

1. (対角化) 次の各行列  $A$  を i) 対角化し, さらに ii)  $A^n$  ( $n$  は自然数), iii)  $e^A$ , iv)  $\text{Tr}(e^A)$  を求めよ.

$$(1) \begin{pmatrix} \cos \theta & \sin \theta \\ -\sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix} \quad (2) \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} \quad (3) \begin{pmatrix} 0 & i \\ -i & 0 \end{pmatrix}$$

2. (正規方程式) 2種類の観測量  $x, y$  があり,  $y$  が  $x$  の関数としてふるまう場合を考える. 最も簡単な関係として,  $y = ax + b$  の線形関係を考える. 一般に誤差を含む  $n$  組みの観測データ  $(x_1, y_1), \dots, (x_n, y_n)$  から,  $a$  と  $b$  を推定する問題を考える.

(1)  $Q = \sum_{i=1}^n \{y_i - (ax_i + b)\}^2$  を残差平方和という.  $Q$  を最小化する条件から  $a$  と  $b$  を求める方程式を導け. このようにして推定される直線  $y = ax + b$  を回帰直線という.

(2) この問題を観測量  $x$  がベクトル  $\mathbf{x}$  の場合に一般化する. ここで  $\mathbf{x}$  は  $p$  個の成分からなる. このとき  $y$  と  $\mathbf{x}$  に線形関係  $y = a_0 + \sum_{j=1}^p a_j x_j$  があるものとする.  $n$  組みの誤差を含む観測データ  $(\mathbf{x}^{(1)}, y_1), \dots, (\mathbf{x}^{(n)}, y_n)$  から  $a_i$  を求めることを考える. 次のように列ベクトルと行列を導入する.

$$\mathbf{y} = \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \\ \vdots \\ y_n \end{pmatrix}, \quad X = \begin{pmatrix} 1 & x_1^{(1)} & \dots & x_p^{(1)} \\ 1 & x_1^{(2)} & \dots & x_p^{(2)} \\ \vdots & \vdots & \dots & \vdots \\ 1 & x_1^{(n)} & \dots & x_p^{(n)} \end{pmatrix}, \quad \mathbf{a} = \begin{pmatrix} a_0 \\ a_1 \\ \vdots \\ a_p \end{pmatrix}$$

このとき残差平方和  $\sum_{i=1}^n \left\{ y_i - \left( a_0 + \sum_{j=1}^p a_j x_j \right) \right\}^2$  が最小になるには  $\mathbf{a}$  が次の方程式を満たせば良いことを証明せよ.

$${}^t X X \mathbf{a} = {}^t X \mathbf{y}$$

この方程式を正規方程式と呼ぶ.

3. (永年方程式 1) 直線 3 原子分子 (例えば  $\text{CO}_2$ ) のモデルとして, 図のように 3 質点  $m, M, m$  が質量の無視できるバネ定数  $k$  のバネで連結されている系を考える. 簡単のため質点の運動は質点を結ぶ直線上に限られるものとする.

- (1) 3 質点の平衡位置からの変位をそれぞれ  $x_1, x_2, x_3$  とする時, 各質点の運動方程式は以下のように書けることを示せ.

$$\left. \begin{aligned} \ddot{x}_1 &= \lambda(x_2 - x_1) \\ \ddot{x}_2 &= \mu(x_3 - 2x_2 + x_1) \\ \ddot{x}_3 &= \lambda(x_2 - x_3) \end{aligned} \right\} \text{ただし } \lambda = \frac{k}{m}, \mu = \frac{k}{M}$$

ここで  $\ddot{x}_i$  は時間に関する 2 階微分をあらわす.

- (2) 解を  $x_1 = a_1 e^{i\omega t}, x_2 = a_2 e^{i\omega t}, x_3 = a_3 e^{i\omega t}$  とおいて代入する. これを整理すると以下の形にすることができる.

$$(\omega^2 I - A)\mathbf{a} = 0$$

ただし  $I$  は単位行列で  $\mathbf{a} = {}^t(a_1, a_2, a_3)$  である. 行列  $A$  を書き下せ.

- (3) 自明でない解  $\mathbf{a} \neq 0$  が存在するための条件は  $\det(\omega^2 I - A) = 0$  である. この永年方程式を解いて系の固有振動数  $\omega$  を求めよ (一般にエルミート行列の特性方程式を永年方程式という).
- (4) それぞれの固有振動数  $\omega$  に対応する固有ベクトル  $\mathbf{a}$  を求め, それぞれの振動のパターンを論ぜよ.

