Лабараторная номер 5

Задача:

Необходимо отрисовать для электрона локализованного в одномерной бесконечно глубокой яме 10 нм график пси функции от координаты (для основного состояния и 24-го возбужденного). Сравнить графики полученный на основе аналитического решения уравнения Шрёдингера с результатами работы встроенной MATLAB-функции eig.

Фото задания:

ЧИСЛЕННОЕ РЕШЕНИЕ УРАВНЕНИЯ ШРЕДИНГЕРА

- 1. $\Psi(\bar{r},t) \to \{\psi(t)\};$
- 2. Ĥ → [H];
- 3. $i\hbar \frac{\partial \Psi(\bar{r},t)}{\partial t} = \widehat{H}\Psi(\bar{r},t) \rightarrow i\hbar \frac{\partial \{\psi(t)\}}{\partial t} = [H]\{\psi(t)\}$

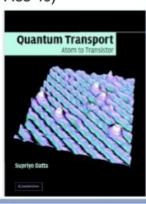
$$\begin{split} \frac{d^2\psi_j}{dx^2} &= \frac{\psi_{j-1} - 2\psi_j + \psi_{j+1}}{(\Delta x)^2}; \\ \frac{d^2\psi_j}{dx^2} &= \frac{-\psi_{j-2} + 16\psi_{j-1} - 30\psi_j + 16\psi_{j+1} - \psi_{j+2}}{12(\Delta x)^2}; \\ [H] &= \begin{bmatrix} 2t_0 + U_1 & -t_0 & 0 & \dots \\ -t_0 & 2t_0 + U_2 & -t_0 & \dots \\ 0 & -t_0 & 2t_0 + U_3 & \dots \\ \dots & \dots & \dots & \dots \end{bmatrix}; \end{split}$$

$$\begin{split} \{\psi(t)\} &= ? \\ \{H\}\{\psi_n\} &= E_n\{\psi_n\}; \\ \{\psi(t)\} &= \sum_n C_n\{\psi_n\} \exp\left(-i\frac{E_n}{\hbar}t\right); \\ \frac{\partial \mathbf{U}}{\partial t} &= 0 \implies \hat{S} = e^{-\frac{i}{\hbar}[H]t} \implies |\psi(t)\rangle = \hat{S}|\psi(0)\rangle. \\ \psi &\sim \sin(k_nx): \qquad \boxed{k_n\Delta x \ll 1} \\ E_n &= t_0(k_n\Delta x)^2 \text{ м } E_n = 2t_0(1-\cos(k_n\Delta x)). \\ \int_{-\infty}^{\infty} |\Psi_n(x)|^2 dx &= 1 \qquad \qquad \sum_{j=1}^{Np} |\psi_n(x_j)|^2 &= 1. \end{split}$$

Литература по теме

- А.А.Амосов и др. Вычислительные методы: Учебное пособие. - СПб.: Лань, 2014. (Глава 15. Решение двухточечных краевых задач. стр. 555-578)
- 2. Спец. практикум: разностные схемы
- Datta Supriyo. Quantum Transport. Atom to Transistor. Cambridge University press. 2005. (2.2 Method of finite differences. P.38-40)

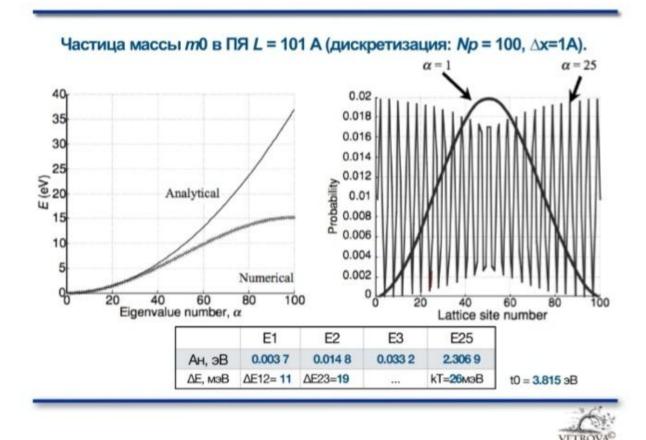




Справочно: $(\sin kx)' = k \cos kx$ $\sin(\alpha \pm)\beta = \sin \alpha \cos \beta \pm \sin \beta \cos \alpha$

$$\cos x = 1 - \frac{x^2}{2!} + \frac{x^4}{4!} - \cdots$$





Теория:

Квантовая яма с бесконечными стенками — область пространства размером порядка длины волны де Бройля рассматриваемой частицы (хотя бы в одном направлении), вне которой потенциальная энергия *U* бесконечна. Иногда данную область называют «ящиком»

Двухточечная краевая задача - это задача отыскания решения обыкновенного дифференциального уравнения или системы обыкновенных дифференциальных уравнений на отрезке $a \le x \le 6$, в которой дополнительные условия на решение налагаются в двух точках а и б - "краях" отрезка (отсюда - и название задачи).

