

МИНОБРНАУКИ РОССИИ
ФЕДЕРАЛЬНОЕ ГОСУДАРСТВЕННОЕ БЮДЖЕТНОЕ
ОБРАЗОВАТЕЛЬНОЕ УЧРЕЖДЕНИЕ ВЫСШЕГО ОБРАЗОВАНИЯ
«ВОРОНЕЖСКИЙ ГОСУДАРСТВЕННЫЙ УНИВЕРСИТЕТ»
(ФГБОУ ВО «ВГУ»)

Факультет прикладной математики, информатики и механики

Кафедра вычислительной математики
и прикладных информационных технологий

ЛАБОРАТОРНАЯ РАБОТА №2
ЧИСЛЕННОЕ РЕШЕНИЕ СТАЦИОНАРНОГО
УРАВНЕНИЯ ШРЁДИНГЕРА:
ТЕОРИЯ ВОЗМУЩЕНИЙ

Направление 01.04.02 Прикладная математика и информатика
Профиль Математическое моделирование и вычислительная математика

Зав. кафедрой _____ д. ф.-м.н., пр. А.И. Шашкин __.__.2023

Обучающийся _____ И.Б. Рахимов

Преподаватель _____ д.ф.-м.н., пр. Ю.К. Тимошенко

Воронеж 2023

Содержание

Цели и задачи.....	3
1. Одномерное стационарное уравнение Шрёдингера. Теория возмущений	5
1.1. Частица в одномерной потенциальной яме	8
2. Программная реализация.....	9
3. Результаты численных экспериментов и их анализ	10
Список использованных источников	12
Приложения	13
Приложение 1 Компьютерный код	13

Цели и задачи

Цели работы

Целями лабораторной работы являются практическое освоение информации, полученной при изучении курса «Компьютерное моделирование в математической физике» по теме «Численное решение стационарного уравнения Шрёдингера», а также развития алгоритмического мышления и приобретения опыта использования знаний и навыков по математике, численным методам и программированию для решения прикладных задач физико-технического характера.

Задачи работы

Формулировка проблемы: электрон находится в потенциальном поле (невозмущенная система) $U^0(x) = V_0 \cdot v^0(x)$, $x \in (-L, +L)$ (рис. 1):

$$v^0(x) = \begin{cases} -1, & x \in \left(-L, -\frac{L}{2}\right], x \in [0, L) \\ 0, & x \in \left(-\frac{L}{2}, 0\right) \\ \infty, & x \leq -L, x \geq L \end{cases}, \quad (1)$$

где $V_0 = 15$ эВ, $L = 2 \text{ \AA}$, $n = 1$.

С помощью теории возмущений найти:

- энергию основного состояния, с учётом поправок до второго порядка включительно;
- волновую функцию основного состояния, с учётом поправок первого порядка.

Возмущённую систему смоделировать самостоятельно, создав в потенциальной функции $U^0(x)$ из лабораторной работы №1 пик произвольной формы. Сравнить результаты с данными, полученными методом пристрелки.

Для потенциальной функции $U(x) = V_0 \cdot v(x)$ возмущённой системы выбран пик следующего вида (Рис. 2):

$$v(x) = \begin{cases} v^0(x) + 0.5, & x \in \left(-\frac{L}{2} + \frac{L}{5}, -\frac{L}{5}\right) \\ v^0(x), & x \in \left(-L, -\frac{L}{2} + \frac{L}{5}\right], x \in \left[-\frac{L}{5}, L\right) \end{cases}, \quad (2)$$

