

## 14 エルミート共役

内積空間における線型作用素については、内積に由来するさまざまな数値的情報を利用することで、より強力な取り扱いが可能となる。その内容は、代数というよりは解析的であり、一方で量子論的でもあり、合わせて量子解析的ともいうべく、いわゆる線型代数の枠に収まりきらないのが何とも悩ましい。世間の教科書も、この内積空間における作用素の扱いが引き気味で、もどかしい限り。量子論の数学的形式を避けての正しい扱いは難しいと思いつつも、まずは無難なところから始めよう。

内積空間の間の線型写像  $\phi: V \rightarrow W$  に対して、線型写像  $\varphi: W \rightarrow V$  で、 $(w|\phi v) = (\varphi w|v)$  ( $v \in V, w \in W$ ) となるものを、 $\phi$  のエルミート共役<sup>\*93</sup>(hermitian conjugate) とよび、 $\varphi = \phi^*$  と表記する。エルミート共役は存在すれば一つしかない。実際、 $\psi$  も  $\phi$  のエルミート共役であったとすると、 $(\psi w|v) = (w|\phi v) = (\varphi w|v)$  がすべての  $v \in V$  で成り立つので、 $0 = (\psi w - \varphi w|v)$  で  $v = \psi w - \varphi w$  とおけば、 $\psi w = \varphi w$  ( $w \in W$ )。

例 14.1. 列ベクトル空間における標準的な内積に関して、行列を左から掛けることで得られる線型写像のエルミート共役は、行列のエルミート共役に他ならない。実際、 $A \in M_{m,n}(\mathbb{C})$  と  $v \in \mathbb{C}^n, w \in \mathbb{C}^m$  に対して、

$$(w|Av) = w^*Av = (A^*w)^*v = (A^*w|v).$$

エルミート共役をとる操作は共役線型であり、行列のエルミート共役と共通する代数関係をみたく。たとえば、

$$(\varphi\psi)^* = \psi^*\varphi^*, \quad (\phi^*)^* = \phi$$

であり、 $\phi$  がエルミート共役をもつ同型写像であれば、 $\phi^*$  も同型写像で  $(\phi^{-1})^* = (\phi^*)^{-1}$  が成り立つ。

命題 14.2. 有限次元内積空間  $V$  から内積空間  $W$  への線型写像  $\phi$  はエルミート共役をもつ。

*Proof.*  $V$  の正規直交基底  $\{e_1, \dots, e_n\}$  をとってきて、線型作用素  $\varphi: W \rightarrow V$  を  $\varphi(w) = \sum(\phi(e_k)|w)e_k$  で定めると、

$$(\varphi(w)|v) = \sum(w|\phi(e_k))(e_k|v) = (w|\phi(\sum e_k(e_k|v))) = (w|\phi(v)).$$

□

例 14.3.  $v \in V$  を線型写像  $\mathbb{C} \ni \lambda \mapsto \lambda v \in V$  と同一視すれば、そのエルミート共役  $v^*: V \rightarrow \mathbb{C}$  は、 $v^*: v' \mapsto (v|v') \in \mathbb{C}$  となる。とくに、 $v^*w = (v|w)$  であり、 $wv^*: V \rightarrow V$  は、線型作用素  $V \ni v' \mapsto w(v|v') = (v|v')w \in V$  を表す。物理ではこれを  $|w\rangle\langle v|$  のように書くのであった<sup>\*94</sup>。

また、標準内積空間  $\mathbb{C}^n$  から内積空間  $V$  への線型写像を  $V^n$  の元  $a = (a_1, \dots, a_n)$  と同一視すれば、 $a$  のエルミート共役  $a^*: V \rightarrow \mathbb{C}^n$  は、

$$a^* = \begin{pmatrix} a_1^* \\ \vdots \\ a_n^* \end{pmatrix} : v \mapsto \begin{pmatrix} (a_1|v) \\ \vdots \\ (a_n|v) \end{pmatrix}$$

のように表される。

問 14.1 (\*). 内積空間から 1 次元内積空間  $\mathbb{C}$  への線型写像でエルミート共役をもたないものを作れ。

<sup>\*93</sup> ほかに随伴 (adjoint) という数学業界特有のよび方もある。フランス語 (もとはラテン語) に由来し、joined to の意味。

