Wyznaczanie wartości i wektorów własnych macierzy (problem własny)

Plan wykładu:

- 1. Pojęcia podstawowe, definicje
- 2. Metoda Kryłowa poszukiwania pierwiastków równania charakterystycznego
- 3. Lokalizacja (szacowanie) wartości własnych tw. Gerschgorina
- 4. Proste metody iteracyjne
- a) Metoda potęgowa dla wartości własnej o największym module
- b) przyśpieszanie zbieżności
- c) redukcja macierzy metodą Hottelinga
- d) redukcja macierzy metodą Wielandta
- 5. Sprowadzanie macierzy symetrycznych/hermitowskich do postaci trójdiagonalnej
- a) metoda Hauseholdera
- b) Metoda Lanczosa
- 6. Sprowadzanie macierzy symetrycznych/hermitowskich do postaci macierzy Hessenberga
- 7. Wyznaczanie wartości i wektorów własnych macierzy trójdiagonalnych i macierzy Hessenberga
- a) Metoda bisekcji
- b) Rozkład LR i QR, rozkład QR metodą Hauseholdera
- 8. Uogólniony problem własny

Pojęcia podstawowe

Często przy tworzeniu modeli matematycznych wykorzystywanych do symulacji zjawisk fizycznych czy zachowania się układu, zachodzi potrzeba rozwiązania tzw. **problemu własnego** (np. rów. Schrodingera):

$$Ax_k = \lambda_k x_k \qquad A = [a_{ii}]$$

- A jest macierzą kwadartową o nxn
- x_k jest **wektorem własnym** macierzy odpowiadającym **wartości własne**j λ_k

$$a_{ij}, \lambda_k, x_m^{(k)} \in C$$

Nie zawsze układ równań, którego chcemy znaleźć rozwiązanie, przyjmuje tak prostą postać. Nierzadko mamy do czynienia z tzw. uogólnionym problemem własnym:

$$A \cdot x = \lambda B \cdot x$$

Jeśli macierz B jest nieosobliwa to problem uogólniony można przekształcić do postaci:

$$B^{-1}Ax = \lambda x$$

Liczbę λ nazywamy wartością własną macierzy jeśli istnieje taki niezerowy wektor x dla którego zachodzi:

$$Ax = \lambda x$$

Wektor x nazywamy (prawostronnym) wektorem własnym przynależnym do wartości własnej λ. Ciąg wszystkich wartości własnych nazywamy **widmem macierzy** A i oznaczamy: **Sp(A)**. Z powyższej definicji wynika:

$$(A - \lambda I)x = 0$$

Macierz (A- λ I) jest osobliwa, więc: $det(A-\lambda I)=0$

Wyznacznik ten jest wielomianem stopnia n zmiennej

Każda wartość własna λ_k jest pierwiastkiem **wielomianu charakterystycznego** macierzy A.

Def. Wartości i wektory własne macierzy transponowanej A^T nazywamy **lewostronnymi** wartościami i **lewostronnymi wektorami** własnymi macierzy A.

Wyznacznik macierzy po jej transponowaniu nie ulega zmianie. Dlatego widmo macierzy A jest równe widmu lewostronnemu.

Tw. Jeżeli λ_p jest wartością własną macierzy, a λ_l jest jej lewostronną wartością własną oraz gdy

$$\lambda_p \neq \lambda_l$$

Wówczas wektor własny x_{l} jest ortogonalny do lewostronnego wektora własnego x_{d} .

$$egin{aligned} oldsymbol{x}_l^T oldsymbol{x}_p &= 0 \ oldsymbol{x}_l^T A oldsymbol{x}_p &= \lambda_p oldsymbol{x}_l^T oldsymbol{x}_p \ oldsymbol{x}_l^T A oldsymbol{x}_p &= \left(A^T oldsymbol{x}_l\right)^T oldsymbol{x}_p &= \lambda_l oldsymbol{x}_l^T oldsymbol{x}_p \end{aligned}$$

$$(\lambda_l - \lambda_p) \boldsymbol{x}_l \boldsymbol{x}_p = 0 \qquad (\lambda_p \neq \lambda_l)$$

Dla macierzy symetrycznej **A=A**^T wektory własne są zarazem wektorami lewostronnymi. Jeżeli więc wektory własne przynależą do różnych wartości własnych to są do siebie **ortogonalne**.

Def. Macierze A i B są podobne jeśli istnieje nieosobliwa macierz podobieństwa P, że:

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

Tw. Jeżeli macierze A i B są podobne to mają identyczne widmo wartości własnych.

Tw. Macierz Q_{mxn} (m≥ n) nazywamy ortogonalną jeśli:

$$Q^T Q = I_{n \times n}$$

Tw. Jeżeli macierz Q_{nxn} jest ortogonalna to:

$$QQ^T = I_{n \times n}$$

Tw. Macierz symetryczna A jest ortogonalnie podobna do macierzy diagonalnej D:

$$Q^T A Q = D$$

Tw. Wartości własne macierzy symetrycznej są rzeczywiste.

Def. Macierz o elementach zespolonych i własności

3

$$A = (A^T)^* \Rightarrow a_{ii} \in R$$

nazywamy macierzą hermitowską. Wartości własne macierzy hermitowskiej są rzeczywiste a wektory własne są do siebie ortogonalne. Tw. Dla dowolnej macierzy A istnieje macierz nieosobliwa P, która może mieć elementy zespolone i zachodzi pomiędzy nimi związek

$$P^{-1}AP = \begin{vmatrix} J_1 & 0 & \dots & 0 \\ 0 & J_2 & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & \dots & J_k \end{vmatrix}$$

Powyższa macierz definiuje postać kanoniczną Jordana

$$k = 1, 2, \dots, K \le n$$

J, jest macierzą zdefiniowaną następująco

est macierzą zdefiniowaną następująco
$$J_k = \begin{bmatrix} \lambda_i & 1 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ 0 & \lambda_i & 1 & \dots & 0 & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & 0 & \dots & \lambda_i & 1 \\ 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & \lambda_i \end{bmatrix}$$
 Iloczyn zewnętrzny
$$\mathbf{a} \rangle \langle \mathbf{b} = \mathbf{a} \mathbf{b}^T = \begin{bmatrix} \alpha_1 \\ \alpha_2 \\ \vdots \\ \alpha_n \end{bmatrix} [\beta_1, \beta_2, \dots, \beta_n]$$
 est wartością własną macierzy A i może wystąpić wielu macierzach \mathbf{b}_k .

λ, jest wartością własną macierzy A i może wystąpić w wielu macierzach J.

Wyznaczniki

$$det(J_k - \lambda I) = (\lambda_i - \lambda)^m$$

są dzielnikami elementarnymi macierzy A. Liczba m jest stopniem macierzy J_k . Dla m=1 macierz J_k stanowi **dzielnik liniowy**.

Jeśli wszystkie wartości własne macierzy A sa różne to wszystkie dzielniki elementarne są liniowe.

Iloczyn skalarny (wewnętrzny)

$$\langle \boldsymbol{a}, \boldsymbol{b} \rangle = \boldsymbol{a}^T \boldsymbol{b} = [\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_n] \begin{bmatrix} \beta_1 \\ \beta_2 \\ \vdots \\ \beta_n \end{bmatrix}$$

$$egin{aligned} oldsymbol{a} ar{oldsymbol{b}} = oldsymbol{a} oldsymbol{b}^T = egin{bmatrix} lpha_1 \ lpha_2 \ dots \ lpha_n \end{bmatrix} & [eta_1, eta_2, \ldots, eta_n] \end{aligned}$$

$$= \begin{bmatrix} \alpha_1 \beta_1 & \alpha_1 \beta_2 & \dots & \alpha_1 \beta_n \\ \alpha_2 \beta_1 & \alpha_2 \beta_2 & \dots & \alpha_2 \beta_n \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \alpha_n \beta_1 & \alpha_n \beta_2 & \dots & \alpha_n \beta_n \end{bmatrix}$$

Tw. (Schura) Suma kwadratów modułów wartości własnych jest ograniczona od góry przez kwadrat normy euklidesowej:

$$\sum_{i=1}^{n} |\lambda|^2 \le ||A||_E^2$$

Tw. Widmo macierzy ulega przesunięciu po dodaniu do niej macierzy jednostkowej pomnożonej przez liczbę:

$$Sp(A+cI) = Sp(A) + c$$

widmo:

$$Sp(A) = \{\lambda_1, \lambda_2, \ldots\}$$

zostaje zastąpione przez:

$$Sp(A+cI) = \{\lambda_1 + c, \lambda_2 + c, \ldots\}$$

Tw. (Cayleya-Hamiltona) Jeśli

$$w(\lambda) = det(A - \lambda I) = 0$$

jest równaniem charakterystycznym macierzy A to

$$w(A) = 0$$

Metoda Kryłowa poszukiwania zer równania charakterystycznego

$$w(\lambda) = \lambda^n + \sum_{i=0}^{n-1} b_i \lambda^i = 0$$

Korzystając z tw. CH

$$w(A) = A^n + \sum_{i=0}^{n-1} b_i A^i = 0$$

Co dla dowolnego wektora y daje

$$A^n \boldsymbol{y} + \sum_{i=0}^{n-1} b_i A^i \boldsymbol{y} = 0$$

układ n równań na n niewiadomych

$$b_0, b_1, b_2, \ldots, b_{n-1}$$

Do jego utworzenia potrzeba jednak n³ obliczeń, oraz n³/3 aby go rozwiązać.

