Wyznaczanie stanów jednoelektronowych w kropkach kwantowych

A. Mreńca-Kolasińska

5 czerwca 2021; ostatnia aktualizacja 2 kwietnia 2025

1 Wstęp

Tematem zadania jest obliczenie stanów opisujących elektron uwięziony w kropce kwantowej. W zadaniu rozpatrujemy 2-wymiarową kropkę kwantową o potencjale uwięzienia o profilu kwantowego oscylatora harmonicznego, który dobrze sprawdza się w opisie półprzewodnikowych kropek kwantowych (ze względu na wysokie energie wzbudzenia w kierunku z, efektywnie stany znajdują się w stanie podstawowym w z).

Problem sprowadza się do rozwiązania równania Schrödingera

$$\hat{H}\Psi(\vec{r}) = E\Psi(\vec{r}) \tag{1}$$

i znalezienia energii własnych E i funkcji własnych $\Psi.$

1.1 Metoda Galerkina

Metoda Galerkina polega na rozwinięciu funkcji falowej w bazie

$$\Psi(\vec{r}) = \sum_{i=1}^{N} c_i \varphi_i(\vec{r}), \tag{2}$$

gdzie $\varphi_i(\vec{r})$ są funkcjami bazowymi, a c_i współczynnikami rozwinięcia liniowego. Żądamy, aby błąd rozwiązania oszacowany jako

$$\varepsilon = \hat{H}\Psi(\vec{r}) - E\Psi(\vec{r}) \tag{3}$$

był jak najmniejszy. Równanie sprowadzamy do słabej formy poprzez wykonanie iloczynów skalarnych z funkcjami bazowymi; błąd jest ortogonalny do każdej funkcji bazowej. Otrzymujemy równanie

$$\sum_{i=1}^{N} \langle \varphi_j | \hat{H} | \varphi_i \rangle c_i = E \sum_{i=1}^{N} \langle \varphi_j | \varphi_i \rangle c_i, \tag{4}$$

które w postaci macierzowej można zapisać

$$\mathbf{Hc} = E\mathbf{Sc},\tag{5}$$

co stanowi uogólniony problem własny.

1.2 Obliczenia dla potencjału dwuwymiarowego oscylatora harmonicznego

Hamiltonian w dwóch wymiarach, wyrażony w jednostkach atomowych ma postać

$$\hat{H} = -\frac{1}{2m^*} \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} \right) + V(x, y), \tag{6}$$

gdzie dla oscylatora harmonicznego $V(x,y)=\frac{1}{2}m^*(\omega_x^2x^2+\omega_y^2y^2)$, a m^* jest masą efektywną elektronu w półprzewodniku.

W tym zadaniu skorzystamy z bazy gaussjanów

$$\varphi_k(x,y) = \frac{1}{(\alpha_x \pi)^{1/4}} \exp\left(-\frac{(x-x_k)^2}{2\alpha_x}\right) \frac{1}{(\alpha_y \pi)^{1/4}} \exp\left(-\frac{(y-y_k)^2}{2\alpha_y}\right),\tag{7}$$

gdzie $\mathbf{r}_k = (x_k, y_k)$ jest położeniem środka gaussjanu, α_x , α_y opisują jego szerokość.

Do wyznaczenia stanów związanych w potencjale oscylatora harmonicznego niezbędne jest obliczenie elementów macierzy H i S. Dla funkcji bazowych w postaci gaussjanów wygodnie jest obliczyć je analitycznie. W 2D są one dane wzorami

$$S_{kl} = \int_{-\infty}^{\infty} \varphi_k(x, y)\varphi_l(x, y)dxdy = \exp\left(-\frac{(x_k - x_l)^2}{4\alpha_x} - \frac{(y_k - y_l)^2}{4\alpha_y}\right), \tag{8}$$

$$H_{kl} = K_{kl} + V_{kl}, (9)$$

$$H_{kl} = K_{kl} + V_{kl},$$

$$K_{kl} = -\frac{1}{2m} \int_{-\infty}^{\infty} \varphi_k(x, y) \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2}\right) \varphi_l(x, y) dx dy = -\frac{1}{2m} \left[\frac{(x_k - x_l)^2 - 2\alpha_x}{4\alpha_x^2} + \frac{(y_k - y_l)^2 - 2\alpha_y}{4\alpha_y^2}\right] S_{kl},$$

$$(10)$$

$$V_{kl} = \frac{1}{2}m \int_{-\infty}^{\infty} \varphi_k(x,y) \left(\omega_x^2 x^2 + \omega_y^2 y^2\right) \varphi_l(x,y) dx dy = \frac{1}{2}m \left[\omega_x^2 \frac{(x_k + x_l)^2 + 2\alpha_x}{4} + \omega_y^2 \frac{(y_k + y_l)^2 + 2\alpha_y}{4}\right] S_{kl}. \tag{11}$$

