クォータニオン入門加筆

金谷一朗

2014年8月13日

目次

第0章	オリジナル版の内容のまとめ	5
0.1	実数・複素数・クォータニオン — 数	5
0.2	行列 — もうひとつの数	7
0.3	行列による2次元の回転と内積	9
0.4	複素数による 2 次元の回転	10
0.5	行列による3次元の回転と外積	11
0.6	クォータニオンによる 3 次元の回転	13
0.7	テンソルとスピノール	14
第1章	群について	15
第2章	リー群(リー代数)について	17
第3章	束について	19

第0章

オリジナル版の内容のまとめ

0.1 実数・複素数・クォータニオン — 数

0.1.1 実数

C++ 言語では double 型に単項プラス、単項マイナス、和、差、積、商の 6 個の演算子が定義されている。これを「double 型は**数としてのインタフェース**を持つ」と言う。

数としてのインタフェースは実際には次のリストに集約される。

和の演算子 a+bの+演算子.

零元 (ゼロ、和の単位元) 0+a=a+0=a であるような 0.

負元(和の逆元) a に対して -a+a=0 となるような -a.

積の演算子 *a · b の ·* 演算子. 普通は省略される.

単位元 (イチ) 1a = a1 = a であるような 1.

逆元 a に対して $a^{-1}a = 1$ であるような a^{-1} .

C++ 言語の double 型の元になっている**実数**は上述のインタフェースを持つ.上述の 6 個のインタフェースは

和 演算子, 単位元, 逆元

積 演算子, 単位元, 逆元

という3個ずつのインタフェースに分類できる.

和と積にはそれぞれ次の関係がある.

$$abc = (ab)c \tag{1}$$

$$= a(bc) \tag{2}$$

$$a + b + c = (a + b) + c$$
 (3)

$$= a + (b+c) \tag{4}$$

これを結合則と呼ぶ.

和と積が混在した場合は常に積が優先される。

$$ab + c = (ab) + c \tag{5}$$

和と積の間には次の関係が成り立つ.

$$a(b+c) = ab + ac (6)$$

$$(a+b)c = ac + bc (7)$$

これを分配則と呼ぶ.

零元 (ゼロ, 和の単位元) と任意の元との積は常に零元である.

$$0a = a0 = 0 \tag{8}$$

0.1.2 複素数

実数に限らず、**複素数**も上述の 6 個のインタフェース、結合則、分配則に従う。複素数とは実数単位 1 の時数倍と虚数単位 i の実数倍との和である。a,b を実数とすると、 $\alpha = 1a + ib$ が複素数の一般形である。

虚数単位は次の性質を持つ.

$$i^2 = -1 \tag{9}$$

複素数は数としてのインタフェースに加えて次のインタフェースを持つ。

共役複素数 ある複素数 α が $\alpha=1a+ib$ であるとき $\alpha^*\equiv 1a-ib$ なる α^* を α の共役 複素数と呼ぶ.

複素数のノルム ある複素数 α について,

$$\|\alpha\| \equiv \sqrt{\alpha^* \alpha} \tag{10}$$

を α のノルムと呼ぶ. ノルムは「大きさ」という概念に近い.

複素数 α の逆数 (逆複素数) α^{-1} は次のように求めることが出来る.

$$\alpha^{-1} = \frac{\alpha^*}{\|\alpha\|^2} \tag{11}$$

0.1.3 クォータニオン

 $Q=1a+{\rm i}b+{\rm j}c+{\rm k}d$ なる数 Q を**クォータニオン**(四元数)と呼ぶ。ただし ${\rm i,j,k}$ は それぞれクォータニオン単位であって,

$$i^2 = j^2 = k^2 = ijk = -1, ij = -ji = k, jk = -kj = i, ki = -ik = j$$
 (12)

であるとする.

クォータニオンは数としてのインタフェースに加えて次のインタフェースを持つ.

共役クォータニオン あるクォータニオン Q が $Q=1a+\mathrm{i}b+\mathrm{j}c+\mathrm{k}d$ であるとき $Q^*\equiv 1a-\mathrm{i}b-\mathrm{j}c-\mathrm{k}d$ なる Q^* を Q の共役クォータニオンと呼ぶ.

クォータニオンのノルム あるクォータニオンQ について,

$$||Q|| \equiv \sqrt{Q^*Q} \tag{13}$$

を Q のノルムと呼ぶ、ノルムは「大きさ」という概念に近い、

クォータニオン Q の逆数 (逆クォータニオン) Q^{-1} は次のように求めることが出来る.

$$Q^{-1} = \frac{Q^*}{\|Q\|^2} \tag{14}$$

0.2 行列 — もうひとつの数

0.2.1 連立線形方程式と行列

未知数 x に関する線形方程式

$$ax + b = 0 (15)$$

の解は $x = -a^{-1}b$ である.

