Euclid **変換**

~3次元空間の回転と並進を中心として~

小川 雅弘

2021年5月23日

目次

1	序論	1
	1.1 記号の定義	1
2	一般の Euclid 変換	2
3	2 次元 Euclid 变换	3
	3.1 公式	3
	3.2 具体例	3
4	3 次元 Euclid 变換	4
	4.1 行列による回転の表現	4
	4.1 行列による回転の表現	
		4
	4.1.1 基底による回転行列の表現	4
	4.1.1 基底による回転行列の表現	4 5
	4.1.1 基底による回転行列の表現 4.1.2 roll, pitch, yaw による回転行列の表現 4.2 ベクトルによる回転の表現 4.3 四元数による回転の表現	4 5 6

1 序論

この記事では、回転と並進で表わされる、Euclid 変換についてまとめる。

1.1 記号の定義

• 各点の位置ベクトルは点の記号を太字で書く。例)x

- ベクトルの各座標系での表示をベクトルの右下に/{ 座標系 } で表示する。例) x/A: ベクトル x の A 座標系での表示
- ullet ベクトルの、各座標系での表示の転置は、左上添え字に ${
 m t}$ をつける。例) ${}^tx_{/A}$
- 座標系 O_i の原点は、 o_i と表す。
- $\mathcal{O}\{x,y,z\}$: 原点を o_i 、x,y,z 軸を右手系とした直交直線座標系。
- \bar{x} : ベクトルxの、長さを1に正規化したベクトル
- E_n: n次の単位行列
- O_n: n 次のゼロ行列
- det(A): 行列 A の determinant
- Tr(A): 行列 A の trace
- $M(n, \mathbb{R})$: 実数を成分とする n 次正方行列の集合
- $GL(n,\mathbb{R}) := \{A \in M(n,\mathbb{R}) | A$ は正則 \}
- $SO(n) := \{ A \in M(n, \mathbb{R}) | {}^{t}AA = E_{n}, \det(A) = 1 \}$
- $U(n) := \{A \in M(n, \mathbb{C}) | A^*A = E_n \}$
- $R(r, \theta)$: 回転軸 r、回転量 θ の回転行列

2 一般の Euclid 変換

対象点xの、座標系 \mathcal{O}_1 から座標系 \mathcal{O}_2 への Euclid 座標変換(回転+並進)は下記のように表わされる。

$$\mathbf{x}_{/\mathcal{O}_2} = R_{\mathcal{O}_1 \to \mathcal{O}_2} \mathbf{x}_{/\mathcal{O}_1} + \mathbf{t}_{\mathcal{O}_1 \to \mathcal{O}_2/\mathcal{O}_2}$$
 (1)

$$= R(\theta_{\mathcal{O}_2 \to \mathcal{O}_1}) \boldsymbol{x}_{/\mathcal{O}_1} + \overrightarrow{o_2 o_1}_{/\mathcal{O}_2} \tag{2}$$

ここで、 $\theta_{\mathcal{O}_1 \to \mathcal{O}_2}$ は、座標系 \mathcal{O}_1 を座標系 \mathcal{O}_2 へ重ねる回転角度を表し、 $\overrightarrow{o_1o_2}$ は、 o_1 から o_2 へ向かうベクトル表す。

具体的な形については、次元ごとに次節以降で扱う。

3 2次元 Euclid 变換

3.1 公式

一般の場合の(2)式がそのまま適用でき、

$$\boldsymbol{x}_{/\mathcal{O}_2} = R(\theta_{\mathcal{O}_2 \to \mathcal{O}_1}) \boldsymbol{x}_{/\mathcal{O}_1} + \overrightarrow{o_2 o_1}_{/\mathcal{O}_2} \tag{3}$$

となる。

3.2 具体例

本節では、具体的な座標変換で、座標変換公式(3)を確認する。

2次元 Euclid 変換の自由度は、回転 1、並進 2 の 3 自由度ある。1 点は 2 つの独立な条件を定めるので、(3) の確認のためには、異なる 2 点が正しく変換されていることを見れば十分である。

• 例 1) 並進

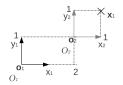


図1: 例1の見取り図

$$\boldsymbol{x}_{/\mathcal{O}_2} = \boldsymbol{x}_{/\mathcal{O}_1} - {}^t(2,1) \tag{4}$$

