_2) = \langle \hat{T} \{ \hat{\phi}(t_1) \hat{\phi}(t_2) \} \rangle, \quad D_R(t_1 - t_2) = \theta(t_1 - t_2) \langle [\hat{\phi}(t_1), \hat{\phi}(t_2)] \rangle. \quad (4)$$

Покажите, что они совпадают с функциями Грина классического уравнения ПГО. Вычислите их Фурье-образы $D_F(\omega)$ и $D_R(\omega)$.

3. Используя только операторные уравнения для движения полей $\hat{\phi}(t)$ и $\hat{\pi}(t)$, покажите явным вычислением, что построенные тут объекты являются функциями Грина уравнения ПГО.

Задача 2 (связь функций Грина)

Пусть $\hat{H}_0$ — произвольный одночастичный гамильтониан (например, $\hat{H}_0 = \frac{\hat{p}^2}{2m} + U(\mathbf{x})$). Рассмотрим соответствующую многочастичную задачу с полевым гамильтонианом:

$$\hat{H} = \int d\mathbf{x} \hat{\psi}^\dagger(\mathbf{x}) \hat{H}_0 \hat{\psi}(\mathbf{x}) \quad (5)$$

1. Пусть известен полный набор решений одночастичного уравнения Шрёдингера с гамильтонианом $\hat{H}_0$ — ортонормированные волновые функции $\psi_n(\mathbf{x})$ и соответствующие им энергии E_n . Выразите через них полевые операторы, а также запаздывающую функцию Грина:

$$G_R(\mathbf{x}_1, \mathbf{x}_2, t_1 - t_2) = \begin{cases} -i\theta(t_1 - t_2) \left\langle [\hat{\psi}(\mathbf{x}_1, t_1), \hat{\psi}^\dagger(\mathbf{x}_2, t_2)] \right\rangle, & \text{bosons} \\ -i\theta(t_1 - t_2) \left\langle \{\hat{\psi}(\mathbf{x}_1, t_1), \hat{\psi}^\dagger(\mathbf{x}_2, t_2)\} \right\rangle, & \text{fermions} \end{cases} \quad (6)$$

2. С другой стороны, выразите через те же величины одночастичную функцию Грина — *резольвенту* — определяемую следующим образом:

$$G_R(\mathbf{x}_1, \mathbf{x}_2, E) = \langle \mathbf{x}_1 | \frac{1}{E - \hat{H}_0 + i0} | \mathbf{x}_2 \rangle \quad (7)$$

3. Наконец, вычислите *пропагатор*, описывающий распространение частицы из точки $\mathbf{x}_2$ в точку $\mathbf{x}_1$ за время $t_1 - t_2$:

$$G_R(\mathbf{x}_1, \mathbf{x}_2, t_1 - t_2) = -i\theta(t_1 - t_2) \langle \mathbf{x}_1 | \hat{U}(t_1 - t_2) | \mathbf{x}_2 \rangle, \quad \hat{U}(t) = \exp(-i\hat{H}_0 t) \quad (8)$$

4. Покажите, что выписанные выше три объекта, которые, вообще говоря, имеют разную структуру и возникают в разных задачах — эквивалентны друг другу.
5. Вычислите их в импульсном представлении для свободной частицы $U(\mathbf{x}) \equiv 0$.

Задача 3

Используя полученные знания, вычислите следующие Фейнмановские функции Грина (достаточно сделать это лишь в импульсном представлении!):

1. Функцию Грина свободного Ферми-газа:

$$G_F(\mathbf{x}_1 - \mathbf{x}_2, t_1 - t_2) = -i \langle \Omega | \hat{T} \{ \hat{\psi}(\mathbf{x}_1, t_1) \hat{\psi}^\dagger(\mathbf{x}_2, t_2) \} | \Omega \rangle \quad (9)$$

(где $|\Omega\rangle$ соответствует заполненной Ферми-сфере с импульсами $p < p_F$). Покажите, что если $|\Omega\rangle = |0\rangle$ (фермионов нет), то она совпадает с запаздывающим пропагатором; покажите также, что в общем случае знак инфинитезимальной мнимой части $i0$ в знаменателе как раз определяется заполненностью состояния с соответствующим импульсом в основном состоянии.

2. Функцию Грина продольных фононов:

$$D_F(\mathbf{x}_1 - \mathbf{x}_2, t_1 - t_2) = \left\langle \hat{T} \{ \text{div} \hat{\mathbf{u}}(\mathbf{x}_1, t_1) \cdot \text{div} \hat{\mathbf{u}}(\mathbf{x}_2, t_2) \} \right\rangle \equiv \left\langle \hat{T} \{ |\nabla| \hat{\phi}(\mathbf{x}_1, t_1) \cdot |\nabla| \hat{\phi}(\mathbf{x}_2, t_2) \} \right\rangle \quad (10)$$