未知数 x_1, x_2 に関する連立線形方程式

$$a_{1,1}x_1 + a_{1,2}x_2 + b_1 = 0 (16)$$

$$a_{2,1}x_1 + a_{2,2}x_2 + b_2 = 0 (17)$$

の解について, 新たな記号を発明して

$$\begin{bmatrix} a_{1,1} & a_{1,2} \\ a_{2,1} & a_{2,2} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} b_1 \\ b_2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \end{bmatrix}$$
 (18)

と書き直し,

$$A \equiv \begin{bmatrix} a_{1,1} & a_{1,2} \\ a_{2,1} & a_{2,2} \end{bmatrix}, X \equiv \begin{bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{bmatrix}, B \equiv \begin{bmatrix} b_1 \\ b_2 \end{bmatrix}, O \equiv \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \end{bmatrix}$$
 (19)

とすると、未知数 x_1, x_2 に関する連立線形方程式は

$$AX + B = O (20)$$

と書け、シンプルで美しく見える。演算規則をうまく調整すると、上述の連立線形方程式の解は $X = -A^{-1}B$ と書ける。このようにして作った A,B,X,O を**行列**と呼ぶ。

0.2.2 正方行列

各要素が実数からなり、行と列の大きさが等しい行列を**実正方行列**と呼ぶ。実正方行列 を A とすると次のように書ける

$$A = \begin{bmatrix} a_{11} & a_{12} & \dots & a_{1j} & \dots & a_{1n} \\ a_{21} & a_{22} & & & & & \\ \vdots & & \ddots & & & & \\ a_{i1} & & & a_{ij} & & & \\ \vdots & & & \ddots & & & \\ a_{n1} & & & & a_{nn} \end{bmatrix}$$

$$(21)$$

そこで実正方行列 A は,その要素と添字を使って $[a_{ij}]$ と書くこともある.

実正方行列には

- 和
- 零元

負元

が定義されている。行列 $[a_{ij}]$ と行列 $[b_{ij}]$ の和は

$$[a_{ij}] + [b_{ij}] \equiv [a_{ij} + b_{ij}] \tag{22}$$

であり、行列の零元(ゼロ行列) O はすべての要素が 0 であるような行列である.

行列 $[a_{ij}]$ と行列 $[b_{ij}]$ の積も定義されており

$$[a_{ij}][b_{ij}] \equiv \sum_{k=1}^{n} [a_{ik}b_{kj}]$$
 (23)

である. この定義から、積の単位元 (単位行列) I は

$$I \equiv \begin{bmatrix} 1 & 0 & \dots \\ 0 & 1 & \\ \vdots & & \ddots \end{bmatrix}$$
 (24)

でなければならないことがわかる.単位行列 I は $[\delta_{ij}]$ とも書く.デルタ記号を使うのは歴史的理由である.

0.2.3 直交行列とユニタリ行列

行列 $[a_{ij}]$ に対して,行と列を入れ替えた $[a_{ji}]$ は元の行列の**転置行列**と呼ばれる.転置行列は

$$[a_{ij}]^t \equiv [a_{ji}] \tag{25}$$

のような記号を使って表す。もし

$$[a_{ij}]^t = [a_{ij}] \tag{26}$$

であるならば、行列 $[a_{ij}]$ は**対称行列**である。もし

$$[a_{ij}]^t = -[a_{ij}] (27)$$

であるならば、行列 $[a_{ij}]$ は**反対称行列**である.

実数の代わりに複素数を用いた正方行列を**複素正方行列**と呼ぶ。いま複素正方行列を $[\alpha_{ij}]$ で表すとき,その共役と転置を行った $[\alpha_{ji}^*]$ を共**役転置行列**と呼ぶ。共役転置行列を作る操作には特別な記号が割り当てられており,次のように表す。

$$[\alpha_{ij}]^{\dagger} \equiv [\alpha_{ji}^*] \tag{28}$$

もし

$$[a_{ij}]^{\dagger} = [a_{ij}] \tag{29}$$

であるならば、行列 $[\alpha_{ij}]$ は**エルミート行列**である。もし

$$[a_{ij}]^{\dagger} = -[a_{ij}] \tag{30}$$

であるならば、行列 $[\alpha_{ij}]$ は**反エルミート行列**である.

実正方行列 A について、もし

$$A^t A = I (31)$$

であるならば,行列 A は**直交行列**である.複素正方行列 A について,もし

$$A^{\dagger}A = I \tag{32}$$

であるならば、行列 A は**ユニタリ行列**である.