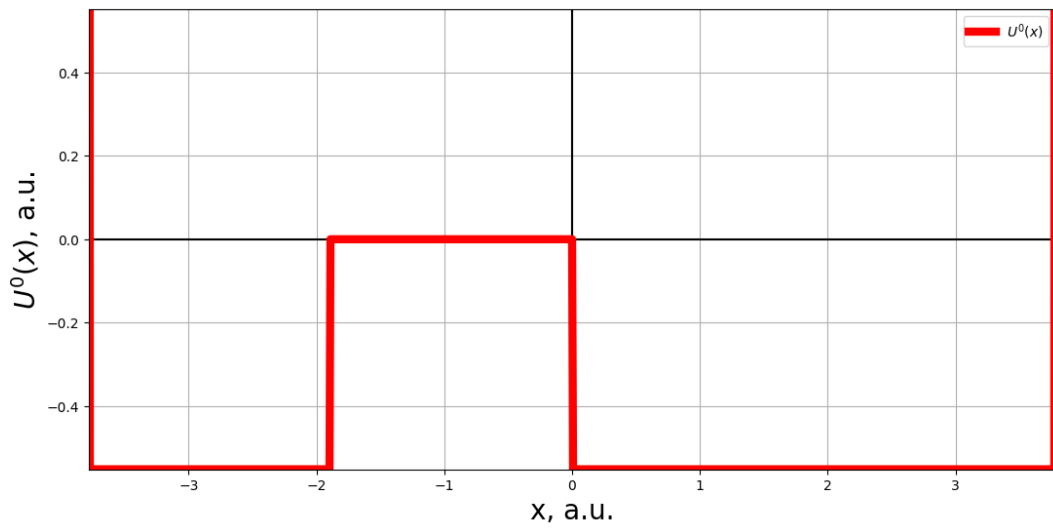


Рис. 1. График невозмущенной потенциальной функции

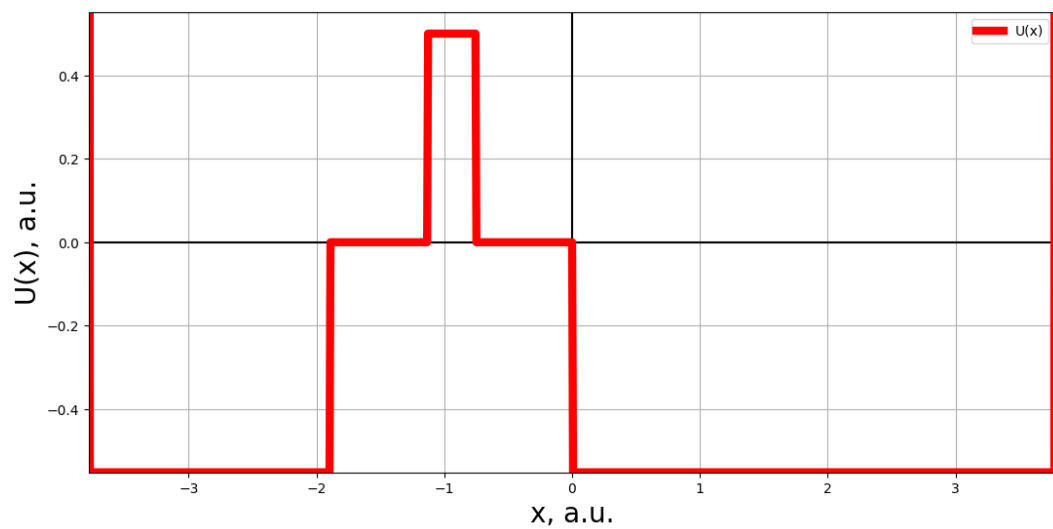


Рис. 2. График возмущенной потенциальной функции

1. Одномерное стационарное уравнение Шрёдингера.

Теория возмущений

В данном отчете не будет подробно описана математическая часть одномерного стационарного уравнение Шрёдингера, так как это уже было сделано в отчете по первой лабораторной работе, вместо этого здесь будет подробно разобрано его решение в рамках теории возмущений.

К числу наиболее распространённых у физиков приближенных методов вычисления собственных значений и собственных функций оператора Гамильтона относится метод стационарных возмущений Релея-Шрёдингера, так же называемый методом или теорией возмущений. В рамках этого подхода предполагается что оператор Гамильтона, чьи собственные значения и собственные функции требуется определить, может быть представлен в виде:

$$\hat{H} = \hat{H}^0 + \hat{V}, \quad (3)$$

где \hat{H}^0 – гамильтониан идеализированной задачи, решение которой можно найти либо аналитически, либо относительно простым численным путём, \hat{V} – называется оператором возмущения, или просто возмущением.

Оператором возмущения может быть либо часть гамильтониана, которая не учитывалась в идеализированной задаче, либо потенциальная энергия, связанная с наличием внешнего воздействия. Существенно, что оператор возмущения должен содержать «малый параметр», который будет обеспечивать сходимость рядов теории возмущений, о которых далее пойдёт речь.

Идеализированную систему, которую описывает гамильтониан \hat{H}^0 , называют невозмущенной системой, а систему с гамильтонианом \hat{H} – возмущенной системой. В рамках теории возмущений удаётся получить формулы, которые определяют энергии и волновые функции стационарных состояний через известные значения энергии $E_n^{(0)}$ и волновых функций $\psi_n^{(0)}$ невозмущенной системы.

