

4. 行列演算.

4-1. Poisson Equation.

1次元で考えたが、2次元以上でも同様.

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = f(x) \quad (1)$$

中心差分を用いておくと.

$$u_{j+1} - 2u_j + u_{j-1} = \delta x^2 f_j \quad (2)$$

4-1-1. Fourier 変換を用いる方法

$$\text{Fourier 変換. } \hat{u}_k \equiv \sum_{j=1}^N u_j \exp(2\pi i k j / N) \quad (4)$$

$$\text{逆 " } u_j \equiv \frac{1}{N} \sum_{k=1}^N \hat{u}_k \exp(-2\pi i j k / N) \quad (5)$$

u_j と f_j に対し、逆 Fourier 変換の式を適用して、②に λ を代入.

$$\hat{u}_k (\exp(2\pi i k / N) + \exp(-2\pi i k / N) - 2) = \delta x^2 \hat{f}_k.$$

$$\therefore \hat{u}_k = \frac{\delta x^2 \hat{f}_k}{4 (\sin^2(\pi k / N))} \quad (6)$$

← $\text{Not } (\frac{2\pi k}{N})^2 !!$

~~Fourier 変換~~

① f_j に対し Fourier 変換を行い、 \hat{f}_k を求める.

② ⑥式を用いて、 \hat{u}_k を求める.

③ \hat{u}_k に対し、逆 Fourier 変換を行い、 u_j を求める ($u_j = u_{j+N}$)

→ 周期的境界条件に有効. (sin 変換を用いるのは、

$u_0 = u_N = 0$ の固定境界条件に有効となる.)

4-1-2. 行列を用いる方法.

②式を行列で書くと.

$$\begin{matrix}
 \begin{bmatrix}
 -2 & 1 & 0 & \dots & 1 \\
 1 & -2 & 1 & 0 & 0 \\
 0 & 1 & -2 & 1 & 0 \\
 \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\
 0 & \dots & \dots & 1 & -2 & 1 \\
 & & & & 1 & -2
 \end{bmatrix} &
 \begin{bmatrix}
 u_1 \\
 u_2 \\
 \vdots \\
 u_N
 \end{bmatrix} &
 = &
 \delta x^2 &
 \begin{bmatrix}
 f_1 \\
 f_2 \\
 \vdots \\
 f_N
 \end{bmatrix} &
 \text{⑦}
 \end{matrix}$$

$\begin{matrix} \text{III} & & & & \text{III} & & & & \text{III} \\ & A & & & x & & & & b \end{matrix}$

4-2 連立1次方程式.

$$A \cdot x = b \quad \text{⑧}$$

既知の $N \times N$ 行列 A , ベクトル b について、⑧ を満たすベクトル x を求める問題

4-2-1. 直接法.

A, LU分解法.

任意の行列 A が 次の様に2つの行列の積に書けたとする.

$$L \cdot U = A \quad \text{⑨}$$

L は、下三角(対角要素とよぶ下側は「0」でない)行列.
 U は、上三角(対角要素とよぶ上側は「0」でない)行列である.

$$L = \begin{bmatrix}
 \alpha_{11} & & & & \\
 \alpha_{21} & \alpha_{22} & & & \\
 \alpha_{31} & & \alpha_{33} & & \\
 \vdots & & & \ddots & \\
 \alpha_{N1} & & & & \alpha_{NN}
 \end{bmatrix}, \quad
 U = \begin{bmatrix}
 \beta_{11} & \beta_{12} & \beta_{13} & \dots & \beta_{1N} \\
 & \beta_{22} & & & \\
 & & \beta_{33} & & \\
 & & & \ddots & \\
 & & & & \beta_{NN}
 \end{bmatrix}$$

$$A \cdot x = L \cdot \underbrace{U \cdot x}_{y} = b \quad (*)$$

$$L \cdot y = b \quad (10)$$

を満足するベクトル y を求め、次に、

$$U \cdot x = y \quad \text{---} \quad (11)$$

を満足するベクトル x を求める。

$$(10) \text{ より, } y_1 = \frac{b_1}{\alpha_{11}}, \quad y_i = \frac{1}{\alpha_{ii}} \left[b_i - \sum_{j=1}^{i-1} \alpha_{ij} y_j \right] \\ (i=2, 3, \dots, N).$$

$$(11) \text{ より, } x_N = \frac{y_N}{\beta_{NN}}, \quad x_i = \frac{1}{\beta_{ii}} \left[y_i - \sum_{j=i+1}^N \beta_{ij} x_j \right] \\ (i=N-1, N-2, \dots, 1)$$