0.3 行列による 2 次元の回転と内積

0.3.1 ベクトル

ベクトルには

- 和
- 零元 (ゼロベクトル)
- 負元 (逆ベクトル)

がある. またベクトルは実数倍が出来る.

ベクトルpのノルム $\|p\|$ という量を定義できる。ノルムの定義は複数あるが、最もよく用いられているものは、ベクトルをユークリッド空間における位置とみなし、その位置の原点からの距離とする定義である。

0.3.2 内積

二つのベクトル p,q の間に**内積**という演算が定義できる。内積は $\langle p,q \rangle$ で表す。ベクトルをユークリッド空間における位置 $\overrightarrow{OP},\overrightarrow{OQ}$ とみなしたとき,二つのベクトルのなす角度を θ として,

$$\langle \boldsymbol{p}, \boldsymbol{q} \rangle \equiv \|\boldsymbol{p}\| \|\boldsymbol{q}\| \cos \theta \tag{33}$$

と定義するのが,最も一般的な内積の定義である.この定義に従えば,ベクトル p のノルム $\|p\|$ は

$$\|\boldsymbol{p}\| = \sqrt{\langle \boldsymbol{p}, \boldsymbol{p} \rangle} \tag{34}$$

である.

幾何学的な座標系を導入すると便利なことが多々ある。座標系を表すベクトルを**基底ベクトル**と呼ぶ。基底ベクトルとしていま e_1,e_2 があるとする。

ベクトル \mathbf{p} の成分を p_1, p_2 で表すと,

$$p_i = \langle \boldsymbol{p}, \mathbf{e}_i \rangle \tag{35}$$

である。ただしiは1,2である。ベクトルは成分と基底ベクトルから次のように合成できる。

$$\boldsymbol{p} = \sum_{i=1}^{2} p_i \mathbf{e}_i \tag{36}$$

基底ベクトルの組として**正規直交系**を選ぶとは

$$\|\mathbf{e}_1\| = \|\mathbf{e}_2\| = 1 \tag{37}$$

$$\langle \mathbf{e}_1, \mathbf{e}_2 \rangle = 0 \tag{38}$$

を満たすような e_1, e_2 を選ぶということである。一般には

$$\langle \mathbf{e}_i, \mathbf{e}_i \rangle = \delta_{ij} \tag{39}$$

と書くことが多い.

0.3.3 ベクトルの回転

ベクトル \mathbf{p} の正規直交系での成分 p_1, p_2 を行列風に

$$\begin{bmatrix} p_1 \\ p_2 \end{bmatrix} \tag{40}$$

と書くと便利なことがある。ベクトル p で表される位置(これを今後 \overrightarrow{OP} としよう)を原点まわりに θ 回転させた位置(これは $\overrightarrow{OP'}$ とする)のベクトル p' の成分は次のように計算出来る。

$$\begin{bmatrix} p_1' \\ p_2' \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \cos \theta & -\sin \theta \\ \sin \theta & \cos \theta \end{bmatrix} \begin{bmatrix} p_1 \\ p_2 \end{bmatrix}$$
 (41)

証明はオリジナル版を参照.

ここで行列

$$T(\theta) \equiv \begin{bmatrix} \cos \theta & -\sin \theta \\ \sin \theta & \cos \theta \end{bmatrix} \tag{42}$$

を導入し、ベクトルと行列を意図的に混同すると

$$\mathbf{p}' = T(\theta)\mathbf{p} \tag{43}$$

という簡潔な式が得られる。ここで行列だとか成分だとかを一切忘れて、ベクトル p に作用するものとして $T(\theta)$ を捉える。この $T(\theta)$ は作用素と呼ばれる。

0.4 複素数による 2 次元の回転

0.4.1 複素数で表す2次元ベクトル

正規直交系の基底ベクトルとは

$$\langle \mathbf{e}_i, \mathbf{e}_i \rangle = \delta_{ij} \tag{44}$$

を満たしてさえいればよい。もし内積の定義を都合よく選べば

$$e_1 = 1, e_2 = i$$
 (45)

なる座標系を作ることが出来る。実際この座標系は**複素座標系**またはガウス座標系と呼ばれる。

0.4.2 回転

複素座標系では、内積 $\langle \alpha, \beta \rangle$ を次のように定義する.

$$\langle \alpha, \beta \rangle \equiv \alpha^* \beta \tag{46}$$

複素座標系における回転の作用素 $U(\theta)$ は次の形を取る.

$$U(\theta) = \cos \theta + i \sin \theta \tag{47}$$

...

$$\mathbf{p}' = U(\theta)\mathbf{p} \tag{48}$$

オイラーの公式

$$e^{i\theta} = \cos\theta + i\sin\theta \tag{49}$$

を用いると、回転 $T(\theta)$ は

$$U(\theta) = e^{i\theta} \tag{50}$$

とさらに簡潔に書ける.

