

# Задачи к семинару «Непрерывный спектр. Задача рассеяния»

## Упражнения (25 баллов)

### Упражнение 1 (10 баллов)

Отнормируйте на дельта-функцию от энергии состояния непрерывного спектра, инфинитные в обе стороны для случая «потенциальной ступеньки» — потенциала, имеющего различные асимптотики на бесконечностях  $U(-\infty) = 0$ ,  $U(+\infty) = U_0$ . Для простоты, считайте  $E > U_0 > 0$ .

### Упражнение 2 (15 баллов)

Рассмотрите движение одномерной частицы в поле мелкой ямы,  $U(x) = -\frac{\kappa}{m}\delta(x)$ . Покажите непосредственным вычислением полноту базиса собственных состояний гамильтониана. Рассмотрите как случай  $\kappa > 0$  (когда в яме имеется связанное состояние), так и  $\kappa < 0$ .

Указание: при проверке условия полноты,  $\delta(x-x') = \sum_n \psi_n^*(x)\psi_n(x')$ , для простоты можете рассмотреть только случай  $x, x' > 0$ .

## Задачи (75 баллов)

### Задача 1. Эволюция волновой функции (25 баллов)

- Частица находится в основном состоянии гармонического осциллятора  $U(x) = \frac{m\omega^2 x^2}{2}$ . Потенциал выключают на время  $T$ , спустя которое его снова включают. Определите вероятность того, что частица окажется в *основном* состоянии.
- Определите такую вероятность для потенциала  $U(x) = -\frac{\kappa}{m}\delta(x)$ , но для случаев малых и больших времён  $T$ .

Подсказка: для асимптотической оценки интеграла в пункте 2 для случая малых  $T$  вам может пригодиться<sup>1</sup> приём — преобразование Хаббарда-Стратановича (гауссов интеграл, заменяющий квадратичное по  $A$  выражение в экспоненте на линейное):

$$e^{-iA^2} = \frac{e^{i\pi/4}}{\sqrt{\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dz e^{iz^2 - 2izA} \quad (1)$$

### Задача 2. Квазистационарные состояния (50 баллов)

В этой задаче мы будем исследовать уравнение Шрёдингера в потенциале следующего вида:

$$U(x) = \begin{cases} \infty, & x < 0 \\ \frac{\kappa}{m}\delta(x-a), & x > 0 \end{cases} \quad (2)$$

Рассеивающий потенциал (величину  $\kappa$ ) мы будем предполагать сильным. Если заменить этот потенциал на бесконечную стенку, то в этой задаче имеется множество стационарных состояний вида  $\psi_n(x) = \sin k_n x$ ,  $k_n = \frac{\pi n}{a}$  и  $E_n^{(0)} = \frac{k_n^2}{2m}$ . Возможность туннелирования превращает эти состояния в *квазистационарные* — хоть и не стационарные, но долгоживущие, и на достаточно небольших промежутках времени их можно считать стационарными. Ниже будут изложены три различных точки зрения на такие состояния и показана их эквивалентность.

Указание: хоть дальше и идёт речь об энергетическом представлении — во всех промежуточных вычислениях удобнее пользоваться квантовым числом — импульсом  $k = \sqrt{2mE}$ .

<sup>1</sup> А может и не пригодиться, кто знает

**Задача 2.1. Распад квазистационарного состояния (25 баллов)** В начальный момент времени частица была «приготовлена» в одном из квазистационарных состояний,  $\psi(x, t=0) = \psi_0(x) = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin k_n x$ .

1. Определите непрерывный спектр исходной задачи, нормированный на дельта-функцию от разницы энергий.
2. Рассмотрите разложение исходной волновой функции по этому непрерывному спектру. Обратите внимание, что  $|\psi(E)|^2$  вблизи  $E_n^{(0)}$  имеет максимум; покажите, что в окрестности этого максимума вероятность устроена как лоренциан:

$$|\psi(E)|^2 \approx c \frac{\Gamma_n}{(E - E_n)^2 + \frac{\Gamma_n^2}{4}} \quad (3)$$

и при этом  $E_n$  близка к  $E_n^{(0)}$ , а  $\Gamma_n \ll E_n$ . Найдите величины  $c$ ,  $E_n$ ,  $\Gamma_n$ .