Стационарные уравнения Шрёдингера для невозмущенной и возмущенной систем имеют вид:

$$\hat{H}^0 \psi_n^{(0)}(\xi) = E_n^{(0)} \psi_n^{(0)}(\xi), \quad (4)$$

$$\hat{H} \psi_n^{(0)}(\xi) = E_n \psi_n^{(0)}(\xi). \quad (5)$$

Буквой ξ обозначена совокупность всех независимых координат. Задание ξ определяет положение точки в абстрактном пространстве, которое называют конфигурационным пространством.

Для системы, состоящей из одной частицы, конфигурационным пространством совпадает с обычным декартовым пространством $\xi = (x, y, z)$, $d\xi = dx dy dz$ [2].

Для частицы в одномерном пространстве ξ – это одна из декартовых координат, например x .

Волновые функции возмущенной и невозмущенной систем ортонормированы:

$$\int_{\Omega} \psi_n^*(\xi) \psi_m(\xi) d\xi = \delta_{nm},$$

$$\int_{\Omega} \psi_n^{(0)*}(\xi) \psi_m^{(0)}(\xi) d\xi = \delta_{nm},$$

где символ «*» означает комплексное сопряжение, а δ_{nm} – символ Кронекера, который определяется следующим образом:

$$\delta_{nm} = \begin{cases} 1, & n = m \\ 0, & n \neq m \end{cases}$$

В теории возмущений решение уравнения (5) ищутся в виде рядов:

$$\left\{ \begin{array}{l} E_n = E_n^{(0)} + E_n^{(1)} + E_n^{(2)} + \dots = \sum_{k=0}^{\infty} E_n^{(k)} \\ \psi_n(\xi) = \psi_n^{(0)}(\xi) + \psi_n^{(1)}(\xi) + \psi_n^{(2)}(\xi) + \dots = \sum_{k=0}^{\infty} \psi_n^{(k)}(\xi) \end{array} \right., \quad (6)$$

где $E_n^{(k)}$, $\psi_n^{(k)}(\xi)$ – величины k -го порядка малости по возмущению \hat{V} , называемые k -ми поправками или поправками k -го порядка. Первые слагаемые рядов (6) определяются следующими формулами:

$$\left\{ \begin{array}{l} E_n^{(1)} = V_{nn} \\ E_n^{(2)} = \sum'_m \frac{|V_{nm}|^2}{E_n^{(0)} - E_m^{(0)}} \\ \psi_n^{(1)}(\xi) = \sum'_m \frac{V_{nm}}{E_n^{(0)} - E_m^{(0)}} \psi_m^{(0)}(\xi) \end{array} \right. \quad (7)$$

где

$$V_{mn} = \langle n | V | m \rangle = \int_{\Omega} \psi_n^{(0)*}(\xi) \hat{V} \psi_m^{(0)}(\xi) d\xi \quad (8)$$

Штрих над знаком суммы означает пропуск слагаемого, имеющего равные индексы, то есть $m = n$.

Интеграл (8) называется матричным элементом оператора \hat{V} по невозмущенным волновым функциям. Первая поправка к собственному значению $E_n^{(1)}$ равняется квантовомеханическому среднему значению возмущения в состоянии $\psi_n^{(0)}$, а поправка второго порядка к энергии основного состояния не может быть положительной.

Ряды (7) сходятся если выполняется неравенство:

$$|V_{mn}| \ll |E_n^{(0)} - E_m^{(0)}|$$

Во многих случаях для решения задачи достаточно ограничиться вычислением энергии с учетом поправок до второго порядка включительно и волновой функции с учетом поправок первого порядка.

$$\left\{ \begin{array}{l} E_n = E_n^{(0)} + V_{nn} + \sum'_m \frac{|V_{nm}|^2}{E_n^{(0)} - E_m^{(0)}} \\ \psi_n(\xi) = \psi_n^{(0)}(\xi) + \sum'_m \frac{V_{nm}}{E_n^{(0)} - E_m^{(0)}} \psi_m^{(0)}(\xi) \end{array} \right. \quad (9)$$

1.1. Частица в одномерной потенциальной яме

Частицу в одномерной потенциальной яме с бесконечными стенками будем рассматривать как невозмущенную систему (рис. 1). Она соответствует потенциальной функции $U^0(x)$. График возмущённой потенциальной функции представлен соответствует $U(x)$ (рис. 2).