0.4.3 ベクトルと行列と複素数の関係

2次元ベクトルが行列でも複素数でも書けるのは、基底ベクトルの取り方次第だからである。基底ベクトルに正規直交系を選ぶと便利であった。正規直交系とは基底ベクトル p_i が

$$\langle \mathbf{e}_i, \mathbf{e}_i \rangle = \delta_{ij} \tag{51}$$

でありさえすればよく、内積をうまく定義してやれば自由に基底ベクトルを選べる。

行列スタイルを採用して

$$e_1 = \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix}, e_2 = \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix} \tag{52}$$

としても良かったし、複素数スタイルを採用して

$$e_1 = 1, e_2 = i$$
 (53)

としても良かった。どちらかと言えば複素数スタイルのほうが数としてのインタフェースを使えるので優れているとは言える。そこで数としてのインタフェースを保ちつつ行列も 使えないかと考えると

$$e_1 = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{bmatrix}, e_2 = \begin{bmatrix} 0 & -1 \\ 1 & 0 \end{bmatrix}$$
 (54)

という基底ベクトルも良いことに気づくだろう.この場合 e_1 のほうは単位行列 I と同じであるので,もうひとつの e_2 のほうを虚数単位 i に対応させて

$$I \equiv \begin{bmatrix} 0 & -1 \\ 1 & 0 \end{bmatrix} \tag{55}$$

と名づけても構わない.

0.5 行列による 3 次元の回転と外積

0.5.1 外積

2次元のユークリッド空間を3次元に拡張するのはわけないことだ。とりわけ行列スタイルであればほとんど自動的に

$$e_1 = \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}, e_2 = \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \end{bmatrix}, e_3 = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{bmatrix},$$
 (56)

を採用すれば良いことがわかる.

ここで、3次元空間で非常にうまくいくトリックを導入する。次に述べる**外積**という演算を3次元ベクトル同士に定義する。

$$r = p \times q \tag{57}$$

ここにベクトルr はベクトルp およびq に直交し、そのノルムがベクトルp とベクトルq の張る平行四辺形に等しいとする。ベクトルr の向きは、右手で直交座標系を作り、ベクトルp を右手親指、ベクトルq を右手人差し指とした場合、右手中指の方向である。定義から、ベクトルp とベクトルq の角度を θ としたときに

$$\|\boldsymbol{r}\| = \|\boldsymbol{p}\| \|\boldsymbol{q}\| \sin \theta \tag{58}$$

である.

外積は成分ごとに計算すると手っ取り早い.

$$\mathbf{p} \times \mathbf{q} = \begin{bmatrix} p_2 q_3 - p_3 q_2 \\ p_3 q_1 - p_1 q_3 \\ p_1 q_2 - p_2 q_1 \end{bmatrix}$$
 (59)

少しでもスタイリッシュにしたければ行列式を使うことは出来る。

$$\mathbf{p} \times \mathbf{q} = \det \begin{bmatrix} \mathbf{e}_1 & p_1 & q_1 \\ \mathbf{e}_2 & p_2 & q_2 \\ \mathbf{e}_3 & p_3 & q_3 \end{bmatrix}$$
(60)

三重積

$$p \times q \times r = q\langle p, r \rangle - r\langle p, q \rangle \tag{61}$$

は大切な関係である.

0.5.2 回転

3次元ユークリッド空間の回転を考える。いま3軸まわりの回転だけを考えると、それは2次元の回転と変わらない。3軸まわりの θ 回転を $T_3(\theta)$ とすると

$$T_3(\theta) = \begin{bmatrix} \cos \theta & -\sin \theta & 0\\ \sin \theta & \cos \theta & 0\\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$
 (62)

である. 同じく 2 軸まわりは

$$T_2(\theta) = \begin{bmatrix} \cos \theta & 0 & \sin \theta \\ 0 & 1 & 0 \\ -\sin \theta & 0 & \cos \theta \end{bmatrix}$$
 (63)

であり、1軸まわりは

$$T_1(\theta) = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos \theta & -\sin \theta \\ 0 & \sin \theta & \cos \theta \end{bmatrix}$$
 (64)

である.

これらの回転行列のうち、ふたつを組み合わせれば3次元の回転は全て表現できる.