Uwaga:

Wyznaczenie zer wielomianu charakterystycznego może być źle uwarunkowane.

Lokalizacja wartości własnych

Tw. (Gershgorina) Niech C_i oznaczają koła domknięte na płaszczyźnie zespolonej o środkach w punktach a_{ii} (elementy diagonalne macierzy A) i promieniach równych sumie modułów elementów z danego (i-tego) wiersza:

$$C_i = \{z : |z - a_{ii}| \le \sum_{\substack{j=1 \ j \ne i}}^n |a_{ij}|\}$$

Wówczas:

$$Sp(A) \subset \bigcup_{i=1}^{n} C_i$$

Jeżeli k kół C_i tworzy zbiór rozłączny z pozostałymi kołami, to w zbiorze tym leży dokładnie k wartości wlasnych macierzy A.

Wnioski:

- 1. Jeżeli macierz jest symetryczna i diagonalnie dominująca o nieujemnych elementach na diagonali, to jest nieujemnie określona, a jeśli jest ona dodatkowo nieosobliwa to jest dodatnio określona. Macierz symetryczna silnie diagonalnie dominująca jest dodatnio określona wtedy i tylko wtedy gdy elementy na diagonali są dodatnie.
- 2. W każdym kole rozłącznym z pozostałymi leży dokładnie jedna wartość własna.

Wartości własne macierzy A leżą na płaszczyźnie zespolonej i zawarte są w kole o środku w 0 i promieniu równym promieniowi spektralnemu tej macierzy. Ponieważ:

$$\rho(A) \leq ||A||_p, \quad p = 1, 2, \infty, E$$

więc można przyjać że:

$$\lambda_i \in \{z : |z| \le ||A||_p\}$$

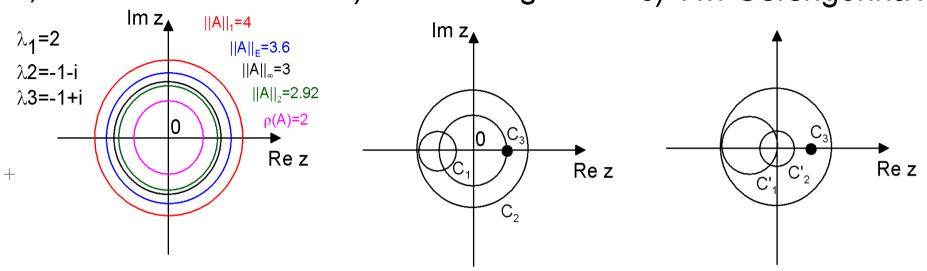
Widma wartości własnych i lewostronnych wartości własnych są identyczne. Aby otrzymać lepsze oszacowanie położenia wartości własnych można więc zastosować twierdzenie Geshgorina dla A^T. Koła zawierające wartości własne mają środki w a_{ii} i promienie równe sumie modułów pozostałych elementów w i-tych kulmnach.

Przykład. Podać lokalizację wartości własnych macierzy

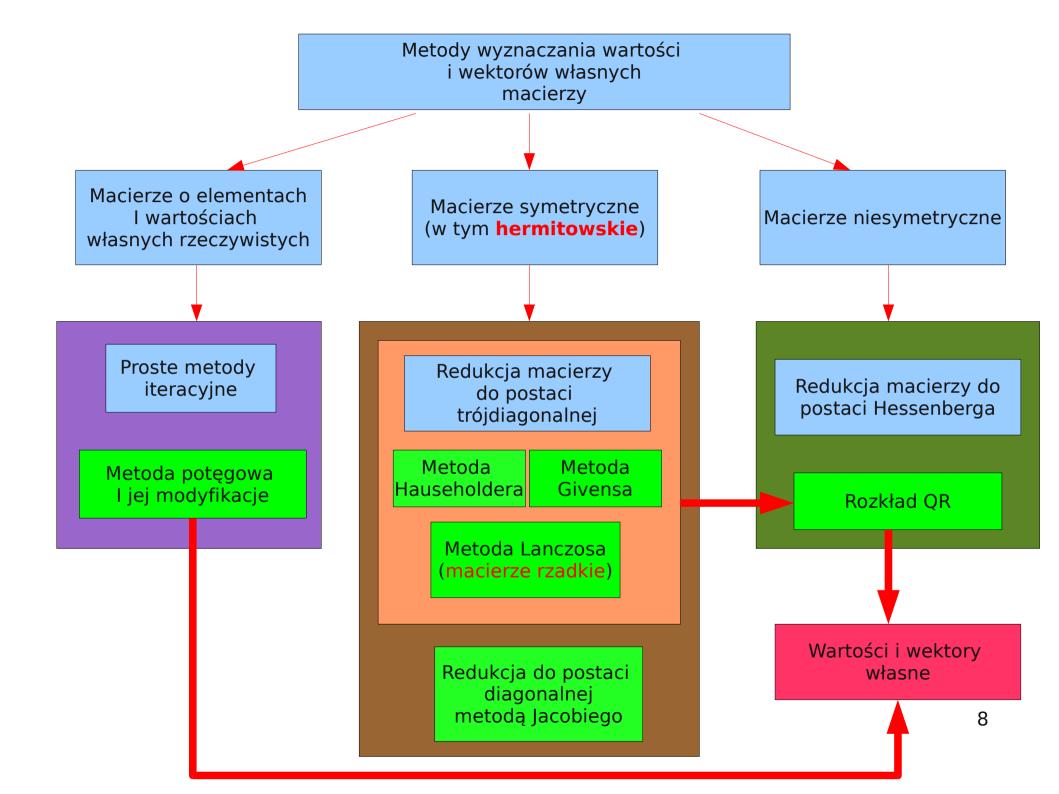
$$A = \left[egin{array}{ccc} -2 & -1 & 0 \ 2 & 0 & 0 \ 0 & 0 & 2 \end{array}
ight]$$

a)

b) Tw. Gershgorina c) Tw. Gershgorina A^T



- a) najgorsze oszacowanie lokalizacja w kole o promieniu 4
- b) tw. Gershgorina lokalizacja w kole o promieniu 3
- c) tw. Gershgorina dla A^T jedno z kół jest odseparowane (C^1_3) i zdegenerowane znajduje się w nim dokładnie jedna wartość własna ($\lambda=2$) najlepsze oszacowanie



Metoda potęgowa wyznaczania pojedynczych wartości własnych i wektorów własnych.