3. Найдите амплитуду того, что через достаточно большое время  $t$  частица останется в этом квазистационарном состоянии  $c(t) = \int \psi_0^*(x) \psi(x, t) dx$ . Покажите, что на достаточно больших временах соответствующая вероятность  $P(t) = |c(t)|^2$  затухает экспоненциально  $P(t) \propto \exp(-t/\tau)$ . Определите соответствующее «время жизни»  $\tau_n$ .

Найденное «время жизни» окажется достаточно большим. Это означает, что на временах  $t \ll \tau_n$ , состояние  $|n\rangle$  практически стационарно — волновая функция не меняется, за исключением тривиальной динамической фазы  $e^{-iE_n t}$ .

**Задача 2.2. Задержка волнового пакета (20 баллов)** Другой способ «смотреть» на квазистационарные состояния — это исследовать задачу рассеяния.

1. Определите волновые функции исходной задачи, которые соответствуют задаче рассеяния, то есть имеющие асимптотическое поведение  $\psi(x \rightarrow \infty) = e^{-ikx} + r e^{ikx}$ . Величина коэффициента отражения  $R = |r|^2$  тривиальным образом равна единице, поскольку движение инфинитно только в одну сторону; но вот амплитуда отражения  $r(E) \equiv e^{2i\delta(E)}$  имеет нетривиальные свойства.
2. Покажите, что амплитуда  $r$ , как функция комплексной энергии  $\varepsilon$  имеет серию полюсов, близких к вещественной оси  $\varepsilon_n = E_n - i\Gamma_n/2$ . Покажите, что на вещественной оси в окрестности  $E \approx E_n$  амплитуда устроена следующим образом:

$$r(E) \approx e^{i\phi} \cdot \frac{E - E_n - i\Gamma_n/2}{E - E_n + i\Gamma_n/2} \quad (4)$$

(с такими же величинами  $E_n$  и  $\Gamma_n$ ; такой вид связан с условием  $|r|^2 = 1$ ). Как при этом устроена фаза рассеяния  $\delta(E)$ ?

3. Рассмотрите нестационарную задачу рассеяния: пусть на такую систему налетает волновой пакет, локализованный по энергии вблизи одного из таких метастабильных состояний,  $E \approx E_n$ . Определите время задержки такого волнового пакета  $\tau = \partial\theta/\partial E$ ; и покажите, что непосредственно при резонансе  $E = E_n$ , время задержки связано с временем жизни метастабильного состояния. Обратите внимание — существенно, что полюса находятся в нижней комплексной полуплоскости; в противном случае мы бы получили  $\tau(E_n) < 0$ , что очевидным образом противоречит причинности.

С этим эффектом связана иная физическая интерпретация квазистационарных состояний: при рассеянии на резонансе частица «попадает» в метастабильное состояние, где она «застревает» на достаточно продолжительное время, и лишь затем вылетает.

**Задача 2.3. Комплексная энергия (5 баллов)** Самым удобным способом поиска метастабильных состояний, однако, является следующий формальный трюк, рассматривая стационарное уравнение Шрёдингера для комплексных значений энергии  $E$ . Хоть, вообще говоря, такие состояния бессмыслины — они ненормируемые, нефизичны и не входят в базис. Тем не менее, наличие особых решений специального вида является признаком наличия в задаче квазистационарных состояний.

1. Покажите, что стационарное уравнение Шрёдингера  $\left(\frac{\hat{p}^2}{2m} + U(x)\right)\psi(x) = \varepsilon\psi(x)$  для некоторых комплексных значений энергии  $\varepsilon_n$  имеет формальное решение, которое соответствует наличию только расходящейся волны  $\psi(x \rightarrow +\infty) = e^{ikx}$ ,  $Rek > 0$ .
2. Покажите, что эти значения имеют вид  $\varepsilon_n = E_n - i\Gamma_n/2$ ; и они в точности совпадают с полюсами амплитуды отражения, найденные в предыдущей задаче.
3. Заметьте, что если бы мы искали решения с асимптотикой в виде сходящейся волны  $e^{-ikx}$ , мы бы получили решения вида  $\varepsilon_n = E_n + i\Gamma_n/2$ , то есть с неправильной причинностью.