確認は2点で十分だが、念のため、確認用の点として、 $o_1, o_2, x_{1/\mathcal{O}_1} = {}^t(3,2)$ の3点をとると、

$$egin{aligned} m{o}_{1/\mathcal{O}_1} - {}^t(2,1) &= {}^t(0,0) - {}^t(2,1) = -{}^t(2,1) = m{o}_{1/\mathcal{O}_2} \\ m{o}_{2/\mathcal{O}_1} - {}^t(2,1) &= {}^t(2,1) - {}^t(2,1) = {}^t(0,0) = m{o}_{2/\mathcal{O}_2} \\ m{x}_{1/\mathcal{O}_1} - {}^t(2,1) &= {}^t(3,2) - {}^t(2,1) = {}^t(1,1) = m{x}_{1/\mathcal{O}_2} \end{aligned}$$

となり、(3) 式の正しさが確認できる。

● 例 2) 回転と並進

$$\boldsymbol{x}_{/\mathcal{O}_2} = R\boldsymbol{x}_{/\mathcal{O}_1} + {}^t(-1, 2) \tag{5}$$

$$R = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}$$

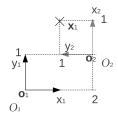


図 2: 例 2 の見取り図

確認用の点として、 $o_1, o_2, x_{1/\mathcal{O}_1} = {}^t(1,2)$ の 3 点をとると、

$$Ro_{1/\mathcal{O}_1} + {}^t(-1,2) = R^t(0,0) + {}^t(-1,2) = {}^t(-1,2) = o_{1/\mathcal{O}_2}$$

 $Ro_{2/\mathcal{O}_1} + {}^t(-1,2) = R^t(2,1) + {}^t(-1,2) = {}^t(0,0) = o_{2/\mathcal{O}_2}$
 $Rx_{1/\mathcal{O}_1} + {}^t(-1,2) = R^t(1,2) + {}^t(-1,2) = {}^t(1,1) = x_{1/\mathcal{O}_2}$

となり、(3) 式の正しさが確認できる。

4 3次元 Euclid 变換

3 次元 Euclid 変換も、(2) で表され、並進についてはこの表現で定まるが、回転についてはいくつかの表示がありうる。そこで本章では、3 次元空間の回転 $(R_{\mathcal{O}_1 \to \mathcal{O}_2})$ について扱っていく。

4.1 行列による回転の表現

4.1.1 基底による回転行列の表現

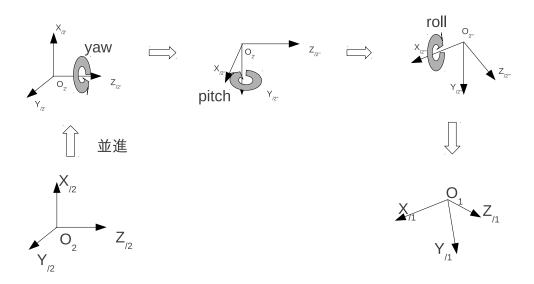
回転は、座標系 O_1 、 O_2 の基底ベクトルをそれぞれ、 e_{1x},e_{1y},e_{1z} 、 e_{2x},e_{2y},e_{2z} とすると、

$$R_{\mathcal{O}1\to\mathcal{O}2} = \begin{bmatrix} {}^{t}\boldsymbol{e}_{2x/\mathcal{O}1} \\ {}^{t}\boldsymbol{e}_{2y/\mathcal{O}1} \\ {}^{t}\boldsymbol{e}_{2z/\mathcal{O}1} \end{bmatrix}$$
 (7)

これは、R,t は合計 6 自由度なので、2 本の独立なベクトルの変換が正しくできていることを確かめれば、6 個の拘束条件がつくため十分であり、2 本のベクトルとして、 e_{2x},e_{2y} を、式 (2) の $x_{/O1}$ に代入すれば確かめられる。

4.1.2 roll, pitch, yaw による回転行列の表現

X,Y,Z 各軸の正方向を軸とした、右ねじ方向への回転角をそれぞれ、roll, pitch, yaw と呼ぶ。座標系 \mathcal{O}_2 を、座標系 \mathcal{O}_2 での yaw, pitch, roll の順に回 転すると、座標系 \mathcal{O}_1 に重なるとする。これを、Tate-Bryant の分解という。 これを図で表したものが、図3である。