Возмущение представляет собой разность двух функций:

$$\hat{V}(x) = V(x) = U(x) - U^0(x)$$

Для вычисления энергии и волновой функции возмущенной системы используются собственные значения и собственные функции, найденные численно в первой лабораторной работе методом пристрелки.

В следующей главе будет подробно объяснена программная реализация на языке программирования Python решения одномерного стационарного уравнения Шрёдингера с помощью теории возмущений.

2. Программная реализация

В Приложении 1 представлена программа численного решения одномерного стационарного уравнения Шрёдингера. Использовались атомные единицы Хартри. Программа реализована на языке Python 3.10.7 в графической среде разработки «PyCharm Community Edition 2023.2.5», использовался интерпретатор CPython, операционная система Windows 11 Профессиональная.

В строках 1-440 находится реализация метода пристрелки, которая подробно была описана в отчёте по первой лабораторной работе. Дополнительно для решения одномерного стационарного уравнения Шрёдингера с помощью теории возмущений были добавлены следующие функции:

- возмущенная потенциальная функция в строках 58-64;
- оператор возмущение 66-68.

В строках 440-546 реализовано решение одномерного стационарного уравнения Шрёдингера в рамках теории возмущений. В строках 460-468 определяется функция для получения матричного элемента оператора возмущения (8). В данной работе вычисление интегралов, необходимых для получения матричных элементов (8), осуществляется с использованием метода трапеций для численного нахождения интегралов, он так же был подробно разобран в отчёте по первой лабораторной работе.

Используя формулы (9) рассчитываются:

- первая поправка энергии в строках 472-474;
- вторая поправка энергии в 476-485;
- первая поправка собственной функции 487-491.

Результаты расчётов визуализируются с помощью Python библиотеки matplotlib в строках 504-540.

Результаты численных вычислений будут подробно проанализированы в следующей главе.

3. Результаты численных экспериментов и их анализ

В данной работе необходимо было найти энергию основного состояния, с учётом поправок до второго порядка включительно и волновую функцию основного состояния, с учётом поправок первого порядка.

На рисунке 3 представлены результаты численного моделирования для возмущенной системы с волновой функции в первом приближении и рассчитанные методом пристрелки, оранжевая линия соответствует методу пристрелки для поиска собственной функции основного состояния, а голубая – теории возмущений. Смотря на графики видно, что функции, найденные двумя способами достаточно близки.

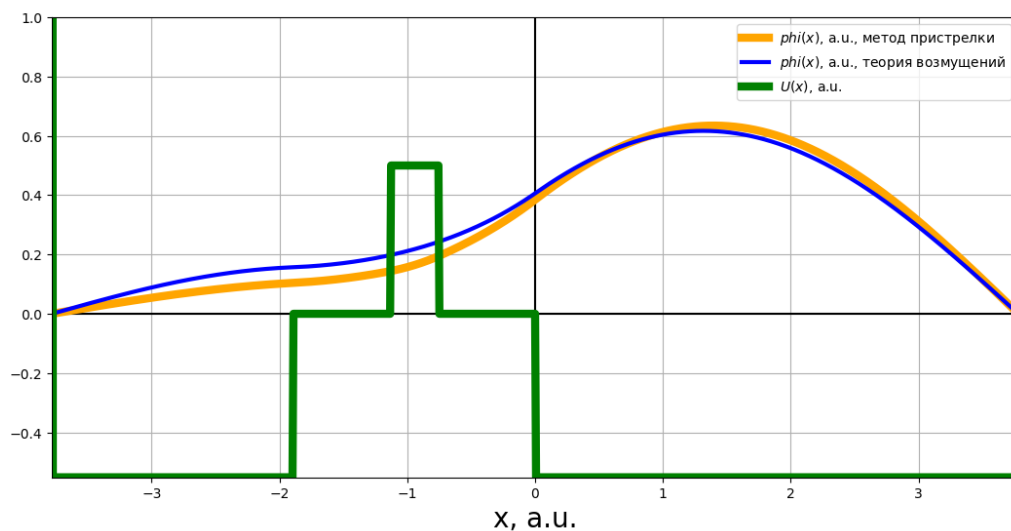


Рис. 3. Основное состояние

Вычисленная энергия основного состояния методом пристрелки:

$$E = -0.3498609384474568 \text{ а. е.}$$

и методом теории возмущений:

$$E = -0.3487921786216082 \text{ а. е.}$$

Видно, что значения совпадают до второго знака. Для вычисления энергии основного состояния с использованием теории возмущений были вычислены следующие поправки с использованием формул (9):

$$E_0^{(0)} = -0.3404957040724568$$

$$E_0^{(1)} = -0.007565257716425303$$

$$E_0^{(2)} = -0.0007312168327261536$$

Из первой главы известно, что поправка второго порядка к энергии основного состояния не может быть положительной, видно, что результаты вычислительного эксперимента соотносятся с теоретической информацией.

Список использованных источников

1. Тимошенко Ю. К. Численное решение стационарного уравнения Шрёдингера: метод пристрелки. Учебное пособие. Воронеж: Научная книга, 2019. 35 с.
2. Тимошенко Ю. К. Численное решение стационарного уравнения Шрёдингера: теория возмущений. Учебное пособие. Воронеж: Научная книга, 2019. 35 с.
3. Давыдов А. С. Квантовая механика. СПб.: БХВ-Петербург, 2011. 704 с.
4. Бизли Д. Python. Подробный справочник. СПб.: Символ-Плюс, 2010. 864 с.
5. Марчук А. Х. Введение в Python для студентов-астрономов. Методическое пособие. СПб.: СПбГУ, 2016. 49 с.
6. Доля П. Г. Введение в научный Python. Харьков: ХНУ, 2016. 265 с.

Приложения

Приложение 1 Компьютерный код

```
1  import matplotlib.pyplot as plt
2  from math import sqrt
3
4  #####
5  ### shooting begin
6  #####
7
8  #####
9  ### bisection_method
10 #####
11
12 # метод деления отрезка пополам
13 def bisection_method(f, # функция корень которой необходимо найти
14     begin:float, end:float, # начало и конец отрезка
15     # в котором находится корень
16     steps:int, # максимальное количество шагов алгоритма
17     eps:float): # точность приближения корня
18     l = begin
19     r = end
20
21     step = 0
22
23     while step < steps:
24         step += 1
25         center = 0.5 * (r + l)
26
27         f_l = f(l)
28         f_c = f(center)
29         f_r = f(r)
30
31         if abs(f_c) < eps:
32             break
33
34         if f_l * f_c < 0:
35             r = center
36         else: # f_c * f_r < 0
37             l = center
38
39     return 0.5 * (r + l)
40
41 #####
42 ### quantum_mechanics
43 #####
44
45 def v(x:float) -> float:
46     if (x > -half_width and x < (-half_width / 2.0)) or
```

```

47         (x > 0 and x < half_width):
48             return -1
49     elif x >= -half_width / 2.0 and x <= 0:
50         return 0
51     else:
52         return w
53
54     # Потенциальная функция невозмущенной системы
55     def U(x:float) -> float:
56         return v0 * v(x)
57
58     # Потенциальная функция возмущенной системы
59     def U1(x:float) -> float:
60         if (x > (-half_width / 2 + half_width / 5) and
61             x < (-half_width / 5)):
62             return U(x) + 0.5
63         else:
64             return U(x)
65
66     # возмущение
67     def V(x:float):
68         return U(x) - U1(x)
69
70     def U_pr(x:float):
71         return U(x) + V(x)
72
73     SOLVE_U = U
74
75     def q(e:float,
76         x:float) -> float:
77         return 2.0 * (e - SOLVE_U(x))
78
79     def compute_q(x:list[float],
80         energy:float) -> list[float]:
81         return [q(energy, xi) for xi in x]
82
83     def derivative(function:list[float],
84         index:int,
85         eps:float) -> float:
86         der1 = function[index - 2] - function[index + 2]
87         der2 = function[index + 1] - function[index - 1]
88         return (
89             (der1 + 8.0 * der2)
90             / #-----
91             (12.0 * eps)
92         )
93
94     # интегрирование вперёд
95     def forward_integration(num_intervals:int,
96         penultimate_approximation:float,