<sup>\*94</sup> Dirac notation というのだが、元は Gibbs の dyad であり、さらには Grassmann まで遡ることはあまり知られていない。

定義 14.4. 内積空間から内積空間への同型写像  $\phi: V \rightarrow W$  で、 $(\phi(v)|\phi(v')) = (v|v')$  ( $v, v' \in V$ ) となるものをユニタリー写像 (unitary<sup>\*95</sup> map) という。ユニタリー写像にかかわる2つの内積空間は、内積空間として同じ構造をもつことになり、等距離同型である (isometrically isomorphic) とよばれる。

命題 14.5. 内積空間から内積空間への線型写像  $\phi: V \rightarrow W$  がユニタリー写像となるための必要十分条件は、 $\phi^* = \phi^{-1}$  であること。

命題 14.6. 有限次元内積空間から内積空間への線型写像  $\phi: V \rightarrow W$  について、次は同値。

- (i)  $\phi$  はユニタリーである。
- (ii)  $V$  の正規直交基底  $e_1, \dots, e_n$  で  $\phi(e_1), \dots, \phi(e_n)$  が  $W$  の正規直交基底となるものが存在する。
- (iii)  $V$  の勝手な正規直交基底  $e_1, \dots, e_n$  に対して、 $\phi(e_1), \dots, \phi(e_n)$  が  $W$  の正規直交基底となる。

系 14.7. 2つの有限次元内積空間が等距離同型であるための必要十分条件は、次元が一致すること。

問 14.2. (#) 以上の命題と系を示せ。こういうことは言われなくても自分で確かめようになりたい。

例 14.8. 内積空間  $V$  の正規直交基底  $(e_1, \dots, e_n)$  とユニタリー写像  $\Phi: \mathbb{C}^n \rightarrow V$  とは、関係  $\Phi(\delta_j) = e_j$  ( $1 \leq j \leq n$ ) により一対一に対応する。ここで、 $\delta_j$  は  $\mathbb{C}^n$  の基本ベクトルを表している。以前の例で導入した記号を使えば、

$$\Phi = \begin{pmatrix} e_1^* \\ \vdots \\ e_n^* \end{pmatrix}$$

であり、線型作用素  $\phi: V \rightarrow V$  の行列表示  $A$  を

$$\begin{pmatrix} e_1^* \\ \vdots \\ e_n^* \end{pmatrix} (\phi e_1, \dots, \phi e_n) = \begin{pmatrix} e_1^* \\ \vdots \\ e_n^* \end{pmatrix} (e_1, \dots, e_n) A = \begin{pmatrix} e_1^* e_1 & \dots & e_1^* e_n \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ e_n^* e_1 & \dots & e_n^* e_n \end{pmatrix} = I_n A = A$$

のように表すこともできる<sup>\*96</sup>。

補題 14.9 (分極等式 polarization identity). 実内積空間においては、等式

$$4(w|v) = (v+w|v+w) - (v-w|v-w)$$

が、複素内積空間においては、等式

$$4(w|v) = \sum_{k=0}^3 i^k (v + i^k w|v + i^k w)$$

が成り立つ。

*Proof.* 内積空間における等式  $2(v|w) + 2(w|v) = (v+w|v+w) - (v-w|v-w)$  を使うと、

$$\sum_{k=0}^3 i^k (v + i^k w|v + i^k w) = 2(v|w) + 2(w|v) + 2i((v|i w) + (i w|v)) = 4(w|v).$$

□

<sup>\*95</sup> unit からの派生語で、単位ベクトルを単位ベクトルに移すことに由来する。しかし無限次元ではそれだけから同型ではない。

<sup>\*96</sup> 双対空間を導入して、こういった計算を形式的かつ徹底的に行うことも可能。付録参照。

系 14.10. 内積空間  $V$  から内積空間  $W$  への線型写像  $\phi$  について、すべての  $v \in V$  で  $\|\phi(v)\| = \|v\|$  ならば、 $(\phi(v)|\phi(v')) = (v|v')$  ( $v, v' \in V$ ) が成り立つ。

