

# Metody numeryczne

## Laboratorium 5

### Rozkład QR

08.04.2021

Anastasiya Hradouskaya

#### 1. Cel ćwiczenia

Wyznaczenie wartości i wektorów własnych macierzy trójdzielnej hermitowskiej przy użyciu rozkładu QR.

#### 2. Opis problemu

Znaleźć rozwiązanie równania Schrodingera będącego równaniem własnym operatora energii:

$$-\frac{1}{2} \frac{d^2}{dx^2} \psi(r) + V(r)\psi(r) = E\psi(r),$$

gdzie  $V(r)$  jest energią potencjalną,  $\psi(r)$  – funkcją falową zaś  $E$  – energią odpowiadającą funkcji  $\psi(r)$ .

Znaleźć poziomy energii i odpowiadające im funkcje falowe dla cząstki o masie  $m$  umieszczonej w potencjale jednowymiarowego oscylatora harmonicznego  $V(x) = kx^2/2$ .

Jeśli za jednostkę przyjąć  $\hbar\omega$  (gdzie  $\omega^2 = k/m$ ) a jednostkę długości  $\sqrt{\hbar/m\omega}$  to powyższe równanie Schrodingera przyjmuje postać:

$$-\frac{1}{2} \frac{d^2}{dx^2} \psi(x) + \frac{1}{2} x^2 \psi(x) = E\psi(x).$$

Zastępując drugą pochodną po lewej stronie równania ilorazem różnicowym:

$$\frac{d^2\psi}{dx^2}(x = x_i) \approx \psi(x_i) \frac{\psi(x_{i+1}) - 2\psi(x_i) + \psi(x_{i-1}))}{(\Delta x)^2}$$

możemy ustawić równanie iteracyjne na  $\psi_i = \psi(x_i)$

$$-\frac{1}{2} \frac{\psi_{i+1} - 2\psi_i + \psi_{i-1}}{(\Delta x)^2} + \frac{1}{2} x_i^2 \psi_i = E \psi_i,$$

i żądając zerowania się funkcji falowej  $\psi(x)$  w nieskończonościach  $\psi(x = -L \rightarrow -\infty) = \psi_0 = 0$  i  $\psi(x = +L \rightarrow +\infty) = \psi_n = 0$  równanie można przedstawić w postaci macierzowej jako:

$$\begin{pmatrix} h_{1,1} & h_{1,2} & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ h_{2,1} & h_{2,2} & h_{2,3} & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & h_{3,2} & h_{3,3} & h_{3,4} & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & h_{N-3,N-4} & h_{N-3,N-3} & h_{N-3,N-2} & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & h_{N-2,N-3} & h_{N-2,N-2} & h_{N-2,N-1} \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & h_{N-1,N-2} & h_{N-1,N-1} \end{pmatrix} * \begin{pmatrix} \psi_1 \\ \psi_2 \\ \psi_3 \\ \vdots \\ \psi_{N-3} \\ \psi_{N-2} \\ \psi_{N-1} \end{pmatrix} = E \begin{pmatrix} \psi_1 \\ \psi_2 \\ \psi_3 \\ \vdots \\ \psi_{N-3} \\ \psi_{N-2} \\ \psi_{N-1} \end{pmatrix},$$

gdzie  $h_{i,i-1}=h_{i-1,i} = -1/[2(\Delta x)^2]$  dla  $i = 2, \dots, N-1$ ,  $h_{i,i}=(\Delta x)^{-2}+x_i^2/2$ ,  $x_i = -L + i\Delta x$  dla  $i = 1, \dots, N-1$  oraz  $\Delta x = 2L/N$ .

Korzystając z faktu, że macierz jest nie tylko rzeczywistą i symetryczną, ale i trójkątniową, znaleźć jej wektory i własności własne przy użyciu rozkładu QR.

### 3. Opis metody

#### Rozkład QR

**Twierdzenie (Algorytm QR):**

Niech  $A = A_0 \in \mathbb{R}^{N \times N}$ . Niech  $A_i = Q_i R_i$  będzie rozkładem QR. Wówczas iteracja

$$A_{i+1} = R_i Q_i$$

jest zbieżna do postaci trójkątnej górnej, przy czym na głównej diagonalu pojawiają się wartości własne macierzy  $A$ , z ewentualnymi blokami, odpowiadającymi zespolonym lub wielokrotnym wartościom własnym macierzy  $A$ .

**Proces iteracyjnego przekształcania macierzy:**

$A_0 = A$  – macierz pierwotna,

$Q$  – macierz ortogonalna ( $Q Q^T = I$ ),

$R$  – macierz trójkątna górna.