Załóżmy że istnieje n liniowo niezależnych wektorów własnych macierzy A, stanowią bazę przestrzeni liniowej

$$x_1, x_2, x_3, \dots, x_n$$

Wówczas dla dowolnego wektora v_o

$$oldsymbol{v}_0 = \sum_{i=1}^n a_i oldsymbol{x}_i$$

Jeśli λ_i stanowią wartości własne macierzy

$$A\boldsymbol{v}_0 = \sum_{i=1}^n a_i \lambda_i \boldsymbol{x}_i$$

$$oldsymbol{v}_m = A^m oldsymbol{v}_0 = \sum_{i=1}^n a_i \lambda_i^m oldsymbol{x}_i$$

Zakładamy że wartości własne tworzą ciąg

$$|\lambda_1| \ge |\lambda_2| \ge |\lambda_3| \ge \ldots \ge |\lambda_n|$$

Jeśli λ_1 jest dominującą wartością własną, oraz wektor v_0 ma składową w kierunku x_1 to wówczas zachodzi

$$\lim_{m\to\infty}\frac{A^m\boldsymbol{v}_0}{\lambda_1^m}=a_1\boldsymbol{x}_1$$

Z czego można wysnuć wniosek że wartość własną można obliczyć następująco

$$\lambda_1 = \lim_{m o \infty} rac{oldsymbol{y}^T oldsymbol{v}_{m+1}}{oldsymbol{y}^T oldsymbol{v}_m}$$

Dla dowolnego wektora y **nieortogonalnego** do \mathbf{x}_1 . Zazwyczaj \mathbf{y} ma 1 na pozycji elementu o największym module w \mathbf{v}_{m+1} a na pozostałych 0.

Jaka jest zbieżność metody?

$$oldsymbol{v}_m = \lambda_1 \left[a_1 oldsymbol{x}_1 + \sum_{i=2}^n \left(rac{\lambda_i}{\lambda_1}
ight)^m a_i oldsymbol{x}_i
ight]$$

Zależy od $(\lambda_i/\lambda_1)^m$ ale również od współczynników a czyli od wyboru \mathbf{v}_0 . Jeśli wartość własna o największym module jest zespolona to ciąg nie jest zbieżny.

Jak wyznaczyć wektor własny **x**₁?

Ponieważ

$$m{v}_m pprox \lambda_1 a_1 m{x}_1$$

więc unormowany wektor własny będzie miał postać

$$oldsymbol{x}_1 = rac{oldsymbol{v}_m}{|oldsymbol{v}_m|}$$

Jeśli wartość własna jest pierwiastkiem wielokrotnym rówanania charakterystycznego to metoda jest zbieżna bo składnik z λ_1 dominuje

$$oldsymbol{v}_m = A^m oldsymbol{v}_0 = \lambda_1^m \sum_{i=1}^k a_i oldsymbol{x}_i + \sum_{i=k+1}^n \lambda_i^m a_i oldsymbol{x}_i$$

Uwaga: problem pojawia się gdy $\lambda_1 = -\lambda_i$ tj. identyczne moduły generują oscylacje (wtedy wybieramy ciąg wektorów v_{2k})

Przyśpieszanie zbieżności

1. Proces δ^2

$$oldsymbol{e}_j^Toldsymbol{v}_m = \sum_{i=1}^n a_i \lambda_i^m oldsymbol{e}_j^Toldsymbol{x}_i = \sum_{i=1}^n b_i \lambda_i^m$$

$$rac{m{e}_{j}^{T}m{v}_{m+1}}{m{e}_{j}^{T}m{v}_{m}} = rac{b_{1}\lambda_{1}^{m+1} + \sum_{i=2}^{n}b_{i}\lambda_{i}^{m+1}}{b_{1}\lambda_{1}^{m} + \sum_{i=2}^{n}b_{i}\lambda_{i}^{m}}$$

Po podzieleniu licznika i mianownika przez b₁λ₁^m a następnie rozwinięciu M w szereg potęgowy dostajemy

$$rac{m{e}_j^Tm{v}_{m+1}}{m{e}_i^Tm{v}_m} = \lambda_1 + eta_2 \left(rac{\lambda_2}{\lambda_1}
ight)^m + eta_3 \left(rac{\lambda_3}{\lambda_1}
ight)^m + \ldots$$
 co daje lepszą zbieżność niż wariant podstawowy

Co dla dużych m można przybliżyć

$$\lambda_1 \approx R_m - \beta_2 r^m$$

$$R_m = rac{oldsymbol{e}_j^T oldsymbol{v}_{m+1}}{oldsymbol{e}_j^T oldsymbol{v}_m} \qquad \qquad r = rac{\lambda_2}{\lambda_1}$$

Wykorzystując różnice progresywne 1 i 2 rzędu można znaleźć lepsze przybliżenie

$$\lambda_1 \approx R_{m+2} - \frac{(\Delta R_{m+1})^2}{\Delta^2 R_m}$$

2. Iloraz Rayleigha

Jeśli macierz jest symetryczna to jej wektory własne są ortogonalne. Załóżmy że są również ortonormalne

$$oldsymbol{x}_i^Toldsymbol{x}_j = \delta_{ij}$$

Wtedy

$$oldsymbol{v}_m^T A oldsymbol{v}_m = oldsymbol{v}_m^T oldsymbol{v}_{m+1} = \sum_{i=1}^n a_i^2 \lambda_i^{2m+1}$$

Oraz

$$oldsymbol{v}_m^Toldsymbol{v}_m = \sum_{i=1}^n a_i^2 \lambda_i^{2m}$$

metody

$$egin{aligned} rac{oldsymbol{v}_m^Toldsymbol{v}_{m+1}}{oldsymbol{v}_m^Toldsymbol{v}_m} = \lambda_1 + O\left[\left(rac{\lambda_i}{\lambda_1}
ight)^{2m}
ight] \end{aligned}$$
 10

Wyznaczanie pozostałych wartości własnych

a) metoda redukcji wektora

Jeśli znamy wartość własną o największym module to możemy wykorzystać ten fakt przy wyznaczaniu kolejnej największej co do modułu wartości własnej tj. λ_2

$$m{w}_m = m{v}_{m+1} - \lambda_1 m{v}_m$$

$$= \sum_{i=2}^n a_i (\lambda_i - \lambda_1) \lambda_i^m m{x}_i$$

Ponieważ wektory \mathbf{v}_{m+1} oraz $\lambda_1\mathbf{v}_m$ są bliskie więc metoda może być w pewnych przypadkach nieużyteczna.

b) metoda zerowania składowej

Znając λ_1 możemy zdefiniować wektor

$$\boldsymbol{w}_0 = (A - \lambda_1 I) \boldsymbol{v}_0$$

Czyli z \mathbf{v}_0 usuwamy składową w kierunku \mathbf{x}_1 . Wektor \mathbf{w}_0 nie ma składowej w kierunku \mathbf{x}_1 więc ciąg \mathbf{w}_m powinien być zbieżny do λ_2 oraz \mathbf{x}_2 . Ze względu na błędy zaokrągleń jednak usuwa się co pewną ilość iteracji składową \mathbf{x}_1 tj.

$$\boldsymbol{z}_m = (A - \lambda_1 I) \boldsymbol{w}_m$$

Aby wyznaczyć kolejne wartości własne korzystamy z wektora

$$\boldsymbol{w}_0 = (A - \lambda_1 I)(A - \lambda_2 I)\boldsymbol{v}_0$$

Taki proces staje się mało wydajny dla kolejnych wartości własnych.

Uwaga:

Metoda redukcji składowej jest odpowiednikiem **metody metody czasu urojonego z ortogonalizacją Schmidta** stosowaną w mechanice kwantowej do rozwiązania równ. Schrodingera.

Zaletami są: prostota oraz fakt że nie trzeba pamietać postaci macierzy (elementy mogą być wyznaczane na bieżąco).

Redukcja macierzy

Tw. Jeśli λ_1 jest wartością własną macierzy A i x_1 odpowiadającym jej wektorem własnym oraz dla dowolnego wektora \mathbf{v} o własności

$$|oldsymbol{v}^Toldsymbol{x}_1=1|$$

Macierz zredukowana

$$W_1 = A - \lambda_1 \boldsymbol{x}_1 \boldsymbol{v}^T$$

Ma te same wartości co macierz A oprócz λ_1 która jest zerem.

Pełny dowód - A. Ralston "Wstęp do analizy..."

Zakładamy
$$x_1^{(1)}=1$$

Definiujemy wektor u

$$u = x_1 - e_1$$

(**e**_i - i -ty wersor w n-wymiarowej przestrzeni kartezjańskiej, lub i-ta kolumna macierzy jednostkowej) oraz macierz T

$$T = I + \boldsymbol{u}\boldsymbol{e}_1^T$$

$$TT^{-1} = I \Rightarrow T^{-1} = I - \boldsymbol{ue}_1^T$$

Przy pomocy T konstruujemy macierz podobną do A

$$C = T^{-1}AT$$

pierwsza kolumna C jest równa $(C_{10}$ – pierwszy wiersz macierzy C)

Ponadto definiujemy macierz D

$$D = T^{-1} \boldsymbol{x}_1 \boldsymbol{v}^T T$$

w której wiersze od 2 do n są równe 0, natomiast wiersz pierwszy ma postać

$$D_{10} = \mathbf{v}^T + (1 - v^{(1)})\mathbf{e}_1^T$$

Wobec powyższego można rozpatrywać macierz

$$C - \lambda_1 D = T^{-1} (A - \lambda_1 \boldsymbol{x}_1 \boldsymbol{v}^T) T = T^{-1} W_1 T$$

która ma te same wartości własne co A za wyjątkiem λ_1 która jest równa 0.