☑ 3: Euclid transformation from O1 to O2

今、

$$R(roll) := \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos(roll) & -\sin(roll) \\ 0 & \sin(roll) & \cos(roll) \end{pmatrix}$$
(8)

$$R(roll) := \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos(roll) & -\sin(roll) \\ 0 & \sin(roll) & \cos(roll) \end{pmatrix}$$
(8)

$$R(pitch) := \begin{pmatrix} \cos(pitch) & 0 & \sin(pitch) \\ 0 & 1 & 0 \\ -\sin(pitch) & 0 & \cos(pitch) \end{pmatrix}$$
(9)

$$R(yaw) := \begin{pmatrix} \cos(yaw) & -\sin(yaw) & 0 \\ \sin(yaw) & \cos(yaw) & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$
(10)

$$R(yaw) := \begin{pmatrix} \cos(yaw) & -\sin(yaw) & 0\\ \sin(yaw) & \cos(yaw) & 0\\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$
 (10)

としたとき、回転行列は、この roll, pitch, yaw の組み合わせで、下記のよう に表わされる。(分かり易さのため、並進も併せて表す。)

$$\boldsymbol{x}_{/\mathcal{O}_1} = R(-roll)R(-pitch)R(-yaw)(\boldsymbol{x}_{/\mathcal{O}_2} - \overrightarrow{o_2o_1}_{/\mathcal{O}_2})$$
 (11)

$$\Rightarrow \boldsymbol{x}_{/\mathcal{O}_2} = R(yaw)R(pitch)R(roll)\boldsymbol{x}_{/\mathcal{O}_1} + \overrightarrow{o_2o_1}_{/\mathcal{O}_2}$$
 (12)

$$\Rightarrow R_{\mathcal{O}1 \to \mathcal{O}2} = R(yaw)R(pitch)R(roll) \tag{13}$$

4.2 ベクトルによる回転の表現

回転は、回転軸中心と、その軸周りの回転量でも表わされる。

回転ベクトル r を、向き $\frac{r}{||r||}=\bar{r}$ が回転軸方向で、大きさ $||r||=:\theta$ が、回転量を表すベクトルとして定義する。以下では、この r と回転行列の関係を調べる。

まず、r から回転行列を作る。

定義 4.1.

$$\boldsymbol{r}_{/\mathcal{O}} = {}^{t}(r_1, r_2, r_3) \tag{14}$$

$$[\mathbf{r}]_{\times} := \begin{pmatrix} 0 & -r_3 & r_2 \\ r_3 & 0 & -r_1 \\ -r_2 & r_1 & 0 \end{pmatrix}$$
 (15)

$$e^{[\boldsymbol{r}]_{\times}} := \sum_{n=0}^{\infty} \frac{[\boldsymbol{r}]_{\times}^{n}}{n!} \tag{16}$$

と定義したとき、次の命題が成り立つ。

命題 4.1. $e^{[r]_{\times}}$ は回転行列であり、その回転軸はr、回転角度は||r||である。

つまりこの命題によれば、回転ベクトルr が分かっているとき、 $e^{[r]_{\times}}$ が、r に対応する回転行列になる、ということである。命題 4.1 を証明するため、以下の補題を示す。

補題 4.1. $A, B \in M_3(\mathbb{R})$ $s.t.(such\ that)$ AB = BA に対し、

$$e^A e^B = e^B e^A = e^{A+B} \tag{17}$$

証明.

$$e^{A+B} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(A+B)^n}{n!}$$
 (18)

$$= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} \sum_{m=0}^{n} {}_{n}C_{m}A^{m}B^{n-m} \quad (::AB = BA)$$
 (19)

$$= \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=0}^{n} \frac{A^m B^{n-m}}{m!(n-m)!}$$
 (20)

$$= (E_3 + \frac{B}{1!} + \frac{B^2}{2!} + \dots) + \frac{A}{1!}(E_3 + \frac{B}{1!} + \frac{B^2}{2!} + \dots)$$

$$A^2 = B \quad B^2$$

$$+\frac{A^2}{2!}(E_3 + \frac{B}{1!} + \frac{B^2}{2!} + \dots) + \dots$$
 (21)

$$= (\sum_{n=0}^{\infty} \frac{A^n}{n!}) (\sum_{m=0}^{\infty} \frac{B^m}{m!})$$
 (22)

$$= e^A e^B = e^B e^A (23)$$

補題 **4.2.** $A \in M_3(\mathbb{R})$ に対し、

$$\det(e^A) = e^{\text{Tr}(A)} \tag{24}$$

証明.