Решение:

Численное решение уравнения Шредингера(стационарного)

$$-\frac{\hbar}{2m}\Delta\psi(x)+U(x)\psi(x)=E\psi(x)$$

1.
$$\Psi(r,t) \rightarrow \{\psi(t)\}$$

2.
$$\hat{H} \rightarrow [H]$$
;

3.
$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \Psi(\vec{r,t}) = \hat{H} \Psi(\vec{r,t}) \rightarrow i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \{ \psi(t) \} = [H] \{ \psi(t) \}$$

Из

$$\begin{cases} \psi_{i+1} = \psi_i + \Delta x \frac{d}{dx} \psi_i + \frac{\Delta x^2}{2!} \frac{d^2}{dx^2} \psi_i + \frac{\Delta x^3}{3!} \frac{d^3}{dx^3} \psi_i + \frac{\Delta x^4}{4!} \frac{d^4}{dx^4} \psi_i + \dots \\ \psi_{i-1} = \psi_i - \Delta x \frac{d}{dx} \psi_i + \frac{\Delta x^2}{2!} \frac{d^2}{dx^2} \psi_i - \frac{\Delta x^3}{3!} \frac{d^3}{dx^3} \psi_i + \frac{\Delta x^4}{4!} \frac{d^4}{dx^4} \psi_i + \dots \end{cases}$$

Получим:

$$\frac{\psi_{i+1}-2\psi_i+\psi_{i-1}}{\Delta x^2}=rac{d^2}{\mathrm{d}x^2}\psi_i$$
 \Longrightarrow это трехточечная апроксимация оператора 2-ой производной , где

$$dx = \frac{L}{N_p + 1}$$

Подставим его:

$$-\frac{\hbar}{2m} \left[\frac{\psi_{i+1} - 2\psi_i + \psi_{i-1}}{\Delta x^2} \right] + U_i \psi_i = E_i \psi_i$$

Матрицой этого уравнения будет

$$[H] = egin{bmatrix} 2x_0 + U_1 & -x_0 & 0 & \dots \\ -x_0 & 2x_0 + U_2 & -x_0 & \dots \\ 0 & -x_0 & 2x_0 + U_3 & \dots \\ \dots & \dots & \dots & \dots \end{pmatrix}$$
, где x_0 это константанта, равная $x_0 = rac{\hbar^2}{2m} * rac{1}{\mathrm{dx}}, U_i$ - матрица

увеличивающая высоту, в нашей задаче = 0, по этому при вычислении учитывотся не будет

Аналитическое решение $\Upsilon=\sin\left(\pi\,\frac{\mathrm{condition}}{L}x\right)$, следует из $k=\frac{\mathrm{condition}*\pi}{L}$ и $\psi(x)=\mathrm{Asin}(kx)\mathrm{d}x$, в нашем случае $A=\sqrt{\frac{2}{L}}$.

Энергию состояния, описываемого волновой функцией $\psi_n = C_n \sin\left(n\frac{\pi x}{L}\right)$, получим подставив $k_n = n\frac{\pi}{L}$ в

$$E = \frac{\hbar}{2m}k^2$$
:

$$E_n = \frac{n^2 \hbar^2 \pi^2}{2mL^2}$$

,где n - номер орбитали, \hbar - постоянная Планка-Дирка, m - масса частицы (по условию $m = meff * m_0$, L - ширина потенциальной ямы(нм).

$$\Delta E = E_{n+1} - E_n.$$

```
E_n=rac{n^2\hbar^2\pi^2}{2mL^2};\; {
m kL}=\pi n (плотность состояния) из этого следует, что \Delta E_{n,n+1}=rac{\hbar^2\pi^2}{2mL^2}((n+1)^2-n^2)={
m kT}, ((n+1)^2-n^2)=3,\; {
m T.K.}\; {
m n}=1.\; {
m Torga} L=\hbar\pi\; \sqrt{rac{3}{2m*k*T}}
```

Код Matlab:

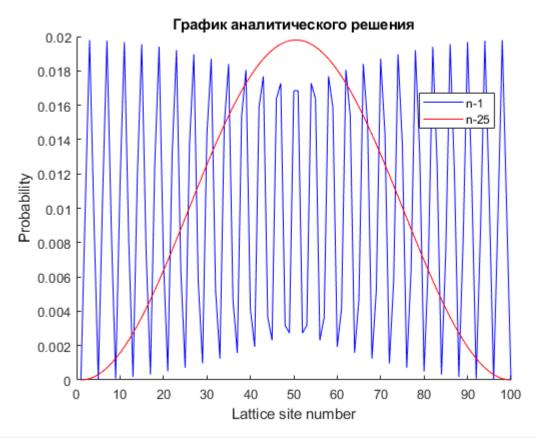
```
cla reset;
hold on;
L = 101 * 1e-10;
[Phk, En, x0] = matrixSchrodinger(L); %*(см. ниже)
```