Związek wektorów własnych macierzy W i A

$$m{x}_i = m{w}_i \ \lambda_i = \lambda_1, \quad (A - \lambda_1 I) m{w}_i = 0$$

$$oldsymbol{x}_i = (\lambda_i - \lambda_1) oldsymbol{w}_i + \lambda_1 (oldsymbol{v}^T oldsymbol{w}_i) oldsymbol{x}_1 \ \lambda_i
eq \lambda_1$$

Algorytm wykorzystujący redukcję macierzy

- 1. wyznaczamy metodą potęgową λ_1 oraz \mathbf{x}_1
- 2. konstruujemy macierz \mathbf{W}_1 i znajdujemy $\mathbf{\lambda}_2$ oraz \mathbf{w}_2
- 3. konstruujemy macierz

$$W_2 = W_1 - \lambda_2 \boldsymbol{w}_2 \boldsymbol{v}_1^T$$

 $\boldsymbol{v}_1^T \boldsymbol{w}_2 = 1$

i szukamy λ_3 oraz \mathbf{w}_3

Uwaga:

jeśli wartosć własna jest k-krotna to zastosowanie powyższej procedury k-krotnie da tę samą wartość własną oraz k różnych wektorów.

Metoda redukcji Hotellinga

Za wektor \mathbf{v} przyjmujemy lewy wektor własny przynależny do wartości własnej λ_1 . Ale na ogół nie znamy lewych wektorów.

Metoda jest więc skutecza tylko w przypadku macierzy symetrycznych, wtedy lewe wektory są identyczne z prawymi

$$\boldsymbol{v} = \boldsymbol{x}_1$$

$$W_1 = A - \lambda_1 \boldsymbol{x}_1 \boldsymbol{x}_1^T$$

lub rekurencyjnie

$$W_0 = A$$

$$W_i = W_{i-1} - \lambda_1 oldsymbol{x}_i oldsymbol{x}_i^T$$

$$i = 1, 2, \dots, n - 1$$

Metoda redukcji Wielandta

Wektor **v** definiujemy następująco

$$oldsymbol{v}^T = rac{A_{j0}}{\lambda_1 x_1^{(j)}}$$

Gdzie: $x_1^{(j)}$ jest j-tą składową wektora \mathbf{x}_1 , A_{i0} jest j-tym wierszem macierzy A

$$m{v}^Tm{x}_1 = rac{A_{j0}m{x}_1}{\lambda_1 x_1^{(j)}} = rac{\lambda_1 x_1^{(j)}}{\lambda_1 x_1^{(j)}} = 1$$

$$W_1 = A - \lambda_1 \boldsymbol{x}_1 \boldsymbol{v}^T = A - rac{\boldsymbol{x}_1 A_{j0}}{x_1^{(j)}}$$

Z powyższego wzoru wynika że j-ty wiersz macierzy \mathbf{W}_1 jest równy

$$(W_1)_{j0} = A_{j0} - \frac{x_1^{(j)} A_{j0}}{x_1^{(j)}} = 0$$

Wnioski:

- a) wektory własne odpowiadające niezerowym wartościom własnym mają zerową j-tą składową
- b) wartości własne W₁ można obliczać (**metodą potęgową**) skreślając uprzednio j-ty wiersz i j-tą kolumnę, powstała macierz jest stopnia n-1
- c) wartość j dobieramy tak by odpowiadała pozycji elementu o największym module w **x**₁
- d) w każdym kolejnym kroku metody mamy do czynienia z macierzami coraz niższego stopnia

Redukcja macierzy gęstej do prostszej postaci - macierzy trójdiagonalnej lub Hessenberga

Macierz pierwotną przekształcamy iteracyjnie

$$A = A_0 \to A_1 \to A_2 \to \dots \to A_m$$

 $A_i = P_i^{-1} A_{i-1} P_i, \quad i = 1, 2, \dots, m$

tak aby końcowa macierz B była macierzą podobną do A₀

$$B = A_m = P^{-1}AP$$

$$P = P_1P_2\dots P_m$$

a następnie w łatwy sposób wyznaczamy wartości i wektory własne macierzy B

$$egin{array}{lcl} Boldsymbol{y} &=& \lambdaoldsymbol{y} \ oldsymbol{x} &=& Poldsymbol{y} = P_1 \dots P_moldsymbol{y} \ Aoldsymbol{x} &=& \lambdaoldsymbol{x} \end{array}$$

Uwagi:

b) algorytm numerycznego rozwiązania problemu własnego macierzy B nie może być gorzej uwarunkowany niż dla A

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

$$B + \Delta B = P^{-1}(A + \Delta A)P$$

$$\Delta A = P\Delta B P^{-1}$$

$$|B| \le |P^{-1}| \cdot |A| \cdot |P| = cond(P)|A|$$
$$|\Delta A| \le cond(P)|\Delta B|$$

$$\frac{|\Delta A|}{|A|} \le (cond(P))^2 \frac{|\Delta B|}{|B|}$$

Dla cond(P) >> 1

problem własny B będzie gorzej uwarunkowany niż dla A. Ale ponieważ

$$cond(P) = cond(P_1 \dots P_m)$$

 $\leq cond(P_1) \dots cond(P_m)$ 15

więc uwarunkowanie algorytmu zależy od postaci P_i

Redukcja macierzy hermitowskiej do postaci trójdiagonalnej metoda Hauseholdera

Pierwotna macierz hermitowska

$$A^H = A = A_0 \quad A^H = (A^T)^*$$

Transformujemy

$$A_i = P_i^{-1} A_{i-1} P_i$$

Przy pomocy macierzy Hauseholdera

$$P_i = P_i^H = P_i^{-1} = I - \beta_i \mathbf{u}_i \mathbf{u}_i^H$$

Dokonujemy transformacji A_{i,1} do A_i. A_{i,1} ma postać

$$A_{i-1} = egin{bmatrix} J_{i-1} & oldsymbol{c} & 0 \ \hline oldsymbol{c}^H & \delta & oldsymbol{a}_i^H \ \hline 0 & oldsymbol{a}_i & ilde{A}_{i-1} \end{bmatrix} \ = [lpha_{ik}]$$

wotna macierz hermitowskiej do taci trójdiagonalnej metodą iseholdera
$$A^H = A = A_0 \quad A^H = (A^T)^*$$
 wotna macierz hermitowska
$$A_i = P_i^{-1} A_{i-1} P_i$$
 is pomocy macierzy Hauseholdera
$$A_i = A_i = A_i \quad A_i \quad A_i = A$$

$$oldsymbol{a}_i = \left[egin{array}{c} lpha_{i+1,i} \ dots \ lpha_{ni} \end{array}
ight]$$

Zauważmy że w kolejnym kroku należy dokonać transformacji

- a) (n-i) elementowego wektora a,
- b) macierzy kwadratowej

$$ilde{4}_{i-1}$$

16

stopnia (n-i)

Trzeba utworzyć macierz Hauseholdera stopnia (n-i)

 \tilde{P}_i

taką aby transformowała wektor a,

$$\tilde{P}_i \boldsymbol{a}_i = k \cdot \boldsymbol{e}_1$$

Macierz Hauseholdera konstruujemy następująco

$$ilde{P}_i = I - eta \mathbf{u} \mathbf{u}^H$$

$$eta = \begin{cases} rac{1}{\sigma(\sigma + |lpha_{i+1,i}|)} & \sigma \neq 0 \\ 0 & \sigma = 0 \end{cases}$$

$$\sigma = \|\boldsymbol{a}_i\|_2 = \sqrt{\sum_{j=i+1}^n |\alpha_{ji}|^2}$$

$$k = -\sigma e^{i\varphi} \iff \alpha_{i+1,i} = e^{i\varphi} |\alpha_{i+1,i}|$$

$$\boldsymbol{u} = \begin{bmatrix} e^{i\varphi}(\sigma + |\alpha_{i+1,i}|) \\ \alpha_{i+2,i} \\ \vdots \\ \alpha_{n,i} \end{bmatrix}$$

$$P_i = egin{bmatrix} I & 0 & 0 \ \hline 0 & 1 & 0 \ \hline 0 & 0 & ilde{P}_i \end{bmatrix} \;\; \}i-1$$

