

Решение заданий
ОП "Квантовая теория поля, теория струн и
математическая физика"

Семинары по квантовой механике – I
(И.В. Побойко, Д.С. Антоненко, Н.А. Степанов)

Коцевич Андрей Витальевич, группа Б02-920

5 семестр, 2021

Содержание

1 Основы квантовой механики.	3
2 Матрица плотности	8
3 Связанные состояния. Мелкая яма	16
4 Непрерывный спектр. Задача рассеяния	28
5 Точно решаемые потенциалы. Часть 1	35
6 Точно решаемые потенциалы. Часть 2	42
7 Стационарная теория возмущений	51
8 Нестационарная теория возмущений	61
9 Адиабатическое приближение в нестационарных задачах. Фаза Берри	64
10 Стационарное адиабатическое приближение. Быстрые и медленные подсистемы	68
11 Квазиклассическое приближение	72
12 Туннельные эффекты. Надбарьерное отражение	79

1 Основы квантовой механики.

Упражнения (20 баллов)

Упражнение 1. Унитарные матрицы (5 баллов).

Покажите, что унитарные матрицы, как и эрмитовы, диагонализуются. *Указание:* покажите, что эрмитова и анти-эрмитова часть унитарного оператора диагонализуются совместно.

Решение.

Разложим унитарный оператор на эрмитову и анти-эрмитову части:

$$\hat{U} = \frac{\hat{U} + \hat{U}^\dagger}{2} + i \frac{\hat{U} - \hat{U}^\dagger}{2i} \quad (1)$$

Вычислим их коммутатор, учитывая унитарность оператора \hat{U} ($\hat{U}^\dagger \hat{U} = \hat{U} \hat{U}^\dagger = \mathbb{I}$):

$$[\hat{U} + \hat{U}^\dagger, \hat{U} - \hat{U}^\dagger] = \hat{U} \hat{U} + \hat{U}^\dagger \hat{U} - \hat{U} \hat{U}^\dagger - \hat{U}^\dagger \hat{U}^\dagger - \hat{U} \hat{U} + \hat{U}^\dagger \hat{U} - \hat{U} \hat{U}^\dagger + \hat{U}^\dagger \hat{U}^\dagger = 2(\hat{U}^\dagger \hat{U} - \hat{U} \hat{U}^\dagger) = 0 \quad (2)$$

Часть $\frac{\hat{U} + \hat{U}^\dagger}{2}$ эрмитова, $i \frac{\hat{U} - \hat{U}^\dagger}{2i}$ антиэрмитова. Докажем следующее предложение:

Предложение 1. Если операторы коммутируют, то их можно одновременно диагонализировать.

Доказательство. Пусть \vec{a} – собственный вектор оператора \hat{A} , соответствующий некратному собственному значению λ ($\hat{A}\vec{a} = \lambda\vec{a}$). Вектор $\hat{B}\vec{a}$ тоже будет принадлежать собственному значению λ матрицы A :

$$\hat{A}\hat{B}\vec{a} = \hat{B}\hat{A}\vec{a} = \lambda\hat{B}\vec{a} \quad (3)$$

Следовательно, вектор $\hat{B}\vec{a}$ пропорционален \vec{a} , т.е. \vec{a} является собственным вектором матрицы \hat{B} .

В случае кратного собственного значения λ имеем несколько собственных векторов x_i , принадлежащих этому собственному значению. Пусть $Bx_i = b_{ij}x^j$, где b_{ij} – некоторые числа. Матрицу b_{ij} можно диагонализировать, выбрав в качестве принадлежащих λ собственных векторов матрицы A другие векторы $y_i = c_{ij}x^j$: $Ay_i = \lambda y_i$ и $By_i = \Lambda_i y_i$ (в последнем равенстве суммы по i нет).

Т.е. у операторов общая система собственных векторов. Можно перейти к базису, состоящему из собственных векторов, и в этом базисе обе матрицы будут диагональными. \square

Таким образом, эрмитова и анти-эрмитовы части диагонализуются совместно. Следовательно, и их сумма – унитарный оператор \hat{U} диагонализует.

Упражнение 2. Замена базиса (5 баллов).

В квантовой механике замена базиса реализуется унитарными преобразованиями $|\psi'\rangle = \hat{U}|\psi\rangle$.

1. Покажите, что гамильтониан при этом заменяется на $\hat{H}' = \hat{U}\hat{H}\hat{U}^\dagger$.
2. Последнее утверждение необходимо модифицировать, если унитарное преобразование зависит явно от времени $\hat{U} = \hat{U}(t)$. Покажите, что в таком случае гамильтониан необходимо заменить на $\hat{H}' = \hat{U}\hat{H}\hat{U}^\dagger - i\hbar\hat{U}\partial_t\hat{U}^\dagger$.

Решение.

Запишем нестационарное уравнение Шрёдингера:

$$i\hbar \frac{\partial |\psi\rangle}{\partial t} = \hat{H} |\psi\rangle \quad (4)$$

Очень жаль, что это конец демо-версии данного файла! Для получения полной версии перейдите [по секретной ссылке](#).