Remark 9. 複素ベクトル空間  $V$  の2つのベクトル  $v, w \in V$  に複素数  $[v, w]$  を対応させる関数で、 $v$  について共役線型、 $w$  について線型なものを両線型形式 (sesquilinear form<sup>\*97</sup>) という。両線型形式で  $\overline{[v, w]} = [w, v]$  となるものをエルミート形式 (hermitian form) という。分極等式は両線型形式について成り立ち、それを使えば、両線型形式がエルミート形式になる条件を  $[v, v] \in \mathbb{R}$  ( $v \in V$ ) と言い換えることができる。

命題 14.11. 有限次元内積空間  $V$  における線型変換  $\phi$  について、次は同値。

- (i) すべての  $v \in V$  で  $\|\phi(v)\| = \|v\|$ .
- (ii) すべての  $v, w \in V$  で  $(\phi(v)|\phi(w)) = (v|w)$ .
- (iii)  $\phi^* = \phi^{-1}$ .
- (iv)  $\phi$  は正規直交基底を正規直交基底に移す。

Proof. (i)  $\iff$  (ii) および (ii)  $\iff$  (iii)  $\iff$  (iv) は既にわかっている。(ii) を仮定すると、 $\phi$  は  $V$  の正規直交基底を  $V$  の正規直交系に移し、 $V$  が有限次元であるから、後者も正規直交基底となって (iv) が従う。□

上の同値な条件を満たす線型変換を、実内積空間の場合は直交変換 (orthogonal<sup>\*98</sup> transformation)、複素内積空間の場合はユニタリー変換 (unitary transformation) と呼ぶ。行列の場合は、直交行列、ユニタリ行列という言い方をする。また、その条件  ${}^t T T = I, U^* U = I$  をそれぞれ書いてみると、 $\mathbb{R}^n$  または  $\mathbb{C}^n$  の正規直交基底を並べたものに他ならず、両者は表裏一体の関係にあることがわかる。

命題の内容を行列表示で形式的に書いてみることも可能で、内積空間  $V$  の2つの正規直交基底  $e = (e_1, \dots, e_n), f = (f_1, \dots, f_n)$  に対して、

$$f e^* = (f_1, \dots, f_n) \begin{pmatrix} e_1^* \\ \vdots \\ e_n^* \end{pmatrix} = f_1 e_1^* + \dots + f_n e_n^*$$

は  $V$  のユニタリー変換  $\phi$  を定め、一方、 $\phi$  の行列表示は、

$$f^* e = \begin{pmatrix} f_1^* e_1 & \dots & f_1^* e_n \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ f_n^* e_1 & \dots & f_n^* e_n \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} (f_1|e_1) & \dots & (f_1|e_n) \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ (f_n|e_1) & \dots & (f_n|e_n) \end{pmatrix}$$

で与えられる。これがユニタリー行列であることは、 $(f^* e)^* (f^* e) = e^* f f^* e = e^* e = I$  のように形式的に確かめることもできる。

問 14.3. ユニタリー行列の複素共役および転置は、再びユニタリー行列である。

問 14.4. ユニタリー行列の行列式の絶対値は 1 である。とくに、直交行列の行列式の値は  $\pm 1$  である。

問 14.5. 奇数次の直交行列  $T$  は、行列式の値  $\tau = \det(T)$  を固有値にもつ。

ヒント：等式  ${}^t T (\tau I_n - T) = -\tau^t (\tau I_n - T)$ 。

<sup>\*97</sup> sesqui = 1 + 1/2 ということなので勘定が合わぬ。両の字の妥当性は関数解析の注に書いたので、ここでは繰り返さない。

<sup>\*98</sup> 正しくは orthonormal とよぶべきではあるが、まあいい加減なものである。

例 14.12.

(i) 実数  $\alpha, \beta, \gamma, \theta$  に対して、

$$\begin{pmatrix} e^{i\alpha} \cos \theta & -e^{-i\gamma} \sin \theta \\ e^{-i\beta} \sin \theta & e^{-i(\alpha+\beta+\gamma)} \cos \theta \end{pmatrix}$$

はユニタリー行列。とくに、 $\alpha = \beta = \gamma = 0$  のときは、回転の行列 (§16 参照) である。

(ii)  $n$  次の並換  $\sigma = (\sigma(j))_{1 \leq j \leq n}$  に対して、行列

$$T = (e_{\sigma(1)}, \dots, e_{\sigma(n)}) = (\delta_{j, \sigma(k)})_{1 \leq j, k \leq n}$$