Dokonujemy transformacji

$$\gamma_{i+1} = k$$

Jak dokonać efektywnego mnożenia macierzy (zwykłe jest nieekonomiczne)?

$$egin{aligned} ilde{P}_i &= I - eta oldsymbol{u}^H \ ilde{P}_i ilde{A}_{i-1} ilde{P}_i &= (I - eta oldsymbol{u}^H) ilde{A}_{i-1} (I - eta oldsymbol{u}^H) \ &= ilde{A}_{i-1} - eta ilde{A}_{i-1} oldsymbol{u}^H ilde{A}_{i-1} oldsymbol{u}^H ilde{A}_{i-1} \ &+ ilde{eta}^2 oldsymbol{u}^H ilde{A}_{i-1} oldsymbol{u}^H \end{aligned}$$

Definiujemy dwa wektory pomocnicze

$$egin{aligned} oldsymbol{p} &= eta ilde{A}_{i-1} oldsymbol{u} \ oldsymbol{q} &= oldsymbol{p} - rac{eta}{2} (oldsymbol{p}^H oldsymbol{u}) oldsymbol{u} \end{aligned}$$

ponieważ

$$\beta \geq 0$$

oraz z faktu, że A_{i-1} jest hermitowska wynika

$$\boldsymbol{p}^H \boldsymbol{u} = \beta \boldsymbol{u}^H \tilde{A}_{i-1} \boldsymbol{u} = (\boldsymbol{p}^H \boldsymbol{u})^H$$

$$egin{aligned} ilde{P}_i ilde{A}_{i-1} ilde{P}_i &= ilde{A}_{i-1} - oldsymbol{p} oldsymbol{u}^H - oldsymbol{u} oldsymbol{p}^H + eta oldsymbol{u} oldsymbol{p}^H oldsymbol{u} oldsymbol{u}^H \ &= ilde{A}_{i-1} - oldsymbol{u} \left(oldsymbol{p} - rac{eta}{2} (oldsymbol{p}^H oldsymbol{u}) oldsymbol{u}^H \ &= ilde{A}_{i-1} - oldsymbol{u} oldsymbol{q}^H - oldsymbol{q} oldsymbol{u}^H \ &= ilde{A}_{i-1} - oldsymbol{u} oldsymbol{q}^H - oldsymbol{q} oldsymbol{u}^H \end{aligned}$$

Przeprowadzając proces przekształcania macierzy do końca dostaniemy macierz B

$$B = A_{n-2} = \begin{bmatrix} \delta_1 & \tilde{\gamma}_2 & \cdots & 0 \\ \gamma_2 & \ddots & \ddots & \vdots \\ \vdots & \ddots & \ddots & \tilde{\gamma}_n \\ 0 & \cdots & \gamma_n & \delta_n \end{bmatrix}$$

Metoda Hauseholdera jest stabilna numerycznie.

Redukcja macierzy (rzadkiej) hermitowskiej do postaci trójdiagonalnej metodą Lanczosa

Naszym zadaniem jest znalezienie wartości i wektorów własnych macierzy stopnia n

$$\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_n \in R$$

 $\boldsymbol{x}_1, \boldsymbol{x}_2, \dots, \boldsymbol{x}_n \in C^n$

Jeśli jednak n jest bardzo duże (np.rzędu $\sim 10^5$) a nas interesuje jedynie mały wycinek widma wartości (wektorów) własnych (np. m=50) to wtedy należy zredukować macierz do postaci trójdiagonalnej stopnia m.

W metodzie Lanczosa wykorzystujemy do tego celu **podprzestrzeń Kryłowa**

$$oldsymbol{q} \in C^n$$
 $K_m(oldsymbol{q},A) = span[oldsymbol{q},Aoldsymbol{q},\ldots,A^{m-1}oldsymbol{q}]$
 $m \geq 1$
 $K_0(oldsymbol{q},A) = \{oldsymbol{0}\}$
 $dim K_m = m$

Zakładamy że wektory rozpinające podprzestrzeń

$$K_m = span[\boldsymbol{q}_1, \boldsymbol{q}_2, \dots, \boldsymbol{q}_m]$$

są ortonormalne

$$egin{aligned} oldsymbol{q}_i^H oldsymbol{q}_j &= \delta_{ij} = \left\{egin{array}{cc} 1 & i = j \ 0 & i
eq j \end{array}
ight] \end{aligned}$$

Metoda Lanczosa jest metodą iteracyjną – w każdej iteracji poszukujemy nowego wektora bazowego (wymiar podprzestrzeni zwiększa się o 1)

Sposób postępowania. Wybieramy dowolny wektor startowy

$$q_1 \in C^n$$
, $q_1 \neq 0$

zakładamy taże $\gamma_1 oldsymbol{q}_0 = 0$

a następnie wykonujemy rekurencyjnie ciąg obliczeń

$$egin{aligned} Aoldsymbol{q}_i &= \gamma_ioldsymbol{q}_{i-1} + \delta_ioldsymbol{q}_i + \gamma_{i+1}oldsymbol{q}_{i+1} & i \geq 1 \ \delta_i &= oldsymbol{q}_i^HAoldsymbol{q}_i \ \gamma_{i+1} &= \|oldsymbol{r}_i\| \qquad oldsymbol{r}_i &= Aoldsymbol{q}_i - \delta_ioldsymbol{q}_i - \gamma_ioldsymbol{q}_{i-1} \end{aligned}$$

$$q_{i+1} = rac{r_i}{\gamma_{i+1}} \Leftrightarrow \gamma_{i+1}
eq 0$$

$$\delta_i, \gamma_i \in R$$

Procedura zatrzyma się gdy

$$\gamma_{i+1}=0$$

Wówczas wymiar wygenerowanej podprzestrzeni

$$m = \max_{i} dim \ K_{i}(\boldsymbol{q}, A)$$

Schemat rekurencyjny można zapisać macierzowo

$$Q_i = [\boldsymbol{q}_1, \dots, \boldsymbol{q}_i]$$
 $Q_i^H Q_i = I$

$$J_i = \left[egin{array}{cccc} \delta_1 & \gamma_2 & & 0 \ \gamma_2 & \delta_2 & \ddots & \ & \ddots & \ddots & \gamma_i \ 0 & & \gamma_i & \delta_i \end{array}
ight]$$

$$AQ_i = Q_i J_i + [0, \dots, 0, \gamma_{i+1} q_{i+1}]$$

 $= Q_i J_i + \gamma_{i+1} \boldsymbol{q}_{i+1} \boldsymbol{e}_i^T$
 $i = 1, 2, \dots, m$

$$e_i = [0, 0, \dots, 1]^T \in R^i$$

Gdy warunek

$$\gamma_{i+1} = 0$$

jest spełniony wówczas zachodzi

$$AQ_m = Q_m J_m$$

Wartości własne J_m są wartościami własnymi A

$$J_m z = \lambda z, \quad z \neq 0$$

$$\boldsymbol{x} = Q_m \boldsymbol{z} \neq 0$$

$$A\mathbf{x} = AQ_m\mathbf{z} = Q_mJ_m\mathbf{z} = \lambda Q_m\mathbf{z} = \lambda \mathbf{x}$$

W skrajnym przypadku metoda nie zatrzyma się sama i wówczas

$$m = n$$

Macierz Q_n jest macierzą unitarną, a macierz J_n jest macierzą trójdiagonalną podobną do A.

Uwagi praktyczne:

1)można zredukować liczbę operacji wprowadzając wektor pomocniczy

$$\boldsymbol{u}_i = A\boldsymbol{q}_i - \gamma_i \boldsymbol{q}_{i-1}$$

wtedy

$$m{r}_i = m{u}_i - \delta_i m{q}_i$$

$$\delta_i = \boldsymbol{q}_i^H A \boldsymbol{q}_i = \boldsymbol{q}_i^H \boldsymbol{u}_i$$

ponieważ

$$\boldsymbol{q}_i^H \boldsymbol{q}_{i-1} = 0$$

2. Jeśli nie interesują nas wektory własne A to można nie przechowywać wektorów **q**_i

W każdej iteracji (i->i+1) procedura wymaga obliczenia 5 iloczynów skalarnych oraz 1 przemnożenia wektora przez macierz A.