1.3 Zadania do wykonania

Stworzymy siatkę równoodległych $n \times n$ węzłów o położeniach w przedziale $x \in [-a, a], y \in [-a, a]$. Odległości między węzłami Δx . W każdym węźle scentrowana jest jedna funkcja Gaussa (7); łącznie jest $N=n^2$ węzłów. Przyjmujemy n=9 oraz $\hbar\omega_x=80$ meV, $\hbar\omega_y=200$ meV (w jednostkach atomowych energia wyrażona jest w $E_h=27.211$ eV i $\hbar=1,$ zatem w programie nadajemy wartość $\omega_x=0.08/E_h$ itd., a jednostka położenia to promień Bohra $a_0=0.0529$ nm). Przyjmiemy wartość parametrów $\alpha_{x(y)}=\frac{\hbar}{m^*\omega_{x(y)}}$ oraz masę efektywną $m^* = 0.24^1$.

1. Tworzymy tablice położeń $x_k, y_k, k = 0, \dots, N-1$ węzłów. Siatka węzłów jest dwuwymiarowa o indeksach (i,j) stosujemy więc mapowanie indeksów $(i,j) \to k$, np. $k = i \cdot n + j$, $i,j = 0, \ldots, n-1$. Przeliczanie k na i, j : i = k/n (dzielenie liczb całkowitych – w Pythonie k // n), j = k%n.

$$x_k = x_{i(k)} = -a + \Delta x \cdot i, i = 0, \dots, n - 1,$$

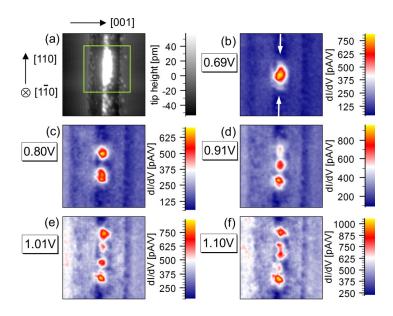
$$y_k = y_{j(k)} = -a + \Delta x \cdot j, j = 0, \dots, n - 1.$$

Proszę zaprogramować funkcje (7) zwracające wartość gaussjana w zależności od (x, y), scentrowane na punkcie x_k, y_k . Dla testu narysujemy mapy kilku funkcji bazowych z $\Delta x = 2$ nm i n = 9. Siatka będzie symetryczna, tzn. $a = \Delta x \cdot (n-1)/2$. Proszę stworzyć wykresy trzech funkcji bazowych, np. k = 0, 8, 9.

- 2. Proszę zaimplementować wypełnianie tablic elementów macierzy całek przekrywania S oraz hamiltonianu **H** według wzorów (8-11), dla dowolnych (np. przekazanych jako parametr funkcji) ω_x , ω_y , itd. Proszę rozwiązywać uogólniony problem własny numerycznie z wykorzystaniem funkcji dowolnej biblioteki (w Pythonie można skorzystać z scipy. linalg .eigh, w przypadku języka C np. z gsl eigen gensymmy biblioteki GSL, w C++ dodatkowo np. GeneralizedSelfAdjointEigenSolver z biblioteki Eigen).
- 3. Dla wybranego np. $\Delta x = 1$ nm wyliczyć kwadraty modułów funkcji falowej sześciu najniższych stanów i narysować ich mapy (korzystając z zaprogramowanych wcześniej funkcji (7) oraz współczynników rozwinięcia c_i otrzymanych jako wektory własne z rozwiązania problemu własnego).
- 4. Proszę wyliczyć energie 10 najniższych stanów w funkcji $\hbar\omega_x\in[0,500]$ meV i $\omega_y=200$ meV i wykonać wykres $E(\omega_x)$. Linią przerywaną proszę narysować wykres energii analitycznej dla kilku najniższych stanów.
- 5. Porównać wyniki z pracą eksperymentalną ²; wyniki pomiaru STM stanów w kropce pokazane są na Rys. 1. Proszę spróbować dobrać inne ω_y tak by najniższe 5 stanów było wzbudzonych tylko w x i ponownie wyliczyć funkcje falowe (zadanie 3).

 $^{^1}$ Jest to masa efektywna zmierzona w pracy opublikowanej w Nano Letters dla kropek kwantowych utworzonych w InAs osa-

²K. Teichmann et al, Harmonic oscillator wave functions of a self-assembled InAs quantum dot measured by scanning tunneling microscopy, Nano Lett. 13, 8 (2013).



Rysunek 1: Mapy STM dla różnych napięć na bramce zmierzone w pracy w Nano Letters.