は直交行列である。とくに巡回置換<sup>\*99</sup>(cyclic permutation)  $\sigma = (2, 3, \dots, n, 1)$  の場合、

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

である。これを巡回行列とよぶ。

問 14.6. 上の例以外に、2 次のユニタリー行列はあるか。

問 14.7. 巡回行列  $T$  の冪  $T^k$  ( $k = 2, 3, \dots, n$ ) を具体的に表示せよ。

$T^* = T$  となる作用素 (行列) を実の場合は対称作用素 / 行列 (symmetric operator/matrix)、複素の場合はエルミート作用素 / 行列 (hermitian operator/matrix) と称える。また、 $T^*T = TT^*$  となるものを正規作用素 / 行列 (normal operator/matrix)<sup>\*100</sup>とよぶ。直交行列、ユニタリー行列、エルミート行列、これらはずべて正規行列の仲間である。

Remark 10.

- (i) エルミート行列の和も差もエルミート行列であるが、エルミート行列の積がエルミート行列になるための条件は、積が交換すること。
- (ii) ユニタリー行列の積はユニタリー行列となるが、ユニタリー行列の和がユニタリー行列になることは稀である。

例 14.13.

(i) 3 次のエルミート行列の形は

$$\begin{pmatrix} a_1 & b_1 & c \\ \bar{b}_1 & a_2 & b_2 \\ \bar{c} & \bar{b}_2 & a_3 \end{pmatrix}.$$

ここで、 $a_j$  は実数、他は複素数を表す。

(ii) 2 次のエルミート行列の作る実ベクトル空間の基底として、Pauli のスピン行列

$$\sigma_1 = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad \sigma_2 = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad \sigma_3 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

に単位行列  $I_2$  を加えたものを取りることができる。パウリ行列はユニタリー行列でもある。

<sup>\*99</sup> 巡換と書いて「めぐりかえ」と読みたいところではあるが、さすがにちょっと。

<sup>\*100</sup> またもや正規である。良い性質の行列ぐらいの意味であるが、他に呼び方はないものか。

問 14.8. (#) エルミート行列全体は、実ベクトル空間をなす。その次元を求めよ。

問 14.9. ベクトル  $\vec{a} = (a_1, a_2, a_3) \in \mathbb{R}^3$  に対して、 $\sigma \cdot \vec{a} = a_1\sigma_1 + a_2\sigma_2 + a_3\sigma_3$  とおくと、

$$(\sigma \cdot \vec{a})(\sigma \cdot \vec{b}) = (\vec{a} | \vec{b})I_2 + i\sigma \cdot (\vec{a} \times \vec{b}).$$

命題 14.14. 内積空間  $V$  の部分空間への正射影  $E$  は、エルミートな射影 (すなわち  $E^2 = E = E^*$ ) である。逆に、エルミートな射影  $E$  に対して、 $E$  は部分空間  $W = EV$  への正射影である。

*Proof.*  $V$  における射影  $E$  と  $V$  の直和分解  $V = EV \oplus (I - E)V$  が対応するので、 $E^* = E \iff EV \perp (I - E)V$  がわかればよい。 $(Ev | (I - E)w) = (v | (E^* - E^*E)w)$  より、直交性は  $E^* = E^*E$  と言い換えられるので、前提  $E^2 = E$  の下、これが  $E^* = E$  と同値であることは見易い。□

例 14.15. 内積空間  $\mathbb{C}^2$  は、量子力学を組み立てる上での基本素材とでも言うべきもので、その部分空間の記述を調べておくことは基本的な意味をもつ。自明でない部分空間は 1 次元であるので、 $\mathbb{C} \begin{pmatrix} 1 \\ w \end{pmatrix} = \mathbb{C} \begin{pmatrix} w^{-1} \\ 1 \end{pmatrix}$  のように、拡大複素数  $w \in \bar{\mathbb{C}} = \mathbb{C} \cup \{\infty\}$  で識別される。これに応じて、1 次元射影も

$$E = \frac{1}{1 + |w|^2} \begin{pmatrix} 1 & \bar{w} \\ w & |w|^2 \end{pmatrix}$$

のように、 $w \in \bar{\mathbb{C}}$  を使って記述される。この対応で、直交補空間をとる操作  $E \mapsto I_2 - E$  は、複素数の反転  $z \mapsto -1/\bar{w}$  に相当することに注意。