3. Jeśli interesuje nas jedynie

Wartości (wektorów) własnych macierzy A to wówczas nie czekamy aż γ_{i+1} =0 ale przerywamy procedurę wcześniej. Wykorzystujemy tu fakt, że zbieżność metody dla skrajnych wartości własnych jest bardzo szybka.

4. Ze względu na błędy zaokrągleń wektory rozpinające podprzestrzeń Kryłowa przestają być ortogonalne (gdy rośnie wymiar podprzestrzeni). Konieczne staje się przeprowadzenie tzw. ${\bf reortogonalizacji}$ nowego wektora bazy \tilde{q}_{i+1}

do już wyznaczonych

$$oldsymbol{q}_{i+1} = ilde{oldsymbol{q}}_{i+1} - \sum_{j=1}^i (oldsymbol{q}_j^H ilde{oldsymbol{q}}_{i+1}) oldsymbol{q}_j$$

Przeprowadzenie reortogonalizacji jest kosztowne.

Redukcja macierzy do postaci macierzy Hessenberga (górnej) metodą eliminacji Gaussa

Naszym zadaniem jest przekształcenie w sposób rekurencyjny macierzy A

$$A = A_0 \to A_1 \to \dots \to A_{n-2} = B_H$$
$$A_i = P_i^{-1} A_{i-1} P_i$$

do postaci Hessenberga

T - macierz trójdiagonalnaU - macierz trójkatna górna

Uwagi:

- każda macierz kwadratowa jest ortogonalnie podobna do macierzy Hessenberga
- 2) ponieważ macierz A jest przekształcana przez podobieństwo więc przekształcenie macierzy hermitowskiej do postaci Hessenberga prowadzi do uzyskania macierzy trójdiagonalnej ze względu na symetrię A. Macierz trójdiagonalna jest hermitowska.

W każdej iteracji macierz przekształcenia P_i konstruujemy z dwóch macierzy:

a) macierzy permutacji

macierz do niej odwrotna

$$\pi_{rs}^{-1} = \pi_{rs}$$
 22

b) macierzy eliminacji

z warunkiem

$$l_{ij} \leq 1$$

Macierz odwrotna G_i-1

Jakie są skutki mnożenia macierzy G_j oraz π_{rs} z A?

. $\pi_{rs}^{-1}A$ - zam

- zamienia wiersze r i s w A

 $A\pi_r$

- zamienia kolumny r i s w A

 $G_i^{-1} A$

 odejmuje wiersz j-ty przemnożony przez l_{rj} od wiersza r w A

. AG_j

 przemnaża kolumnę r-tą przez I_{rj} a następnie dodaje do kolumny j-tej w A Załóżmy, że w macierzy A_{i-1} (i-1) pierwszych kolumn posiada postać Hessenberga

	*	•	•	•	•	*	*				*							
	*	•				•	•				•							
		•	•			•	•				•							
			•	•		•	•				•							
				•	•	•	•				•	B	i-1	d	$egin{array}{c} \widehat{A}_{i-1} \ \hline m{b} \end{array}$		$\alpha_{i+1,i}$	
$A_{i-1} =$	0				*	*	*	•	•	•	*		\boldsymbol{c}	δ_i	b	a =	:	
	0	•	•	•	0	*	*	•	•	•	*		0	a	\tilde{A}_{i-1}		α_{ni}	
							•				•							
							•				•							
							•				•							
	0						*		•	•	* -							

Dokonujemy przekształcenia

$$A_i = P_i^{-1} A_{i-1} P_i$$

macierz przekształcenia jest zdefiniowana w poniższy sposób

$$P_i = \pi_{r,i+1} G_{i+1}$$

$$P_i^{-1} = G_{i+1}^{-1} \pi_{r,i+1}^{-1}$$
$$r > i+1$$

Macierz przekształcenia P_i nie zmienia postaci Hessenberga w (i-1) pierwszych kolumnach. Zmienia natomiast kolumnę i-tą tj. zeruje elementy w tej kolumnie od i+2 do n.

$$P_i^{-1} \cdot \left[egin{array}{c} oldsymbol{d} \ \delta_i \ oldsymbol{a} \end{array}
ight] = \left[egin{array}{c} oldsymbol{d} \ \delta_i \ ar{oldsymbol{a}} \end{array}
ight]$$

$$ar{m{a}} = \left[egin{array}{c} * \ 0 \ dots \ 0 \end{array}
ight]$$

Aby określić które wiersze należy zamienić wierszami, najpierw trzeba określić element o największym module w **a**

$$|\alpha_{ri}| = \max_{i+1 \le i \le n} |\alpha_{ji}|, \quad r \ge i+1$$

Po wyznaczeniu wartości r zamieniamy miejscami wiersze ($r \leftrightarrow i+1$) oraz kolumny ($r \leftrightarrow i+1$) w A_{i-1}

$$A' = \pi_{r,i+1}^{-1} A_{i-1} \pi_{r,i+1} = [\alpha'_{jk}]$$

Dzięki temu element o największym module w wektorze a znajduje się teraz na jego pierwszym miejscu.

Jak określić G_{i+1}?

Warunek: trzeba wyzerować wszystkie elementy w a poza jego pierwszym elementem

$$\begin{vmatrix} l_{j,i+1} & = \ \begin{cases} \frac{\alpha'_{ji}}{\alpha'_{i+1,i}} & \alpha_{i+1,i} \neq 0 \\ 0 & \alpha_{i+1,i} = 0 \end{cases}$$
 $j = i+2, i+3, \dots, n$

Przeprowadzając drugi etap przekształcenia

$$A_{i} = G_{i+1}^{-1} A' G_{i+1} = P_{i}^{-1} A_{-1} P_{i}$$

Dostajemy macierz Hessenberga w i kolumnach macierzy \mathbf{A}_{i} .

Uwagi:

- 1) Po n-2 iteracjach macierz A zostaje przekształcona do postaci Hessenberga (górnej).
- 2) Metoda eliminacji Gaussa jest stabilna numerycznie i wymaga wykonania

$$M = \frac{2}{3}n^3 + O(n^2)$$

operacji mnożenia

3) Redukcję macierzy do postaci Hessenberga można przeprowadzić także przy użyciu metody Hauseholdera lub Givensa W metodzie Givensa trzeba wykonać

$$M = \frac{10}{3}n^3 + O(n^2)$$

a w metodzie Hausholdera

$$M = \frac{5}{3}n^3 + O(n^2)$$

operacji mnożenia Ze względu na błędy numeryczne, w obu metodach macierz Hessenberga jest macierzą podobną do A+E

$$||E_{Givens}|| \le k_1 \varepsilon n^{3/2} ||A||, \quad k_1 \sim 1$$

$$||E_{Hauseholder}|| \le k_2 \varepsilon n^2 ||A||, \quad k_2 \sim 1$$

Wyznaczanie wartości własnych macierzy

Wyznaczanie wartości własnych macierzy trójdiagonalnej hermitowskiej metodą bisekcji

Po zredukowaniu macierzy A do postaci

$$J = \left[egin{array}{cccc} \delta_1 & ar{\gamma_2} & & 0 \ \gamma_2 & \ddots & \ddots & \ & \ddots & \ddots & ar{\gamma_n} \ 0 & & \gamma_n & \delta_n \end{array}
ight]$$

chcemy znaleźć sposób na wyznaczenie wartości własnych J. Jeśli warunek

$$\gamma_i \neq 0, \ i=2,\ldots,n$$

to macierz jest **nieredukowalna**.

W przeciwnym wypadku można ją zapisać w

postaci

Macierze

$$J_i, \ k = 1, \dots, k$$

są nieredukowalne. Ponadto widmo wartości własnych J pokrywa się z widmem macierzy nieredukowalnych J_i, można więc badać je osobno.