B. LU分解の実行.

$$L \cdot U = A \text{ を書き下す。}$$

$$\begin{array}{lll} i < j & \alpha_{i1} \beta_{1j} + \alpha_{i2} \beta_{2j} + \dots + \alpha_{ii} \beta_{ij} & = a_{ij} \quad (12) \\ i = j & \alpha_{i1} \beta_{1j} + \alpha_{i2} \beta_{2j} + \dots + \alpha_{ii} \beta_{jj} & = a_{ij} \quad (13) \\ i > j & \alpha_{i1} \beta_{1j} + \alpha_{i2} \beta_{2j} + \dots + \alpha_{ij} \beta_{jj} & = a_{ij} \quad (14) \end{array}$$

(12)~(14) は、 N^2 個の方程式、一方、未知数、 α, β は、 $N^2 + N$ 個、

$$\text{よって, } \alpha_{ii} = 1 \quad (i=1, 2, \dots, N) \quad (15)$$

として、先に決めてしまう。

次に $j=1, 2, 3, \dots, N$ の '些々' 些々 に ついて.

i). $i=1, 2, \dots, j-1$ について. (12), (13), (15) より.

$$\beta_{ij} = a_{ij} - \sum_{k=1}^{i-1} \alpha_{ik} \beta_{kj} \quad (16)$$

ii) $i=j+1, j+2, \dots, N$ について. (4) より.

$$\alpha_{ij} = \frac{1}{\beta_{jj}} \left(a_{ij} - \sum_{k=1}^{j-1} \alpha_{ik} \beta_{kj} \right) \quad (17)$$

よって A^{-1} の α, β が 求まる.

数値誤差を少なくするには. (17) 式で β_{jj} が 十分大きく
なればよい.

→ A の 行を A の 順に β_{jj} が 大きくなるようにする
ことを **ピボット選択** と言う.

○ c. 逆行列 A^{-1} の 求め方.

→ 対角優位 A^{-1} は 不要.
(普通は 必須).

$$A \cdot A^{-1} = L \cdot U \cdot A^{-1} = I \quad \text{を 使う.}$$

$$I = [e_1, e_2, \dots, e_N], \quad A^{-1} = [\alpha_1^{-1}, \alpha_2^{-1}, \dots, \alpha_N^{-1}].$$

と 分解すると.

$$L \cdot U \cdot \alpha_i^{-1} = e_i$$

となり. (10), (11) と 同様の 手順で A^{-1} が 求まる.

4-2-2. 反復法

$$A = D + L + U$$

$$D = \begin{bmatrix} \circ & & \\ & \circ & \\ & & \circ \end{bmatrix}$$

$$A \cdot x = (D + L + U)x = b$$

$$L = \begin{bmatrix} \equiv & & \\ & \equiv & \\ & & \equiv \end{bmatrix}$$

i) Jacobi法

$$\therefore Dx = b - (L + U)x$$

$$U = \begin{bmatrix} & \equiv & \\ & & \equiv \\ \circ & & \equiv \end{bmatrix}$$

○ $\xrightarrow{\text{対角成分}}$ $x = D^{-1} [b - (L + U)x]$

$$x^{m+1} = D^{-1} [b - (L + U)x^m]$$

~~反復法~~

ii) Gauss-Seidel法

$$(D + L)x = b - Ux$$

○ $\xrightarrow{2 \leq i \leq n^2}$ $x = (D + L)^{-1} [b - Ux]$

$$x^{m+1} = (D + L)^{-1} [b - Ux^m]$$

注: $\xrightarrow{\text{対角}}$ Dにゼロの要素が~~あ~~出ない様に Aの行列をならび変える。又、行と行の1次結合を取る。

4-3-2. Schrödinger Equation.

$$-\nabla^2 \psi + V(r) \psi = E \psi. \quad (1)$$

A. 中心差分を用いた書きこき. (1次元)

~~Handwritten scribbles~~

$$\delta x^2 \left[-\psi_{j-1} + (2 + \delta x^2 V_j) \psi_j - \psi_{j+1} \right] = E \psi_j \quad (2)$$

$$H \cdot \vec{\psi} = E \vec{\psi} \quad (3)$$

↑
 $N \times N$ 三重対角行列. $\vec{\psi} = [\psi_1, \psi_2, \dots, \psi_N]$.
 $\rightarrow N$ は空間の X-ツツの数の大きさ.
 $N \times N$ は、さらに大

B. 基底関数 ϕ_m を「展開する. \rightarrow (化学では、原子軌道、物理では) 平面波を用いるやり方が発展的.)
 適当な

$$\psi(r) = \sum_{\beta} a_{\beta} \phi_{\beta}(r) \quad (4)$$

④を①に代入. $\sum_{\beta} a_{\beta} (-\nabla^2 + V(r)) \phi_{\beta}(r) = E \sum_{\beta} a_{\beta} \phi_{\beta}(r)$

両辺に $\phi_{\alpha}^*(r)$ をかけ、積分すると.

$$\sum_{\beta} \underbrace{\int d^3r \phi_{\alpha}^* (-\nabla^2 + V) \phi_{\beta}}_{H_{\alpha\beta}} a_{\beta} = E \sum_{\beta} \underbrace{\int d^3r \phi_{\alpha}^* \phi_{\beta}}_{S_{\alpha\beta}} a_{\beta}$$

$$H \cdot a = E S \cdot a \quad a = [a_1, a_2, \dots, a_n]. \quad (5)$$

普通は、 $S_{\alpha\beta} = \delta_{\alpha\beta}$ ととるのだ。

$$\boxed{H \cdot a = E a} \quad (6)$$

→ 普通の固有値問題

② にくらると自由度が少なくていい。

空間点 → 係数 a のベクトル

4-3-3. 対称行列の Jacobi 変換.