一方で、エルミート行列  $E$  の表示を

$$E = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 + z & x - iy \\ x + iy & 1 - z \end{pmatrix}, \quad x, y, z \in \mathbb{R}$$

のように変更し、これが正射影を表すための条件  $E^2 = E$  を書いてみると  $x^2 + y^2 + z^2 = 1$  となるので、 $\bar{\mathbb{C}}$  は座標球面と同定されることになる。この意味で、 $\bar{\mathbb{C}}$  は複素球面と呼ばれる。球面の極  $(0, 0, \pm 1)$  がそれぞれ  $w = 0, \infty$  に対応している。

問 14.10.  $E$  とパウリ行列の関係を考察せよ。

問 14.11. 直和分解  $V = V_1 \oplus \cdots \oplus V_r$  が直交分解であるための必要十分条件は、対応するすべての射影  $E_i$  が正射影となることである。

命題 14.16.

- (i) エルミート行列 (とくに実対称行列) の固有値は実数。
- (ii) ユニタリー行列 (とくに直交行列) の固有値は、絶対値 1 の複素数。

*Proof.* この証明は簡単で楽しい。 $Av = \lambda v$  とすると、 $A^* = A$  であれば、 $\lambda(v|v) = (v|Av) = (A^*v|v) = (Av|v) = \bar{\lambda}(v|v)$  から、 $\lambda = \bar{\lambda}$ 。

$A^* = A^{-1}$  であれば、 $A^{-1}v = \frac{1}{\lambda}v$  に注意して、 $\bar{\lambda}(v|v) = (Av|v) = (v|A^{-1}v) = \frac{1}{\lambda}(v|v)$  より、 $|\lambda| = 1$ 。□

問 14.12. (#) 行列

$$\begin{pmatrix} \cos \theta & \sin \theta \\ \sin \theta & -\cos \theta \end{pmatrix}, \quad \begin{pmatrix} \cos \theta & -\sin \theta \\ \sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix}$$

の固有値を求めよ。

問 14.13. ユニタリー行列  $U$  と単位行列  $I$  の和がユニタリー行列であれば、 $U$  の固有値は  $e^{\pm 2\pi i/3}$  の形である。

補題 14.17 (Schur). 任意の行列は、ユニタリ行列により三角行列<sup>\*101</sup> (*triangular matrix*) に相似変形できる。

*Proof.* 行列のサイズ  $n$  の大きさに関する帰納法。サイズが  $n-1$  の行列に対しては正しいと仮定する。いま、サイズが  $n$  の行列  $A$  に対して、 $A$  の固有値  $\alpha$  とその固有ベクトル  $\vec{u}$  を 1 組選び、 $\vec{u}_1 = \vec{u}/\|\vec{u}\|$  を含む正規直交基底  $(\vec{u}_1, \dots, \vec{u}_n)$  を用意すると、

$$A(\vec{u}_1, \dots, \vec{u}_n) = (\vec{u}_1, \dots, \vec{u}_n) \begin{pmatrix} \alpha & * \\ 0 & B \end{pmatrix}$$

という表示が得られる。ただし  $B$  はサイズが  $n-1$  の行列である。こうして得られた行列  $B$  に帰納法の仮定を適用すると、サイズが  $n-1$  のユニタリー行列  $T$  で、 $T^*BT$  が (サイズ  $n-1$  の) 三角行列となるものが存在する。そこで、サイズが  $n$  のユニタリー行列を

$$U = (\vec{u}_1, \dots, \vec{u}_n) \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & T \end{pmatrix}$$

で定めると、 $U^*AU$  は三角行列となってめでたい。 □

定理 14.18 (Schur-Toeplitz). 正規行列はユニタリー行列で対角化できる。逆にそのような行列は正規行列である。

*Proof.* 逆の方はすぐにわかるので、順の方を示す。まず、正規行列  $A$  とユニタリー行列  $U$  に対して、行列  $U^*AU$  は再び正規行列になることに注意する。

そこで、三角行列  $B$  に対して、

$$BB^* = B^*B \iff B \text{ は対角行列}$$

を示せば証明が完了する。これは左方を具体的に計算してみるとわかる。 □

*Remark 11.* ここではできるだけ手っ取り早い証明を与えたが、もっと自然な方法は、行列が線型作用素の表示形式であることと、下の固有ベクトルの性質、および直交分解を組み合わせたものである。付録 C を参照。