Szukamy wielomianu charakterystycznego J_i : $W(\lambda)$ rozwijając wyznacznik względem kolejnych kolumn macierzy

$$\omega_i(\lambda) = \det(J_i - \lambda I)$$

$$\omega_0(\lambda) = 1$$

$$(\lambda) = 01 - \lambda$$

$$\omega_i(\lambda) = (\delta_i - \lambda)\omega_{i-1}(\lambda) - |\gamma_i|^2 |\omega_{i-2}(\lambda)$$

$$i = 2, 3, \dots, n$$

$$W(\lambda) = \omega_n(\lambda)$$

Macierz jest hermitowska więc

$$\delta_i, |\gamma_i|^2 \in R$$

Do znalezienia wartości własnych można wykorzystać metodę bisekcji.

Sposób postępowania:

- wybieramy dowolną liczbę λ i obliczamy wartość wielomianu charakterystycznego rekurencyjnie
- 2) następnie korzystamy z poniższych twierdzeń:

Tw. Jeżeli elementy γ_2 , γ_3 , ..., γ_n (pozadiagonalne) są niezerowe, to wartości własne macierzy J są pojedyncze.

Tw. Jeżeli elementy γ_2 , γ_3 , ..., γ_n (pozadiagonalne) są niezerowe, to ciąg wartości

$$\omega_{0}(\lambda), \, \omega_{1}(\lambda), \, \dots, \, \omega_{n}(\lambda)$$

spełnia warunki:

- a) jeżeli $\omega_{i}(\lambda)=0$ dla pewnego i<n, to $\omega_{i-1}(\lambda)\omega_{i+1}(\lambda)<0$
- b) jeżeli $\omega_n(\lambda) = \omega(\lambda)$ jest różne od 0, to liczba zmian znaków sąsiednich liczb

$$\omega_0(\lambda), \omega_1(\lambda), ..., \omega_p(\lambda)$$

jest równa liczbie wartości własnych macierzy J mniejszych od λ .

c) Jeżeli $\omega_n(\lambda)$ =0, to λ jest wartością własną macierzy J, a ponadto jest tyle wartości własnych mniejszych niż λ , ile nastąpiło zmian znaków w ciągu $\omega_0(\lambda), \omega_1(\lambda),...,\omega_{n-1}(\lambda)$

Metoda bisekcji jest bardzo dokładna. Wadą jest uzyskiwanie dużych wartości ciągu: $\omega_0(\lambda), \, \omega_1(\lambda), ..., \omega_n(\lambda), \,$ jeśli λ znacznie różni się od wartości własnych J. Zaletą natomiast możliwość obliczenia wartości własnej o określonym indeksie k. Liczba iteracji potrzebna do wyznaczenia λ_k wynosi:

$$IT = log_2 \frac{\beta_0 - \alpha_0}{\rho}$$

 α_0 , β_0 – przedział poszukiwań wartości własnej, ρ – dokładność wyznaczenia wartości własnej

Wektory własne

Znając wartość własną macierzy J wektor własny wyznaczamy według wzorów:

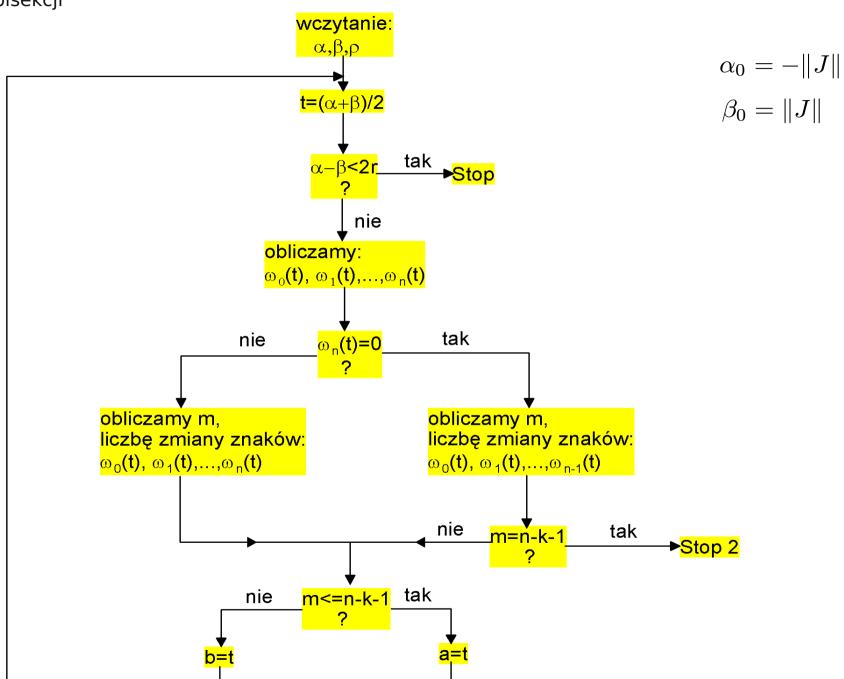
$$x_1 = 1$$

$$x_2 = \frac{\lambda - \delta_1}{\gamma_2}$$

$$x_{i+1} = \frac{(\lambda - \delta_i)x_i - \gamma_i x_{i-1}}{\gamma_{i+1}}, \quad i = 2, 3, \dots, n-1$$

gdzie: $\delta_{\rm i}$ – elementy diagonalne J 28 $\gamma_{\rm i}$ – elementy pozadiagonalne J

Algorytm poszukiwania k-tej wartości własnych metodą bisekcji



Wyznaczanie wartości własnych metodą LR

W metodzie tej iteracyjnie przekształcamy macierz A uzyskując ciąg

$$A = A_1 \rightarrow A_2 \rightarrow A_3 \rightarrow \ldots \rightarrow A_m$$

W którym ostatni element stanowi macierz trójkątna górna (Hessenberga). Elementy diagonalne macierzy A_m stanowią natomiast ciąg wartości własnych macierzy A czyli

$$\lim_{i \to \infty} a_{jj}^{(i)} = \lambda_j$$

W każdej iteracji wyznaczamy rozkład A_i na iloczyn macierzy trójkątnej dolnej L z jedynkami na diagonali oraz macierzy trójkątnej górnej R:

$$A_i = L_i R_i$$

Przekształcamy macierz w następujący sposób

$$A_{i+1} = L_{i+1} R_{i+1} = R_i L_i$$

Macierze A_i oraz A_{i+1} są podobne

$$A_i = L_i R_i, \quad L_i^{-1} A_i = R_i, \quad A_i R_i^{-1} = L_i$$

$$A_{i+1} = R_i L_i = L_i^{-1} A L_i = R_i A R_i^{-1}$$

Wadą jest to że rozkład L_iR_i może nie istnieć lub może istnieć ale jego znalezienie jest źle uwarunkowane. W obu przypadkach algorytm przerywa działanie.

Wyznaczanie wartości własnych metoda QR

Metoda wywodzi się z metody LR, przy czym macierz L zastąpiono **macierzą ortogonalną** Q przez co metoda jest stabilna numerycznie.

$$A_1 = A$$

$$A_i = Q_i R_i \qquad Q^H Q = I$$

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

gdzie: R_i jest macierzą trójkątna górną, a Q_i jest macierzą ortogonalną W metodzie OR otrzymujemy ciąg macierzy

$$A = A_1 \rightarrow A_2 \rightarrow A_3 \rightarrow \ldots \rightarrow A_m$$

Macierze te są do siebie podobne więc mają te same wartości własne. Jeśli m jest duże wówczas spodziewamy się że na diagonali A_m będą znajdować się wartości własne A.

Tw. Jeżeli macierz A jest symetryczna i dodatnio określona, to algorytm QR generuje ciąg macierzy A⁽¹⁾,A⁽²⁾,... zbieżny do macierzy diagonalnej.

Wadą metody QR jest wolna zbieżność dla macierzy pełnych. Metoda jest szybkozbieżna dla macierzy trójdiagonalnych i macierzy Hessenberga.

Algorytm QR dla macierzy Hessenberga.

Macierzą (górną) Hessenberga jest macierz, którą można zapisać w postaci:

$$H = T + U$$

Każda macierz kwadratowa jest ortogonalnie podobna do macierzy Hessenberga, więc ma ona to samo widmo wartości własnych co macierz H.

Wyznaczamy ciąg macierzy:

$$H_i = Q_i R_i$$

$$H_{i+1} = R_i Q_i, \quad i = 1, 2, 3, \dots$$

Wszystkie H, są macierzami Hessenberga

$$H_{i+1} = Q_i^T H_i Q_i$$

wobec czego wszystkie macierze H_i , i=1,2,3,... są podobne. Elementy na diagonali kolejnych H_i dążą do wartości własnych macierzy $H_1=H$.