4. (3 重対角行列の行列式) 次のような対角成分とそれに隣接する成分以外の成分が 0 である行列を 3 重対角行列という.

$$\begin{pmatrix} a_1 & b_1 & 0 & \dots & 0 \\ c_1 & a_2 & b_2 & \ddots & \vdots \\ 0 & \ddots & \ddots & \ddots & 0 \\ \vdots & \ddots & c_{n-2} & a_{n-1} & b_{n-1} \\ 0 & \dots & 0 & c_{n-1} & a_n \end{pmatrix}$$

- 3 重対角行列はいろいろな場面で登場する. 以下ではその幾つかの性質を調べる.

(1) 基本的な  $n \times n$  3重対角行列

$$T = \begin{pmatrix} 0 & 1 & & & \\ 1 & 0 & 1 & & \\ & \ddots & \ddots & \ddots & \\ & & & 1 & 0 & 1 \\ & & & & 1 & 0 \end{pmatrix}$$

を考える.

$$\mathbf{u}_j = {}^t \left( \sin \frac{j\pi}{n+1}, \sin \frac{2j\pi}{n+1}, \dots, \sin \frac{nj\pi}{n+1} \right) \quad (j = 1, \dots, n)$$

は  $T$  の固有ベクトルであることを示せ. またその固有値も求めよ.

(2)  $n \times n$  3重対角行列

$$A = \begin{pmatrix} a & b & & & \\ c & a & b & & \\ & \ddots & \ddots & \ddots & \\ & & c & a & b \\ & & & c & a \end{pmatrix}, bc \neq 0$$

は適当な対角行列  $P$  を用いると,

$$P^{-1}AP = aI + rT, r^2 = bc$$

と変型できることを示せ. ただし  $I$  は  $n \times n$  単位行列である.

(3)  $A$  の固有値と固有ベクトルを求めよ.

5. (永年方程式 2:  $n$  調和振動子) 固体中の弾性振動のモデルとして,  $n$  個の等質量 ( $m$ ) の質点が直線上に並んでおり, 隣あう質点が質量の無視できるバネ定数  $k$  のバネで連結されている系の振動特性を考える. 簡単のため運動は質点を結ぶ直線上に限られているものとする.

- (1) 各質点の平衡位置からの変位をそれぞれ  $x_1, \dots, x_n$  とする. このとき各質点の運動方程式を書け.
- (2) 解を  $x_l = a_l e^{i\omega t}$  ( $l = 1, \dots, n$ ) の形に仮定し, 運動方程式を  $(\omega^2 I - A)\mathbf{a} = 0$  の形で表せ. ここで  $A$  は  $n \times n$  行列,  $I$  は  $n \times n$  単位行列,  $\mathbf{a} = {}^t (a_1, \dots, a_n)$  をあらわす.

- (3) 永年方程式を解き，固有周期と固有ベクトルを求めよ．

6. (差分法による熱伝導方程式の解法) 1次元の熱伝導方程式

$$\frac{\partial T(t, x)}{\partial t} = \frac{\partial^2 T(t, x)}{\partial x^2}$$

を離散化して(コンピュータで)解く手法について考察する．ここで時間と空間の単位系を適当に変換し，熱拡散係数  $\kappa$  は 1 とした．

- (1) この方程式を 2次元  $(t, x)$  空間上の間隔一定の 2次元格子で離散化する．格子間隔をそれぞれ  $t_{i+1} - t_i = h$  ,  $x_{j+1} - x_j = k$  と置くことにする． $h$  が時間ステップ幅， $k$  が空間ステップ幅である． $T_{i,j}$  を  $T(t_i, x_j)$  の近似値とすると，上記の方程式は

$$\frac{T_{i+1,j} - T_{i,j}}{h} = \frac{T_{i,j+1} - 2T_{i,j} + T_{i,j-1}}{k^2} \quad (1)$$

と近似できることを示せ(注：もっとも近似法はこの一つではないことに注意しておく)．

- (2) 時間ステップ  $i$  での  $T_{i,j}$  を  $j$  について並べたベクトル  $\mathbf{u}^{(i)} = {}^t (T_{i,1}, T_{i,2}, \dots, T_{i,n})$  を導入する．すると(1)の近似式は  $n \times n$  行列  $A$  を導入して  $\mathbf{u}^{(i+1)} = A\mathbf{u}^{(i)}$  と書くことができる． $A$  を書き下せ．ただし境界条件  $T_{i,0} = T_{i,n+1} = 0$  がなりたつものとする．
- (3) 式(1)の解は  $\mathbf{u}^{(k)} = A^k \mathbf{u}^{(0)}$  で与えられる．しかしこれがもとの熱伝導方程式の近似解になっているためには，ベクトル  $\mathbf{u}^{(k)}$  のどの成分も発散するようなことがあってはならない．そのためには

$$\frac{h}{k^2} \leq \frac{1}{2}$$

であることが条件となる．これを証明せよ(3重対角行列の固有値を利用する)．