問 14.14. 2 つのユニタリー行列  $U, V$  の和  $U+V$  が再びユニタリー行列になる場合について調べよ。

問 14.15. 次の形のブロック行列が正規であれば、 $B=0$  である。ただし、 $A, C$  は正方行列とする。

$$\begin{pmatrix} A & B \\ 0 & C \end{pmatrix}.$$

次の固有ベクトルに関する正規行列の性質も重要である。

命題 14.19. 正規行列  $A$  に対して、

- (i)  $A\vec{x} = \lambda\vec{x}$  ならば、 $A^*\vec{x} = \bar{\lambda}\vec{x}$  である。
- (ii)  $A\vec{x} = \lambda\vec{x}$ ,  $A\vec{y} = \mu\vec{y}$  ( $\lambda \neq \mu$ ) であるならば、 $\vec{x}$  と  $\vec{y}$  は直交する。

<sup>\*101</sup> ここで扱われるのは上三角行列と呼ばれるもので、対角線よりも下の成分がすべて 0 の行列をいう。

Proof. (i) は、

$$0 = ((A - \lambda I)\vec{x} | (A - \lambda I)\vec{x}) = ((A^* - \bar{\lambda}I)\vec{x} | (A^* - \bar{\lambda}I)\vec{x})$$

からわかる。(2つ目の等号で、 $AA^* = A^*A$  を使う。)

(ii) は (i) に注意して、

$$\mu(\vec{x} | \vec{y}) = (\vec{x} | A\vec{y}) = (A^*\vec{x} | \vec{y}) = \lambda(\vec{x} | \vec{y})$$

による。 □

問 14.16. 実正規行列  $A$  の固有値  $\lambda$  の固有ベクトル  $v$  に対して、ベクトル空間  $\mathbb{C}v + \mathbb{C}\bar{v}$  は、 $A$  及び  $A^*$  で不変であり、したがってその直交補空間も不変であることを示せ。

正規行列の対角化の手続き

ステップ1 固有値と固有空間を求める。

ステップ2 各固有空間ごとに正規直交基底を定める。

ステップ3 固有空間ごとの正規直交基底を並べてできるユニタリー行列が正規行列の対角化を実現する。

ステップ1で、固有方程式から固有値を求め、しかる後に固有空間を計算するのは効率が悪いため、直接、固有ベクトル方程式を解くことで、固有値と固有空間を同時に求めるのがよい場合もある。

例 14.20.

(i) 回転の行列 (§ 16 参照) の対角化。

$$\begin{pmatrix} \cos \theta & -\sin \theta \\ \sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ \pm i \end{pmatrix} = e^{\mp i\theta} \begin{pmatrix} 1 \\ \pm i \end{pmatrix}.$$

(ii) 巡回行列の固有値と固有ベクトル。これは直接固有ベクトル方程式を解くのがよい。

$$T \begin{pmatrix} x_1 \\ \vdots \\ x_n \end{pmatrix} = \lambda \begin{pmatrix} x_1 \\ \vdots \\ x_n \end{pmatrix} \iff \begin{pmatrix} x_n \\ x_1 \\ \vdots \\ x_{n-1} \end{pmatrix} = \lambda \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \\ \vdots \\ x_n \end{pmatrix} \iff x_k = \lambda^{-k} x_n, \lambda^n = 1.$$

(iii)  $A$  型グラフの隣接行列の固有値と固有ベクトル。

$$\begin{pmatrix} x_2 \\ x_1 + x_3 \\ \vdots \\ x_{n-2} + x_n \\ x_{n-1} \end{pmatrix} = \lambda \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \\ \vdots \\ x_{n-1} \\ x_n \end{pmatrix} \iff x_{j-1} + x_{j+1} = \lambda x_j (2 \leq j \leq n-1), x_2 = \lambda x_1, x_{n-1} = \lambda x_n$$