Jeżeli macierz H ma pojedyncze wartości własne takie, że są pomiędzy nimi pary sprzężone o identycznych modułach, to nie wszystkie elementy poddiagonalne dążą do 0. W granicy otrzymuje się macierz:

gwiazdki - elementy ustalone **kropki** - elementy, których wartości mogą się zmieniać.

Wartości własne leżą wtedy bezpośrednio na diagonali lub są wartościami własnymi macierzy 2x2 leżących na diagonali.

Wadą metody może być powolna zbieżność. Zwiększenie wydajności uzyskuje się dokonując przesunięcia widma wartości własnych

$$H_i - k_i I = Q_i R_i$$

$$H_{i+1} = R_i Q_i + k_i I$$

Wartość k_i wybiera się jako równe otrzymanym już wartościom własnym

$$k_i = a_{nn}^i$$

lub wartości k_i oraz k_{i+1} jako równe wartościom własnym macierzy 2x2 znajdujących się w prawym dolnym rogu macierzy H_i .

Metoda Hauseholdera rozkładu QR

Definiujemy macierz Hauseholdera w postaci

$$egin{aligned} H &= I - rac{1}{ au} oldsymbol{u}^H \ oldsymbol{u} &= oldsymbol{z} - lpha \|oldsymbol{z}\|_2 oldsymbol{e}_1 \ oldsymbol{lpha} &= \pm 1 = -sign(z_1) \ oldsymbol{z} &= [z_1, z_2, \dots, z_n]^T \ oldsymbol{e}_1 &= [1, 0, \dots, 0]^T \ oldsymbol{ au} &= \|z\|_2 (\|z\|_2 - lpha) \end{aligned}$$

która ma własność

$$Hz = \alpha ||z||_2 [1, 0, 0, \dots, 0]^T$$

Macierz Hausholdera posłuży do znalezienia rozkładu QR.

Określamy ciąg macierzy P⁽¹⁾,P⁽²⁾,P⁽³⁾,...P⁽ⁿ⁻¹⁾ przy pomocy których definiujemy macierz R (górną trójkatną):

$$P^{(n-1)}P^{(n-2)}\dots P^{(1)}A=R$$

Zakładamy

$$P^{(1)} = H^{(1)}$$

Macierz H⁽¹⁾ jest macierzą Hauseholdera sprowadzającą pierwsza kolumnę macierzy A (a⁽¹⁾₁)do postaci:

$$\alpha^{(1)} \|a_1^{(1)}\|_2 [1, 0, 0, \dots, 0]_{1 \times n}^T$$

Przez P⁽²⁾ oznaczamy

$$P^{(2)} = \begin{bmatrix} 1 & \vdots & 0 \\ \dots & \dots & \dots \\ 0 & \vdots & H^{(2)} \end{bmatrix}$$

Macierz $H^{(2)}$ sprowadza pierwszą kolumnę macierzy o wymiarze (n-1)x(n-1) utworzonej z wierszy i kolumn o numerach 2,3,4,...,n macierzy $P^{(1)}A$ ($a^{(2)}_{1}$) do postaci

$$\alpha_2 \|a_1^{(2)}\|_2 [1, 0, 0, \dots, 0]_{1 \times (n-1)}^T$$

Postępujemy w ten sposób otrzymując kolejno P⁽³⁾,P⁽⁴⁾, itd.

Macierz P⁽ⁿ⁻¹⁾ ma postać

$$P^{(n-1)} = \begin{bmatrix} 1 & & & & \\ & 1 & & & \\ & & 1 & & \\ & & & 1 & \\ & & & H^{(n-1)} \end{bmatrix}$$

A macierz H⁽ⁿ⁻¹⁾ ma wymiar 2x2. Po wyznaczeniu wszystkich macierzy P⁽ⁱ⁾, rozkład A=QR wyznaczamy według wzorów

$$Q = P^{(1)}P^{(2)}P^{(3)}\dots P^{(n-1)}$$
$$R = Q^{T}A$$

Liczba operacji potrzebnych do uzyskania rozkładu Hauseholdera wynosi

a) mnożenie

$$M = \frac{2}{3}n^3 + 2n^2 - \frac{2}{3}n - 2$$

b) dodawanie

$$D = \frac{2}{3}n^3 + \frac{10}{3}n - 4$$

c) pierwiastkowanie

$$p = n - 1$$

Uwagi:

- 1) inne metody pozwalające uzyskać rozkład QR to metoda Grama-Schmidta i Givensa
- 2) jeśli macierz A jest symetryczna to rozkład QR zachowuje jej symetrię natomiast rozkład LR nie
- 3) jeśli macierz A jest symetryczna i dodatniookreślona to można stosować rozkład LL^T wówczas algorytm LR zachowuje symetrię macierzy A
- metoda szybka dla macierzy Hessenberga i trójdiagonalnej

Wyznaczanie wektorów własnych dla rozkładu QR

Uwaga: nie zakładamy postaci macierzy pierwotnej A

W metodzie QR dostajemy ciąg przekształceń

$$A_i = Q_i R_i \to Q_i^{-1} A_i = R_i$$

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

$$Q_{i+1}^{-1}Q_i^{-1}AQ_i = R_{i+1}$$

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

co można uogólnić

$$A_{k+1} = Q_k^{-1} Q_{k-1}^{-1} \dots Q_1^{-1} A Q_1 Q_2 \dots Q_k$$
 33

Oznaczmy

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

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

Wówczas można bezpośrednio pokazać że

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

Macierz A_{k+1} jest macierzą trójkątną górną z wartościami własnymi na diagonali. Wektor własny $\mathbf{x}^{(i)}$ tej macierzy (\mathbf{H}) przynależny do wartości własnej

$$\lambda_i = h_{ii}$$

wyznacza się według poniższych wzorów

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

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

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

Mając wyznaczone wektory własne macierzy H możemy obliczyć wektory własne macierzy pierwotnej A

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

$$H\mathbf{x} = \lambda \mathbf{x}$$

$$P^{-1}AP\boldsymbol{x} = H\boldsymbol{x} = \lambda \boldsymbol{x}$$

$$A(P\boldsymbol{x}) = \lambda P\boldsymbol{x}$$

$$\boldsymbol{y} = P\boldsymbol{x}$$

$$A\mathbf{y} = \lambda \mathbf{y}$$

Uogólniony problem własny

Uogólniony problem własny definiujemy następująco

$$A\mathbf{x} = \lambda B\mathbf{x}$$

gdzie: A i B są macierzami kwadratowymi.

Najprościej byłoby przekształcić powyższe równanie tak aby przeprowadzić je do zwykłego problemu własnego tj.

$$B^{-1}A\boldsymbol{x} = C\boldsymbol{x} = \lambda \boldsymbol{x}$$

Problemem pozostaje jednak jak znaleźć B⁻¹? W przypadku, gdy B oraz A są macierzami symetrycznymi możemy posłużyć się rozkładem LL^T

$$B = LL^{T}$$

$$BB^{-1} = I = LL^{T}(L^{T})^{-1}L^{-1}$$

$$B^{-1} = (L^{T})^{-1}L^{-1}$$

wówczas wykorzystując rozkład LL[™] można znaleźć macierz podobną do B⁻¹A Dzięki temu przekształceniu, macierz G jest symetryczna jak A i posiada identyczne widmo wartości własnych (ale inne wektory własne).

$$Gy = \lambda y$$

Jak znaleźć G? Najpierw należy znaleźć macierz F

$$F = A(L^{-1})^T$$

rozwiązując układ równań

$$FL^T = A$$

a następnie wyznaczamy G

$$G = L^{-1}F$$

rozwiązując układ równań

$$LG = F$$

Rozkład LL^T wymaga wykonania n³/6 mnożeń a wyznaczenie macierzy G (2/3)n³. Macierz G jest symetryczna więc w celu wyznaczenia jej wartości i wektorów własnych korzystamy z metod przeznaczonych dla tej klasy macierzy.

$$L^{T}(B^{-1}A)(L^{T})^{-1} = L^{T}(L^{T})^{-1}L^{-1}A(L^{-1})^{T}$$
$$= L^{-1}A(L^{-1})^{T}$$
$$= G$$

Wektory własne macierzy A wyznaczamy przekształcając wektory macierzy G lub rozwiązując układ $L^T x = y \label{eq:LT}$

35