0.5.3 もう一つの回転

回転の計算に外積を使うことも出来る。ベクトル p をベクトル r まわりに θ 回転させ たベクトル p' は

$$\mathbf{p}' = \mathbf{p}\cos\theta + \mathbf{r} \times \mathbf{p}\sin\theta + \mathbf{r}\langle\mathbf{r},\mathbf{p}\rangle(1-\cos\theta)$$
 (65)

である. ただし $\|r\| = 1$ を仮定した. 証明はオリジナル版を参照.

0.6 クォータニオンによる 3 次元の回転

0.6.1 パウリ行列

2次元の場合,正規直交系の基底ベクトルとして行列と複素数のどちらも選べた。3次元の場合の複素数に相当する基底ベクトルはあるだろうか。次の複素行列は3次元の正規直交基底であることが知られている。

$$\sigma_1 = \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{bmatrix}, \, \sigma_2 = \begin{bmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{bmatrix}, \, \sigma_3 = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{bmatrix}$$
 (66)

これらの行列はパウリ行列と呼ばれている.

パウリ行列は様々な良い性質を持つ、各々の行列の自乗は単位行列になる、

$$\sigma_1^2 = I, \, \sigma_2^2 = I, \, \sigma_3^2 = I$$
 (67)

各々の行列の積は、残りの行列になる.

$$\sigma_1 \sigma_2 = \sigma_3, \, \sigma_2 \sigma_3 = \sigma_1, \, \sigma_3 \sigma_1 = \sigma_2 \tag{68}$$

この性質は、すなわち通常の行列積がベクトルの外積として使えることを示す。 内積...

0.6.2 **クォータニオン**

パウリ行列に一工夫を加えると、クォータニオンが得られる.

$$Q = Ia + i\sigma_3 b + i\sigma_2 c + i\sigma_1 d \tag{69}$$

なる量 Q はクォータニオンとしての性質をすべて持つ。また $i\sigma_3, i\sigma_2, i\sigma_1$ はクォータニオン単位の性質を持つ。そこで

$$\mathbf{e}_1 = \mathbf{i}\sigma_3, \, \mathbf{e}_2 = \mathbf{i}\sigma_2, \, \mathbf{e}_3 = \mathbf{i}\sigma_1 \tag{70}$$

を基底ベクトルとして採用しよう.

ベクトルp をベクトルr まわりに θ 回転させる演算子を $U(r,\theta)$ とする。回転後のベクトルp' は演算子 $U(r,\theta)$ を用いて

$$\mathbf{p}' = U^*(\mathbf{r}, \theta)\mathbf{p}U(\mathbf{r}, \theta) \tag{71}$$

のように計算できる。ここに

$$U(\theta) = I\cos\frac{\theta}{2} + r\sin\frac{\theta}{2} \tag{72}$$

である。証明はオリジナル版にある。

0.7 テンソルとスピノール

ベクトル p を成分で p_{μ} と書いてみる。回転の演算子 T も成分で $T_{\mu\nu}$ と書いてみる。ベクトルの回転は

$$p_{\nu}' = \sum_{\mu=1}^{N} T_{\mu\nu} p_{\mu} \tag{73}$$

である. 行列の書き方を用いると次のように書き直せる.

$$[p_i'] = [T_{ij}][p_i] (74)$$

または

$$\boldsymbol{p}' = T\boldsymbol{p} \tag{75}$$

このように変換される p_{μ} を 1 階の**テンソル**と呼ぶ. 次のように変換されるテンソルもあり、これを 2 階テンソルと呼ぶ.

$$P'_{\kappa\lambda} = \sum_{\mu=1}^{N} \sum_{\nu=1}^{N} T_{\mu\kappa} T_{\nu\lambda} P_{\mu\nu} \tag{76}$$

この式を行列を用いて書くと、行列の演算の非対称性から若干の工夫が必要になる、結局

$$[P'_{ij}] = [T_{ij}]^t [P_{ij}] [T_{ij}] \tag{77}$$

または

$$\mathbf{P}' = T^t \mathbf{P} T \tag{78}$$

となる.

繰り返すと1階テンソルとは

$$\boldsymbol{p}' = T\boldsymbol{p} \tag{79}$$

と変換される量である。2階テンソルとは

$$\mathbf{P}' = T^t \mathbf{P} T \tag{80}$$

と変換される量である.

ここで1階テンソルはクォータニオンを使えば

$$\mathbf{p}' = U^* \mathbf{p} U \tag{81}$$

と書けたことを思い出そう. では

$$\psi' = U\psi \tag{82}$$

なる量 ψ はあるだろうか.

第1章

群について

第2章

リー群(リー代数)について

第3章

束について