Домашнее задание №2. Метод ортогональных коллокаций

Александр Козлов

2 ноября 2022 г.

Формулировка задания

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

$$H = -\frac{\mathrm{d}^2}{\mathrm{d}x^2} + V_0 e^{-x^2},\tag{1}$$

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 Дискретизация задачи и численное решение

Рассматриваемое уравнение Шрёдингера (УШ) имеет вид

$$-\frac{\mathrm{d}^2 \psi}{\mathrm{d}x^2} + V_0 e^{-x^2} \psi = E \psi \tag{2}$$

или

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

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

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

$$\psi(x) = \sum_{l} f_l S_l(x). \tag{5}$$

1.1 Набор функций

Для каждой k-ой точки сетки определена пара функций Φ_k и Ψ_k , каждая из которых в свою очередь определяется как кусочно заданная функция на интервале $x \in (x_{k-1}, x_{k+1})$ следующим образом:

$$\Phi_k(x) = \begin{cases}
-\frac{2}{\delta^3} (x - x_k)^3 - \frac{3}{\delta^2} (x - x_k)^2 + 1, & x \le x_k \\
\frac{2}{\delta^3} (x - x_k)^3 - \frac{3}{\delta^2} (x - x_k)^2 + 1, & x > x_k
\end{cases}$$

$$\Psi_k(x) = \begin{cases}
\frac{1}{\delta^2} (x - x_k)^3 + \frac{2}{\delta} (x - x_k)^2 + (x - x_k), & x \le x_k \\
\frac{1}{\delta^2} (x - x_k)^3 - \frac{2}{\delta} (x - x_k)^2 + (x - x_k), & x > x_k
\end{cases}$$
(6)

Полезны выражения для вторых производных этих функций, поэтому выпишем их

$$\Phi_k''(x) = \begin{cases}
-\frac{12}{\delta^3}(x - x_k) - \frac{6}{\delta^2}, & x \le x_k \\
\frac{12}{\delta^3}(x - x_k) - \frac{6}{\delta^2}, & x > x_k
\end{cases} ,$$

$$\Psi_k''(x) = \begin{cases}
\frac{6}{\delta^2}(x - x_k) + \frac{4}{\delta}, & x \le x_k \\
\frac{6}{\delta^2}(x - x_k) - \frac{4}{\delta}, & x > x_k
\end{cases} .$$
(7)

Из функций Ψ и Φ нужно собирать набор, по которому будем раскладывать нашу волновую функцию. Набор функций можно ввести следующим образом:

$$S_{l}(x) = \begin{cases} \alpha_{1}\Psi_{0}(x) + \alpha_{2}\Phi_{0}(x), & l = 1; \\ \beta_{1}\Psi_{M}(x) + \beta_{2}\Phi_{M}(x), & l = 2M; \\ \Phi_{(l-1)/2}(x), & l \operatorname{mod} 2 = 1 \text{ if } l \neq 1; \\ \Psi_{l/2}(x), & l \operatorname{mod} 2 = 0 \text{ if } l \neq 2M \end{cases}, \quad l = \overline{1, 2M}.$$

$$(8)$$

Параметры α и β выбираются на основе поставленного граничного условия. Для определённости поставим нулевое граничное условие

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

тогда параметры α и β можно выбрать такими:

$$\alpha_2 = \beta_2 = 0, \quad \alpha_1 = \beta_1 = 1.$$
 (10)

В итоге получим

$$S_{l}(x) = \begin{cases} \Psi_{0}(x), & l = 1; \\ \Psi_{M}(x), & l = 2M; \\ \Phi_{(l-1)/2}(x), & l \mod 2 = 1 \text{ if } l \neq 1; \\ \Psi_{1/2}(x), & l \mod 2 = 0 \text{ if } l \neq 2M \end{cases}, \quad l = \overline{1, 2M}. \tag{11}$$

1.2 Точки коллокации

В качестве точек коллокации будут использованы нули второго полинома Лежанра 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:

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

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

$$(\hat{A} - E\hat{B})\mathbf{f} = 0,$$

$$\mathbf{f} = (f_1, \dots, f_{2M})^{\mathrm{T}},$$

$$A_{l,t} = \left\langle \delta(x - x_t^{(c)}) \middle| H \middle| S_l(x) \right\rangle,$$

$$B_{l,t} = \left\langle \delta(x - x_t^{(c)}) \middle| S_l(x) \right\rangle.$$
(14)

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

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

2 Количество связанных состояний в зависимости от константы связи

При размере сетки M=300 и ширине бокса R=20 была получена зависимость числа связанных состояний от параметра связи, показанная на Рис. 1. Для оценки правильности полученных результатов обратимся к работе [1], где рассматривается уравнение, похожее на нашее за исключением того, что v_0 в статье соответсует $-V_0/2$ у нас. Если учесть разницу в обозначениях, то можно вынести из данной работы, что одно связанное состояние существует при $0 < |V_0| < 2.684$, два связанных состояния — при $2.684 < |V_0| < 8.650$, три состояния — при $8.650 < |V_0| < 17.796$. Видно, что значения константы связи, при которых происходят скачки числа связанных состояний, примерно совпадают.

3 Зависимость времени работы программы от размера сетки

Определим, как долго работает программа при различных значениях параметра M — размера сетки. Для определённости фиксируем прочие параметры задачи, например, положим их следующими: $V_0 = -1.0$ и R = 20. Результаты продемонстрированы на Рис. 2.

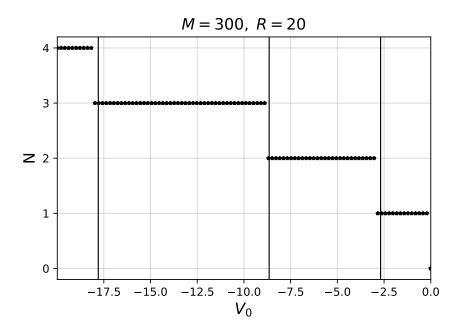


Рис. 1: Количество связанных состояний N в зависимости от константы связи V_0 при размере сетки M=300 и ширине бокса R=20. Вертикальными линиями отмечены границы, адаптированные из работы [1].

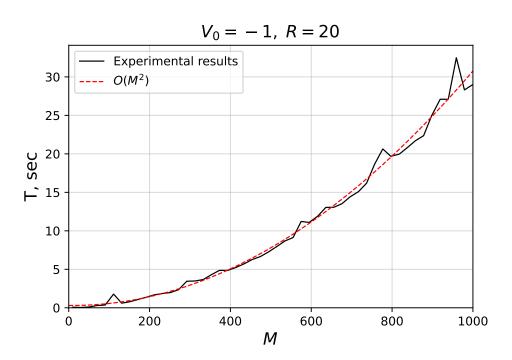


Рис. 2: Время работы программы в секундах в зависимости от размера сетки M при $V_0 = -1.0$ и R = 20 (черная линия) и аппроксимация такой зависимости параболой (красная пунктирная линия).

4 Зависимость ошибки определения уровней энергии от размера сетки и размера бокса

Рассмотрим случай $|V_0|=1$. Для такого случая вариационный метод даёт оценку $E_1=-0.335$. В качестве наиболее точного значения энергии взято эталонное значение энергии основного состояния из первого домашнего задания $E_0=-0.3539907385825565$. На Рис. 3 представлены результаты расчётов.

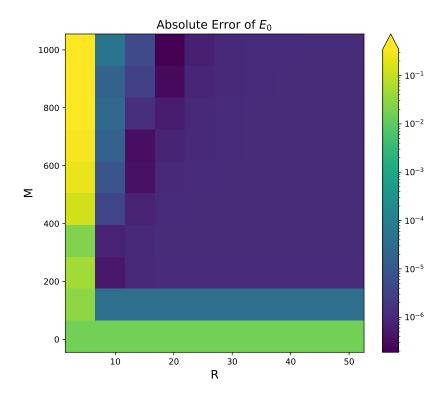


Рис. 3: Абсолютная ошибка вычисления энергии основного состояния при различных размерах сетки M и бокса R для случая $|V_0|=1$.

Список литературы

[1] Fernández, Francisco. Quantum Gaussian wells and barriers. Amer. J. Phys., 79:752–754, 2011.