$$\exists P \in GL(3, \mathbb{R}) \qquad s.t. \ P^{-1}AP = \begin{pmatrix} \lambda_1 & * & * \\ 0 & \lambda_2 & * \\ 0 & 0 & \lambda_3 \end{pmatrix}$$
 (25)

$$\det(e^A) = \det(P^{-1}e^AP) \tag{26}$$

$$= \det(e^{P^{-1}AP}) \tag{27}$$

$$= \det(\sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} \begin{pmatrix} \lambda_1^n & * & * \\ 0 & \lambda_2^n & * \\ 0 & 0 & \lambda_3^n \end{pmatrix})$$
 (28)

$$= \det \begin{pmatrix} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\lambda_1^n}{n!} & * & * \\ 0 & \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\lambda_2^n}{n!} & * \\ 0 & 0 & \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\lambda_3^n}{n!} \end{pmatrix}$$
(29)

$$= \det \begin{pmatrix} e^{\lambda_1} & * & * \\ 0 & e^{\lambda_2} & * \\ 0 & 0 & e^{\lambda_3} \end{pmatrix}$$
 (30)

$$= e^{\lambda_1 + \lambda_2 + \lambda_3} \tag{31}$$

$$= e^{\operatorname{Tr}(P^{-1}AP)} \tag{32}$$

$$= e^{\text{Tr}(A)} \tag{33}$$

補題 $\bf 4.3.$ 回転ベクトルが $\bf r$ の回転行列 $R(\bar{\bf r},\theta)$ $(\theta:=||{\bf r}||)$ の固有値は、 $1,e^{\pm i\theta}$ 証明. 任意の回転に対し、その回転軸 $\bf r$ を $\bf z$ 軸とするような Euclid 変換が存在する。これを行列で表すと、

$$\exists P \in SO(3) \ s.t. \quad P^{-1}R(\bar{r},\theta)P = R(z,\theta)$$
 (34)

となる。すると、求めた $N(ar{r}, heta)$ の固有値は、 $R(ar{z}, heta)$ の固有値と同じであり、それを λ とおくと、

$$0 = \det(R(\boldsymbol{z}, \boldsymbol{\theta}) - \lambda E_3) \tag{35}$$

$$= (1 - \lambda)(\lambda^2 - 2\cos(\theta)\lambda + 1) \tag{36}$$

$$\Rightarrow \lambda = 1, e^{\pm i\theta} \tag{37}$$

以上で準備ができたので、命題 4.1 の証明を行う。

証明. $e^{[r]\times}$ が回転行列であることを示すには、 $\det(e^{[r]\times})=1$ 、 $e^{[r]\times t}(e^{[r]\times})=1$ E_3 を示せばよい。

$$\det(e^{[r]_{\times}}) = e^{\operatorname{Tr}([f]_{\times})} \qquad (:: 補題 4.2)$$
 (38)

$$= e^0 = 1$$
 (39)

$$= e^{0} = 1$$

$$e^{[\mathbf{r}] \times t} (e^{[\mathbf{r}] \times}) = e^{[\mathbf{r}] \times t} (\mathbf{r}) \times (\mathbf{r}) \times (\mathbf{r}) \times (\mathbf{r}) \times (\mathbf{r}) \times (\mathbf{r})$$

$$(40)$$

$$= e^{[r]_{\times} - [r]_{\times}} = e^{O_3} = E_3 \tag{41}$$

回転軸がr であることを示すには、r が $e^{[r]_{ imes}}$ の固有ベクトルになっているこ とを示せばよい。

$$e^{[\boldsymbol{r}]\times}\boldsymbol{r} = \left(\sum_{n=0}^{\infty} \frac{[\boldsymbol{r}]_{\times}^{n}}{n!}\right)\boldsymbol{r} \tag{42}$$

$$= \frac{[\boldsymbol{r}]_{\times}^{0}}{0!} \boldsymbol{r} \qquad (: [\boldsymbol{r}]_{\times} \boldsymbol{r} = 0) \tag{43}$$

$$= r$$
 (44)