$A_i = Q_i R_i$ , mnożymy lewostronnie razy  $Q_i^{-1}$

$Q_i^{-1} A_i = R_i$ , mnożymy prawostronnie razy  $Q_i$

$Q_i^{-1} A_i Q_i = R_i Q_i = A_{i+1} = Q_{i+1} R_{i+1}$

$Q_i^{-1} A_i Q_i = Q_{i+1} R_{i+1}$ , mnożymy lewostronnie razy  $Q_{i+1}^{-1}$

$Q_{i+1}^{-1} Q_i^{-1} A_i Q_i = R_{i+1}$ , mnożymy prawostronnie razy  $Q_{i+1}$

$Q_{i+1}^{-1} Q_i^{-1} A_i Q_i Q_{i+1} = R_{i+1} Q_{i+1} = A_{i+2}$

Cofając się wstecz do  $i = 0$  otrzymamy:

$$A_{k+1} = Q_k^{-1} Q_{k-1}^{-1} \dots Q_1^{-1} A Q_1 Q_2 \dots Q_k.$$

Dla skrócenia zapisu wprowadzimy oznaczenia:

$$P = P_k = Q_1 Q_2 \dots Q_k$$

$$P^{-1} = P_k^{-1} = Q_k^{-1} Q_{k-1}^{-1} \dots Q_1^{-1}$$

Jeśli proces przekształcania macierzy doprowadzimy do końca wówczas otrzymamy

$$P^{-1} A P = A_{k+1} = H$$

Gdzie: macierz  $H$  jest macierzą górną-trójkątną z wartościami własnymi na diagonalu:

$$\lambda_i = h_{ii}$$

Wektor własny  $y_k$  macierzy  $H$  odpowiadający wartości własnej  $\lambda$  wyznaczamy stosując wzory

$$x_j^{(i)} = 0, j = n, n-1, \dots, i+1$$

$$x_i^{(i)} = 1$$

$$x_j^{(i)} = -\frac{\sum_{k=j+1}^i h_{jk} x_k^{(i)}}{h_{jj} - h_{ii}}, j = i-1, i-2, \dots, 1.$$

Dysponując wektorami  $x_k$  możemy wyznaczyć wektory własne  $y_k$  wyjściowego problemu (macierz trójdzielna – dla oryginalnego problemu postępujemy podobnie)

$$Hx = \lambda x$$

$$H = P^{-1}AP$$

$$P^{-1}APx = Hx = \lambda x$$

$$A(Px) = \lambda Px$$

$$y = Px$$

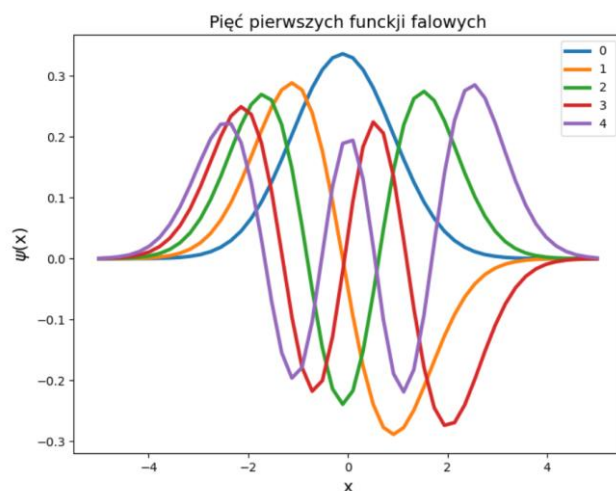
$$Ay = \lambda y$$

#### 4. Wykresy i wyniki

W Pythonie wyliczyliśmy wartości własne i otrzymaliśmy następujące wyniki:

[0.49874685136728225, 1.4937216421178858, 2.4838260042849294, 3.4755855604424752, 4.510352177323636]

Następnie wyliczyliśmy wektory własne i wygenerowaliśmy wykresy za pomocą biblioteki matplotlib.



Rys.1 Pięć pierwszych funkcji falowych na przedziale [-5, 5]

Powyższe wykresy zgadzają się z wynikami analitycznymi.

## 5. Podsumowanie

Przy użyciu rozkładu QR znaleźliśmy wartości i wektory własne macierzy trójdzielnej hermitowskiej.

Rozkład QR dla macierzy gęstych wymaga dużego nakładu obliczeniowego  $\sim O(n^3)$ , natomiast jest efektywny dla macierzy symetrycznych („prostą postacią” jest postać trójdzielna) oraz macierzy nie-symetrycznych („prostą postacią” jest postać Hessenberga), ponieważ uzyskujemy go wykonując  $O(n)$  operacji.

Rozkład QR wykonujemy maksymalnie  $n - 1$  krotnie.

Bibliografia:

[http://home.agh.edu.pl/~chwiej/mn/diagonalizacja\\_2021.pdf](http://home.agh.edu.pl/~chwiej/mn/diagonalizacja_2021.pdf)

<http://th-www.if.uj.edu.pl/zfs/gora/metnum08/metnum03.pdf>