

# Домашнее задание №2

Александр Козлов

12 октября 2022 г.

## Формулировка задания

Дан гамильтониан одномерной квантово-механической системы с потенциалом в виде гауссовой ямы

$$H = -\frac{d^2}{dx^2} + V_0 e^{-x^2}, \quad (1)$$

где  $V_0 < 0$ . Требуется сделать следующее.

1. Найти константы связи  $V_0$ , при которых в системе возникает одно, два и три связанных состояния.
2. Исследовать зависимость вычислительных затрат от размера сетки.
3. Исследовать зависимость погрешности энергий состояний от размера сетки и границ бокса.

Задания следует выполнять методом коллокации с разложением по набору функций в пространстве кубических сплайнов  $S_{3,2}$ .

## 1 Численное решение

Рассматриваемое уравнение Шрёдингера (УШ) имеет вид

$$-\frac{d^2\psi}{dx^2} + V_0 e^{-x^2} \psi = E \psi \quad (2)$$

или

$$\frac{d^2\psi}{dx^2} + (E - V_0 e^{-x^2}) \psi = 0. \quad (3)$$

Стоит заметить, что такое уравнение соответствует обычному одномерному УШ при  $\hbar = 1$  и  $m = 1/2$ .

Прежде всего зададим равномерную сетку

$$x_0 = -R, \ x_1 = x_0 + \delta, \ x_2 = x_0 + 2\delta, \ \dots, \ x_k = x_0 + k\delta, \ \dots, \ x_M = x_0 + M\delta = R \quad (4)$$

с шагом  $\delta = 2R/M$ , где  $M$  — целое положительное число, а  $R$  — положительное действительное число.

Решать уравнение будем методом, основанным на разложении волновой функции по некоторому набору функций  $S_l(x)$

$$\psi(x) = \sum_l f_l S_l(x). \quad (5)$$

### 1.1 Набор функций

Для каждой  $k$ -ой точки стеки определена пара функций

$$\begin{aligned} \Phi_k(x) &= \left\{ -\frac{1}{\delta^2}(x - x_k)^2 + 1 \right\} \cdot \theta(x > x_{k-1}) \cdot \theta(x < x_{k+1}), \\ \Psi_k(x) &= \left\{ -\frac{1}{\delta^2}(x - x_k)^3 + (x - x_k) \right\} \cdot \theta(x > x_{k-1}) \cdot \theta(x < x_{k+1}). \end{aligned} \quad (6)$$

Ниже пригодятся выражения для вторых производных этих функций, поэтому выпишем их

$$\begin{aligned}\Phi_k''(x) &= \left\{ -\frac{2}{\delta^2} \right\} \cdot \theta(x > x_{k-1}) \cdot \theta(x < x_{k+1}), \\ \Psi_k''(x) &= \left\{ -\frac{6}{\delta^2}(x - x_k) \right\} \cdot \theta(x > x_{k-1}) \cdot \theta(x < x_{k+1}).\end{aligned}\tag{7}$$

Из функций  $\Psi$  и  $\Phi$  нужно собирать набор, по которому будем раскладывать нашу волновую функцию. Набор функций можно ввести следующим образом:

$$S_l(x) = \begin{cases} \alpha_1 \Psi_0(x) + \alpha_2 \Phi_0(x), & l = 1; \\ \beta_1 \Psi_M(x) + \beta_2 \Phi_M(x), & l = 2M; \\ \Phi_{(l-1)/2}(x), & l \bmod 2 = 1 \text{ и } l \neq 1; \\ \Psi_{l/2}(x), & l \bmod 2 = 0 \text{ и } l \neq 2M \end{cases}, \quad l = \overline{1, 2M}.\tag{8}$$

Параметры  $\alpha$  и  $\beta$  выбираются на основе поставленного граничного условия. Для определённости поставим нулевое граничное условие

$$\psi(x_0) = \psi(x_M) = 0,\tag{9}$$

тогда параметры  $\alpha$  и  $\beta$  можно выбрать такими:

$$\alpha_2 = \beta_2 = 0, \quad \alpha_1 = \beta_1 = 1.\tag{10}$$

В итоге получим

$$S_l(x) = \begin{cases} \Psi_0(x), & l = 1; \\ \Psi_M(x), & l = 2M; \\ \Phi_{(l-1)/2}(x), & l \bmod 2 = 1 \text{ и } l \neq 1; \\ \Psi_{l/2}(x), & l \bmod 2 = 0 \text{ и } l \neq 2M \end{cases}, \quad l = \overline{1, 2M}.\tag{11}$$

## 1.2 Точки коллокации

В качестве точек коллокации будут использованы нули второго полинома Лежандра на отрезке  $[-1, 1]$ , отображённые с этого отрезка на отрезки сетки  $[x_{k-1}, x_k]$ ,  $k = \overline{1, M}$ . Кратко точки коллокации определить можно следующим образом:

$$x_t^{(c)} = \begin{cases} x_{(t-1)/2} + \frac{\delta}{2} \left( 1 - \frac{1}{\sqrt{3}} \right), & t \bmod 2 = 1; \\ x_{t/2} - \frac{\delta}{2} \left( 1 - \frac{1}{\sqrt{3}} \right), & t \bmod 2 = 0 \end{cases}, \quad t = \overline{1, 2M}.\tag{12}$$

## 1.3 Проекция уравнения Шрёдингера на дельта-функции

Подставляем разложение волновой функции по кубическим сплайнам (5) в уравнения Шрёдингера (2) и проецируем полученное уравнение на дельта-функции  $\delta(x - x_t^{(c)})$ , приходим к соотношению

$$\sum_{l=1}^{2M} f_l \left\langle \delta(x - x_t^{(c)}) \left| H - E \right| S_l(x) \right\rangle = 0, \quad t = \overline{1, 2M}.\tag{13}$$

Функции  $S_l(x)$  мы выбрали локализованными, это позволяет заметно сократить число слагаемых в уравнении, так как дельта-функция с центром в точке  $x^{(c)} \in [x_{k-1}, x_k]$  даёт ненулевые интегралы лишь для тех  $S_l(x)$ , которые отличны от нуля на интервале  $[x_{k-1}, x_k]$ . Однако, для записи этого вывода требуется учитывать чётность  $t$ . Нетрудно получить, что для нечетного индекса  $t$  выживают слагаемые с индексом  $l = t - 1, t, t + 1, t + 2$ , а для четного  $t$  выживают с индексом  $l = t - 2, t - 1, t, t + 1$ .

Задача сводится к обобщённой задаче на собственные значения/собственные вектора, которую можно представить в виде:

$$\begin{aligned}
(\hat{A} - E\hat{B})\mathbf{f} &= 0, \\
\mathbf{f} &= (f_1, \dots, f_{2M})^T, \\
A_{l,t} &= \langle \delta(x - x_t^{(c)}) | H | S_l(x) \rangle, \\
B_{l,t} &= \langle \delta(x - x_t^{(c)}) | S_l(x) \rangle.
\end{aligned} \tag{14}$$

Если матрица  $\hat{B}$  обратима, то можно смести задачу к стандартной задаче на собственные значения/собственные вектора, домножив слева на матрицу  $\hat{B}^{-1}$ , тогда получаем уравнение

$$(\hat{B}^{-1}\hat{A} - E\hat{I})\mathbf{f} = 0. \tag{15}$$