回転角度が $||r|| (= \theta)$ であることを示すには、補題 4.3 より、 $e^{[r]_{\times}}$ の固有値が $1,e^{\pm i heta}$ であることを示せばよい。 $[m{r}]_ imes$ の固有値を $\lambda_1,\lambda_2,\lambda_3$ とすると、 $[m{r}]_ imes$ を対角化する $U \in U(3)$ があり、

$$U^{-1}e^{[r]\times}U = U^{-1}\sum_{n} \frac{[r]\times^{n}}{n!}U$$
 (45)

$$= e^{U^{-1}[\boldsymbol{r}] \times U} \tag{46}$$

$$= \exp \begin{pmatrix} \lambda_1 & 0 & 0 \\ 0 & \lambda_2 & 0 \\ 0 & 0 & \lambda_3 \end{pmatrix} \tag{47}$$

$$= \sum_{n} \frac{1}{n!} \begin{pmatrix} \lambda_1 & 0 & 0 \\ 0 & \lambda_2 & 0 \\ 0 & 0 & \lambda_3 \end{pmatrix}^n \tag{48}$$

$$= \begin{pmatrix} e^{\lambda_1} & 0 & 0 \\ 0 & e^{\lambda_2} & 0 \\ 0 & 0 & e^{\lambda_3} \end{pmatrix}$$
 (49)

一方、 $[r]_{\times}$ の固有値 λ は、

$$0 = \det([\mathbf{r}]_{\times} - \lambda E_3) = -\lambda(\lambda^2 + \theta^2)$$
(50)

$$\Rightarrow \lambda = 0, \pm i\theta \tag{51}$$

だから、 $e^{[r]_{ imes}}$ の固有値は、 $1,e^{\pm i heta}$ となる。以上により、命題 4.1 が示され た。 実際にr から回転行列 $e^{[r]_{\times}}$ を得る場合、直接定義式(16) を計算することはできないので、以下の公式を利用する。

命題 4.2. (Rodriguess の公式)

$$e^{[\mathbf{r}]_{\times}} = E_3 + \sin\theta [\bar{\mathbf{r}}]_{\times} + (1 - \cos\theta) [\bar{\mathbf{r}}]_{\times}^2$$
(52)

証明.

$$[\boldsymbol{r}]_{\times}^{3} = -\theta[\boldsymbol{r}]_{\times} \tag{53}$$

$$\cos \theta = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{(2n)!} \theta^{2n}, \quad \sin \theta = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{(2n+1)!} \theta^{2n+1}$$
 (54)

を用いると、

$$e^{[\mathbf{r}]_{\times}} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{[\mathbf{r}]_{\times}^{n}}{n!} = \sum_{m=0}^{\infty} (\frac{[\mathbf{r}]_{\times}^{2m}}{(2m)!} + \frac{[\mathbf{r}]_{\times}^{2m+1}}{(2m+1)!})$$
 (55)

$$= E_3 + \sum_{m=1}^{\infty} \frac{(-\theta^2)^{m-1} [r]_{\times}^2}{(2m)!} + \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-\theta^2)^m [r]_{\times}}{(2m+1)!} \quad (\because (53)) (56)$$

$$= E_3 + (-\theta^2)^{-1} [\mathbf{r}]_{\times}^2 (\sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^m \theta^{2m}}{(2m)!} - 1)$$

$$+\theta^{-1}[\mathbf{r}]_{\times} \left(\sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^m \theta^{2m+1}}{(2m+1)!}\right)$$
 (57)

$$= E_3 - \frac{[\boldsymbol{r}]_{\times}^2}{\theta^2} (\cos \theta - 1) + \frac{[\boldsymbol{r}]_{\times}}{\theta} \sin \theta \quad (\because (54))$$

$$= E_3 + \frac{\sin \theta}{\theta} [\mathbf{r}]_{\times} + \frac{1 - \cos \theta}{\theta^2} [\mathbf{r}]_{\times}^2$$
 (59)

$$= E_3 + \sin\theta [\bar{\mathbf{r}}]_{\times} + (1 - \cos\theta) [\bar{\mathbf{r}}]_{\times}^2$$
 (60)

この公式から、 $e^{[r] \times} r = r$ がすぐに確かめられるので、ここでも、r が回転軸方向であることが確かめられる。

次に、回転行列 R から回転ベクトル r を作ることを考える。

命題 ${\bf 4.3.}$ 回転行列 R に対し、その i,j 成分を r_{ij} とするとき、対応する回転ベクトル ${\bf r}$ の回転角度を ${\bf \theta}$ 、回転軸を ${f r}$ とすると、

$$\theta = \arccos(\frac{\operatorname{Tr}(R) - 1}{2}), \ \theta \in [0, \pi]$$
 (61)

$$\bar{r} = \frac{a}{||a||}$$
 s.t. $a := {}^{t}(r_{32} - r_{23}, r_{13} - r_{31}, r_{21} - r_{12})$ (62)