```

```

97         q:list[float],
98         step:float) -> list[float]:
99     num_points = num_intervals + 1
100     forward = [float] * (num_points)
101
102     forward[0] = 0.0
103     forward[1] = penultimate_approximation
104
105     c = step ** 2 / 12.0
106
107     for i in range(1, num_intervals):
108         p1 = 2.0 * (1.0 - 5.0 * c * q[i]) * forward[i]
109         p2 = (1.0 + c * q[i - 1]) * forward[i - 1]
110         p3 = (1.0 + c * q[i + 1])
111         forward[i + 1] = (
112             (p1 - p2)
113             / #-----
114             p3
115         )
116
117     return forward
118
119 # интегрирование назад
120 def backward_integration(num_intervals:int,
121                         first_approximation:float,
122                         q:list[float],
123                         step:float) -> list[float]:
124     num_points = num_intervals + 1
125     backward = [float] * num_points
126
127     backward[num_intervals] = 0
128     backward[num_intervals - 1] = first_approximation
129
130     c = step ** 2 / 12.0
131
132     for i in range(num_intervals - 1, 0, -1):
133         f1 = 2.0 * (1.0 - 5.0 * c * q[i]) * backward[i]
134         f2 = (1.0 + c * q[i + 1]) * backward[i + 1]
135         backward[i - 1] = (
136             (f1 - f2)
137             / #-----
138             (1.0 + c * q[i - 1])
139         )
140
141     return backward
142
143 # функция для нормировки forward
144 # и достижения равенства на узле сшивки
145 def normalization(forward:list[float],
146                  backward:list[float],

```

[illegible]


```

197 backward_penultimate_approximation:float, # n - 1 приближения
198                                     # для интегрирования назад
199 connection:int) -> list[float]:
200     level = 0
201     sign = (1 if level % 2 == 0 else -1)
202     energy = min_energy
203     prev_close = is_close_energy(energy,
204                                   x,
205                                   step,
206                                   sign * forward_first_approximation,
207                                   backward_penultimate_approximation,
208                                   connection)
209
210     intervals = []
211     intervals.append(energy)
212
213     while(energy < max_energy_value):
214         energy = energy + energy_step
215         sign = (1 if level % 2 == 0 else -1)
216         close = is_close_energy(energy,
217                                   x,
218                                   step,
219                                   sign * forward_first_approximation,
220                                   backward_penultimate_approximation,
221                                   connection)
222
223         if close * prev_close < 0:
224             prev_close = close
225             intervals.append(energy)
226             intervals.append(energy)
227             level += 1
228
229             if(len(intervals) >= 2 * max_energy_count):
230                 break
231         else:
232             intervals[-1] = energy
233
234     intervals.pop()
235     return intervals
236
237 def integrate(f:list[float], step:float) -> float:
238     size = len(f)
239
240     sum = 0.0
241     for i in range(1, size - 1):
242         sum += f[i]
243     return step * ((f[0] + f[size - 1]) / 2.0 + sum)
244
245 def quantum_normalize(psi:list[float], step:float) -> list[float]:
246     density = list(map(lambda x: x * x, psi))

```

```

247     c = integrate(density, step)
248     root = 1.0 / sqrt(c)
249     normalized = list(map(lambda x: root * x, psi))
250     return normalized
251
252 def second_derivation(f:list[float], step:float):
253     num_points = len(f)
254     derivation = [float] * num_points
255
256     coef = 1 / (step * step)
257
258     derivation[0] = coef * (2 * f[0] - 5 * f[1] + 4 * f[2] - f[3])
259     derivation[num_points - 1] = (coef *
260                                     (2 * f[num_points - 1]
261                                     - 5 * f[num_points - 2]
262                                     + 4 * f[num_points - 3]
263                                     - f[num_points - 4]))
264
265     for i in range(1, num_points - 1):
266         derivation[i] = coef * (f[i - 1] - 2 * f[i] + f[i + 1])
267
268     return derivation
269
270 w = 10.0
271
272 v0 = 15 # Электронвольт
273 half_width = 2.0 # Ангстрем
274
275 print(f"v0 = {v0} Электронвольт")
276 print(f"l = {half_width} Ангстрем")
277
278 # Перевод величин в атомную систему единиц
279 v0 = v0 / 27.211 # атомных единиц
280 half_width = half_width / 0.5292 # бор
281
282 print(f"v0 = {v0} атомных единиц")
283 print(f"l = {half_width} бор")
284
285 def main():
286     global SOLVE_U
287
288     min_energy = -v0
289     print("Минимальное значение потенциальной функции =
290 {}".format(min_energy))
291     print()
292
293     forward_first_approximation = 1.e-9
294     backward_penultimate_approximation = 1.e-9
295
296     begin = -half_width