• Задание 1: получение нормы энергии

```
normal_energy = norma_energy_get(Phk)
normal_energy = 100x1
```

• Задание 2: построение графиков аналитического решения и результата вычесления встроенной MATLAB-функции eig

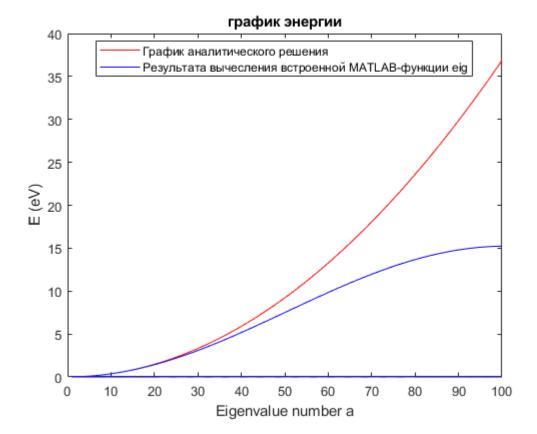
```
Xn = 1:100;
plot(Xn, Ytheoretically(25, L), "Color", 'blue');
plot(Xn, Ytheoretically(1, L), "Color", 'red'); %*(см. ниже)
title('График аналитического решения');
legend('n-1', 'n-25', 'Location', "best");
xlabel('Lattice site number');
ylabel('Probability');
hold off;
```



```
plot(Xn, abs(Phk(1:end, 1)).^2,"Color",'red');
hold on;
plot(Xn, abs(Phk(1:end, 25)).^2,"Color",'blue');
title('График результата вычесления встроенной МАТLAB-функции eig');
legend('n-1','n-25','Location',"best");
xlabel('Lattice site number');
ylabel('Probability');
```

• **Задание 3:** построение энергитических графиков аналитического решения и результата вычесления встроенной MATLAB-функции eig

```
Et = Etheoretically(n, L); %*(см. ниже)
plot(n, Etheoretically(n, L), "Color", 'red');
hold on;
plot(n, En, "Color", 'blue');
title('график энергии')
legend('График аналитического решения', 'Результата вычесления встроенной МАТLAB-функции eig', "
xlabel('Eigenvalue number a');
ylabel('E (eV)')
hold off;
```



• Задание 4: таблица

ans = datetime

02-Dec-2021 11:46:03

```
load("constans.mat","J2eV","kT");
ee = [Et(1) Et(2) Et(3) Et(25)]
ee = 1 \times 4
   0.0037
             0.0147
                                2.3039
                      0.0332
Et = Et.*1e3;
dE=[(Et(2)-Et(1)) (Et(3)-Et(2)) (Et(4)-Et(3)) kT*10^3]
dE = 1 \times 4
  11.0586
            18.4310
                     25.8035
                               25.8520
dE = int8(dE)
dE = 1×4 int8 row vector
  11 18
            26
x0 = x0 * J2eV
x0 = 3.8100
    • Время:
datetime('now')
```

*Функция создания графика:

```
function yt = Ytheoretically(n, L)
Np = 100;
dx = L / (Np + 1);
 r = 2 / L;
X = linspace(0, L, 100);
yt = r * dx * abs(sin((pi * n / L) * X)).^2;
end
function et = Etheoretically(n, L)
load("constans.mat","m0","hbar","J2eV");
et = (pi * hbar * n / L).^2/(2 * m0) * J2eV;
end
function [Y, En, x0] = matrixSchrodinger(L)
 load("constans.mat", "m0", "hbar", "J2eV");
Np = 100;
 dx = L / (Np + 1);
 x0 = (hbar ^ 2) / (2 * m0 * dx ^ 2);
 H = zeros(Np);
 H(1, 1) = 2 * x0;
 H(1, 2) = -x0;
 for r = 2:Np
  for c = 1:Np
     if and(and(r \sim= 1, r \sim= Np),r == c)
       H(r, c) = 2 * x0;
       H(r, c - 1) = -x0;
       H(r, c + 1) = -x0;
     end
   end
 end
 H(Np, Np) = 2 * x0;
H(Np, Np - 1) = -x0;
 [Y, En] = eig(H); % вернем диагональную матрицу
 En = diag(En) * J2eV;
end
function ne = norma_energy_get(Phk)
 ne = 0;
for c = 1:100
    ne = ne + abs(Phk(1:end, c)).^2;
end
end
```