Jacobi 回転行列 P_{pq} を用いて、行列 A の非対角要素 $a_{pq} = a_{qp}$ を 0 に変換しよ。

一度に打った要素 0 のまであるとは限らないが、非対角要素は次第に小さくなるので、最終的に (試行回数 ~~無限~~ 有限) 2" はちと" 対角になる。

$$P_{pq} = \begin{bmatrix} 1 & & & & \\ & \ddots & & & \\ & & c & s & \\ & & s & c & \\ & & & & \ddots & \\ & & & & & & 1 \end{bmatrix} \begin{array}{l} \leftarrow p \text{ 行} \\ \leftarrow q \text{ 行} \end{array} \quad \begin{array}{l} s^2 + c^2 = 1. \\ s = \sin \phi. \\ c = \cos \phi. \end{array} \quad (1)$$

$$A' = P_{pq}^T \cdot A \cdot P_{pq} \quad (2)$$

A の要素のうち、②の変換で影響を受けるのは、 p, q 行 と p, q 列にあるもの。

$$A' = \begin{bmatrix} a'_{11} & a'_{12} & & \\ a'_{12} & a'_{pp} & a'_{pq} & a'_{pn} \\ a'_{12} & a'_{pq} & a'_{qq} & a'_{qn} \\ a'_{12} & a'_{pq} & a'_{qn} & a'_{nn} \end{bmatrix} \quad (3)$$

よって書くと。

$$a'_{rp} = c a_{rp} - s a_{rq} \quad (= a'_{pr}) \quad r \neq p, r \neq q. \quad (4)$$

$$a'_{rq} = c a_{rq} + s a_{rp} \quad (= a'_{qr}) \quad (5)$$

$$a'_{pp} = c^2 a_{pp} + s^2 a_{qq} - 2sc a_{pq} \quad (6)$$

$$a'_{qq} = s^2 a_{pp} + c^2 a_{qq} + 2sc a_{pq} \quad (7)$$

$$a'_{pq} = (c^2 - s^2) a_{pq} + sc (a_{pp} - a_{qq}) \quad (= a_{qp}) \quad (8)$$

②の変換によつて、非対角要素 a'_{pq} をゼロにすることを考えよう。

②より、 $a'_{pq} = (c^2 - s^2)a_{pq} + sc(a_{pp} - a_{qq}) = 0$ 。
回転角 ϕ とすると、

$$\theta \equiv \cot 2\phi = \frac{c^2 - s^2}{2sc} = \frac{a_{qq} - a_{pp}}{2a_{pq}}$$

ここで $t \equiv s/c$ とおくと、

$$t^2 + 2t\theta - 1 = 0.$$

この二次方程式の小さい方の根が、 $|\phi| < \frac{\pi}{4}$ の回転角に対応して実現する。 c, s を求め、①式で D_{pq} を定めよう。

この手順を n 次元の対角要素について何度もくり返すと、最終的に $n \times n$ の精度内での対角行列 D が得られる。

$$D = V^T \cdot A \cdot V \quad \dots \dots \quad (9)$$

$$\left(\begin{array}{l} V \equiv P_1 P_2 P_3 \dots \\ V^T \equiv \dots P_3^T P_2^T P_1^T \end{array} \right)$$

~~固有値と固有ベクトル~~

②②' 元の固有値方程式の変形を考えよう。

$$A \cdot x = \lambda x \quad \dots \dots \quad (10)$$

固有値 $\lambda_1, \lambda_2, \lambda_3, \dots, \lambda_n$ を対角要素に持つ対角行列 D と固有ベクトル x_1, x_2, \dots, x_n を列に持つ行列 V を定義

⑩を D と V を用いて書くと、

$$A \cdot V = V \cdot D \quad \dots \dots \quad (11)$$

②②' $x_i^T \cdot x_i = 1, x_i^T \cdot x_j = 0 (i \neq j)$ より、

$$V^T \cdot V = I \Rightarrow V^T = V^{-1} \quad \dots \dots \quad (12)$$

∴ ⑪の左より V^T を作用させると.

$$V^T \cdot A \cdot V = D. \quad \text{⑬}$$

∴ ⑫は ⑨ にほかならぬ。

⑬ の形は、コサイン-変換で表される。