```

```

297     end = +half_width
298
299     num_intervals = 1000
300     num_points = num_intervals + 1
301
302     connection = 300
303
304     step = (end - begin) / num_intervals
305     x = [begin + step * i for i in range(num_points)]
306
307     energy_step = 0.01
308     max_energy_value = 1000
309     max_energy_count = 2
310
311     bisection_method_steps = 100
312     bisection_method_eps = 0.0001
313
314     #####
315     ### shooting perturbation
316     #####
317
318     SOLVE_U = U_pr
319
320     intervals_pr = eigen_value_intervals(min_energy,
321                                         energy_step,
322                                         max_energy_value,
323                                         max_energy_count,
324                                         x,
325                                         step,
326                                         forward_first_approximation,
327                                         backward_penultimate_approximation,
328                                         connection)
329
330     print("intervals_pr: ", intervals_pr)
331
332     energies_pr = []
333     level_pr = 0
334     f_pr = lambda e : is_close_energy(e,
335                                       x,
336                                       step,
337                                       forward_sign * forward_first_approximation,
338                                       backward_penultimate_approximation,
339                                       connection)
340     for i in range(max_energy_count):
341         l = intervals_pr[2 * i]
342         r = intervals_pr[2 * i + 1]
343         forward_sign = (1 if level_pr % 2 == 0 else -1)
344         energy = bisection_method(
345             f_pr,
346             l, r,

```

```

347         bisection_method_steps,
348         bisection_method_eps)
349     energies_pr.append(energy)
350
351     level_pr += 1
352     print("energies_pr: ", energies_pr, " a.u.")
353     print()
354
355     q_n0_pr = compute_q(x, energies_pr[0])
356     forward_n0_pr = forward_integration(num_intervals,
357                                       forward_first_approximation, q_n0_pr, step)
358     backward_n0_pr = backward_integration(num_intervals,
359                                         backward_penultimate_approximation,
360                                         q_n0_pr, step)
361     forward_n0_pr, backward_n0_pr = normalization(forward_n0_pr,
362                                                    backward_n0_pr, connection)
363     forward_n0_pr = quantum_normalize(forward_n0_pr, step)
364     backward_n0_pr = quantum_normalize(backward_n0_pr, step)
365
366     q_n1_pr = compute_q(x, energies_pr[1])
367     forward_n1_pr = forward_integration(num_intervals,
368                                       forward_first_approximation, q_n1_pr, step)
369     backward_n1_pr = backward_integration(num_intervals,
370                                         backward_penultimate_approximation,
371                                         q_n1_pr, step)
372     forward_n1_pr, backward_n1_pr = normalization(forward_n1_pr,
373                                                    backward_n1_pr, connection)
374     forward_n1_pr = quantum_normalize(forward_n1_pr, step)
375     backward_n1_pr = quantum_normalize(backward_n1_pr, step)
376
377     #####
378     ### shooting idealized
379     #####
380
381     SOLVE_U = U
382
383     intervals = eigen_value_intervals(min_energy,
384                                       energy_step,
385                                       max_energy_value,
386                                       max_energy_count,
387                                       x,
388                                       step,
389                                       forward_first_approximation,
390                                       backward_penultimate_approximation,
391                                       connection)
392     print("intervals: ", intervals)
393
394     energies = []
395     level = 0
396     f = lambda e : is_close_energy(e,

```

```

397     x,
398     step,
399     forward_sign * forward_first_approximation,
400     backward_penultimate_approximation,
401     connection)
402 for i in range(max_energy_count):
403     l = intervals[2 * i]
404     r = intervals[2 * i + 1]
405     forward_sign = (1 if level % 2 == 0 else -1)
406     energy = bisection_method(
407         f,
408         l, r,
409         bisection_method_steps,
410         bisection_method_eps)
411     energies.append(energy)
412
413     level += 1
414 print("energies: ", energies, " a.u.")
415 print()
416
417 q_n0 = compute_q(x, energies[0])
418 forward_n0 = forward_integration(num_intervals,
419     forward_first_approximation, q_n0, step)
420 backward_n0 = backward_integration(num_intervals,
421     backward_penultimate_approximation, q_n0, step)
422 forward_n0, backward_n0 = normalization(forward_n0,
423     backward_n0, connection)
424 forward_n0 = quantum_normalize(forward_n0, step)
425 backward_n0 = quantum_normalize(backward_n0, step)
426
427 q_n1 = compute_q(x, energies[1])
428 forward_n1 = forward_integration(num_intervals,
429     forward_first_approximation, q_n1, step)
430 backward_n1 = backward_integration(num_intervals,
431     backward_penultimate_approximation, q_n1, step)
432 forward_n1, backward_n1 = normalization(forward_n1,
433     backward_n1, connection)
434 forward_n1 = quantum_normalize(forward_n1, step)
435 backward_n1 = quantum_normalize(backward_n1, step)
436
437 #####
438 ### shooting end
439 #####
440
441 #####
442 ### perturbation begin
443 #####
444
445 # энергии
446 # energies