これは、3項間漸化式  $x_{k-1} + x_{k+1} = \lambda x_k$  ( $k \geq 1$ ) を初期条件  $x_0 = 0$  の下で解いて、終期条件  $x_{n+1} = 0$  を課せばよい。特性二次方程式  $t^2 - \lambda t + 1 = 0$  の解を  $q^{\pm 1}$  とすれば、 $\lambda = q + q^{-1}$  であり、 $x_k = q^k - q^{-k}$  ( $1 \leq k \leq n$ ) に終期条件を課すことで、 $q^{2n+2} = 1$  となる。これから、 $q = \pi i l / (n+1)$  ( $1 \leq l \leq n$ ) に応じて  $\lambda = 2 \cos \frac{\pi l}{n+1}$  を固有値とする固有ベクトル  $x_k / 2i = \sin \frac{\pi k l}{n+1}$  ( $1 \leq k \leq n$ ) を得る。

問 14.17. (#) パウリ行列をユニタリー行列で対角化せよ。

次の命題は、今までに用意した定理・方法を組み合わせることで、困難なく示される。

命題 14.21. 実対称行列は直交行列によって対角化される。

問 14.18. 何をどう組み合わせるとよいのか考えて、証明にまとめる。

問 14.19. 実対称行列

$$\begin{pmatrix} \cos(2\theta) & \sin(2\theta) \\ \sin(2\theta) & -\cos(2\theta) \end{pmatrix}$$

を対角化する直交行列を求めよ。

正規作用素  $A$  の互いに異なる固有値を  $\{\alpha_j\}$  とし、固有空間  $V_{\alpha_j}$  への正射影を  $E_j$  とすると、 $I_V = \sum_j E_j$  は直交分解を与え、 $A = \sum_j \alpha_j E_j$  となる。この表示を  $A$  のスペクトル分解<sup>\*102</sup>(spectral decomposition) と称する。これは、固有ベクトルの選び方の任意性を排除した表示であり、無限次元内積空間に移行しやすい形になっている。

最後に、次の二次形式とも関係してくるエルミート行列の正值性について触れておこう。エルミート性の特徴づけは、分極等式のところでも注意した。他の性質は、エルミート行列の固有値が実数であることと、ユニタリ行列による対角化を使えば、難なくわかる。もはや練習問題に過ぎない。

命題 14.22. 内積空間  $V$  における線型作用素  $H$  がエルミートであるための必要十分条件は、すべての  $v \in V$  に対して  $(v|Hv)$  が実数であること。そしてこのとき、 $H$  の最大固有値・最小固有値はそれぞれ、

$$\max\{(v|Hv); v \in V, |v| = 1\}, \quad \min\{(v|Hv); v \in V, |v| = 1\}$$

に一致する。

定理 14.23. 有限次元内積空間  $V$  における作用素  $H$  について、(i)–(iii) は同値。さらに、(iv)–(vi) も同値。

- (i) すべての  $v \in V$  に対して  $(v|Hv) \geq 0$  である。
- (ii)  $H = A^*A$  となるような  $V$  における線型作用素  $A$  が存在する。
- (iii)  $H$  はエルミートで、そのすべての固有値は正または零。
- (iv) すべての  $0 \neq v \in V$  に対して  $(v|Hv) > 0$  である。
- (v)  $H = A^*A$  となるような  $V$  における線型作用素  $A$  で逆をもつものが存在する。
- (vi)  $H$  はエルミートで、そのすべての固有値は正。

前半の同値な条件を満たすエルミート作用素を正值<sup>\*103</sup>(positive semidefinite) あるいは簡単に正である (positive) という。後半のより強い条件を満たすエルミート作用素を正定値 (positive definite) という。

系 14.24. 列ベクトル空間  $\mathbb{C}^n$  上の内積と  $n$  次正定値行列は一対一に対応する。また、列ベクトル空間  $\mathbb{R}^n$  上の内積と  $n$  次正定値実行列も一対一に対応する。

<sup>\*102</sup> ラテン語の spectrum に由来。狭義には分光学における周波数成分を意味するが、背景にある何かから見える形で現れ出たもの全般をさす。量子論の発展に伴い周波数成分の情報がエルミート作用素の固有値と認識され、それが数学用語として転用される。

<sup>\*103</sup> 半正定値とも呼ばれる。この正負にかかわる用語は、洋の東西問わず、どうにも不自由である。非負 (non-negative) のような言い方は見苦しいだけでなく、論理的にも問題がある。いっそのこと、零も含めて正とよび、零を含めない正は別の言い方、例えば真正とか、にした方が幸せかも知れない。実際、作用素解析方面では、そのような使い方になっている。