```

```

447
448 # волновые функций
449 wave = [forward_n0, forward_n1]
450
451 # Потенциальная функция невозмущенной системы
452 U0 = U
453
454 # Потенциальная функция возмущенной системы
455 # U1
456
457 # возмущение
458 # V
459
460 def matrix_V(n:int, m:int):
461     v_n_m = [wave[n][i] * v[i] * wave[m][i]
462               for i in range(num_points)]
463     return integrate(v_n_m, step)
464
465 x = [begin + step * i for i in range(num_points)]
466 v = [V(xi) for xi in x]
467 u0 = [U0(xi) for xi in x]
468 u1 = [U1(xi) for xi in x]
469
470 energy_index = 0
471
472 # первая поправка энергии
473 first_order_correction_e = matrix_V(energy_index, energy_index)
474 print("первая поправка энергии=", first_order_correction_e)
475
476 # вторая поправка энергии
477 secont_order_correction_e = 0
478 for i in range(len(energies)):
479     if(i != energy_index):
480         secont_order_correction_e += (
481             abs(matrix_V(energy_index, i)) ** 2
482             / #-----
483             (energies[energy_index] - energies[i])
484             )
485 print("первая поправка энергии=", secont_order_correction_e)
486
487 # первая поправка собственной функции
488 const = matrix_V(0, 1) / (energies[0] - energies[1])
489 mul = [const * w for w in wave[1]]
490 first_order_correction_w = [wave[0][i] + mul[i]
491                             for i in range(len(wave[1]))]
492
493 # вывод
494 energy = energies[0]
495 print("E_0 = ", energy)
496 energy += first_order_correction_e

```

```

497     print("E_0 = ", energy, " 1-ое приближение, ", "поправка =",
498 first_order_correction_e)
499     energy += secont_order_correction_e
500     print("E_0 = ", energy, " 2-ое приближение, ", "поправка =", se-
501 cont_order_correction_e)
502
503     # Графики
504     plt.axis([begin, end, min_energy, v0])
505     plt.grid(True)
506     plt.axhline(0, color='black')
507     plt.axvline(0, color='black')
508     plt.xlabel("x, B", fontsize = 20, color = "k")
509     plt.ylabel("$U^0(x)$, a.u.", fontsize = 20, color = "k")
510     plt.plot(x, u0, linewidth = 6, color = "red", label = "$U^0(x)$")
511     plt.legend()
512     plt.show()
513
514     plt.axis([begin, end, min_energy, v0])
515     plt.grid(True)
516     plt.axhline(0, color='black')
517     plt.axvline(0, color='black')
518     plt.xlabel("x, B", fontsize = 20, color = "k")
519     plt.ylabel("U(x), a.u.", fontsize = 20, color = "k")
520     plt.plot(x, u1, linewidth = 6, color = "red", label = "U(x)")
521     plt.legend()
522     plt.show()
523
524     plt.axis([begin, end, min_energy, v0 if v0 > 1 else 1])
525     plt.grid(True)
526     plt.axhline(0, color='black')
527     plt.axvline(0, color='black')
528     plt.xlabel("x, B", fontsize = 20, color = "k")
529     plt.plot(x, forward_n0_pr, linewidth = 6,
530             color = "orange",
531             label = "$phi(x)$, a.u., метод пристрелки")
532     plt.plot(x, first_order_correction_w, linewidth = 3,
533             color = "blue",
534             label = "$phi(x)$, a.u., теория возмущений")
535     plt.plot(x, u1, linewidth = 6,
536             color = "green",
537             label = "$U(x)$, a.u.")
538     plt.legend()
539     plt.show()
540
541     #####
542     ### perturbation end
543     #####
544
545     main()

```