証明.

$$\exists P \in SO(3) \quad s.t. \ P^{-1}R(\bar{r},\theta)P = R(z,\theta)$$
 (63)

$$\Rightarrow \operatorname{Tr}(R) = \operatorname{Tr}(P^{-1}RP) = \operatorname{Tr}(R(\boldsymbol{z}, \boldsymbol{\theta})) = 2\cos \boldsymbol{\theta} + 1 \tag{64}$$

ここで、 $\theta \in [0,\pi]$ とすると、

$$\theta = \arccos(\frac{\text{Tr}(R) - 1}{2}) \tag{65}$$

また、

$$R\bar{\boldsymbol{r}} = \bar{\boldsymbol{r}}, \qquad {}^{t}R\bar{\boldsymbol{r}} = \bar{\boldsymbol{r}}$$
 (66)

$$\Rightarrow 0 = (R - {}^{t}R)\bar{r} \tag{67}$$

$$= \begin{pmatrix} 0 & r_{12} - r_{21} & r_{13} - r_{31} \\ 0 & r_{23} - r_{32} \\ unti - sym. & 0 \end{pmatrix} \bar{r}$$
 (68)

=
$$[\boldsymbol{a}]_{\times}\bar{\boldsymbol{r}}$$
 s.t. $\boldsymbol{a} := {}^{t}(r_{32} - r_{23}, r_{13} - r_{31}, r_{21} - r_{12})$ (69)

$$\Rightarrow \bar{r} = a/||a|| \tag{70}$$

4.3 四元数による回転の表現

4.3.1 四元数の定義

四元数は、 \mathbb{R} を係数とした、 4 つの基底 1,i,j,k の線形結合で表わされる。また、i,j,k には関係式があり、記号で書くと、以下のような集合である。

$$\mathbb{H} = \{ a + bi + cj + dk \mid a, b, c, d \in \mathbb{R}, \ i^2 = j^2 = k^2 = ijk = -1 \}$$
 (71)

このとき、

$$ij = k = -ji, jk = i = -kj, ki = j = -ik$$
 (72)

が示される。

また、 $q_i=(a_i,b_i,c_i,d_i)=(a_i,\mathbf{b_i})\in\mathbb{H}$ としたとき、四元数の和と積は、上記 i,j,k の関係式を用いると、

$$q_{1} + q_{2} = (a_{1} + a_{2}, b_{1} + b_{2}, c_{1} + c_{2}, d_{1} + d_{2}) = (a_{1} + a_{2}, \mathbf{b_{1}} + \mathbf{b_{2}})(73)$$

$$q_{1} \times q_{2} = (a_{1}a_{2} - b_{1}b_{2} - c_{1}c_{2} - d_{1}d_{2}, a_{1}b_{2} - b_{1}a_{2} + c_{1}d_{2} - d_{1}c_{2},$$

$$a_{1}c_{2} - b_{1}d_{2} + c_{1}a_{2} - d_{1}b_{2}, a_{1}d_{2} + b_{1}c_{2} - c_{1}b_{2} + d_{1}a_{2}) (74)$$

$$= (a_{1}a_{2} - \mathbf{b_{1}b_{2}}, a_{1}\mathbf{b_{2}} + a_{2}\mathbf{b_{1}} + \mathbf{b_{1}} \times \mathbf{b_{2}}) (75)$$

であることが示される。

四元数 q = (a, b) の共役 q^* は、

$$q^* := (a, -\boldsymbol{b}) \tag{76}$$

で定義される。さらにqのノルム||q||は、

$$||q|| := \sqrt{q \times q^*} = \sqrt{q^* \times q} = \sqrt{a^2 + ||\boldsymbol{b}||^2}$$
 (77)

で定義される。

4.3.2 四元数と回転行列

命題 4.4. 回転ベクトルをr としたとき、

$$q := \left(\cos\frac{||\boldsymbol{r}||}{2}, \sin(\frac{||\boldsymbol{r}||}{2})\bar{\boldsymbol{r}}\right) \tag{78}$$

で定義される四元数に対し、任意のベクトルvの、rによる回転後のベクトルRvに関して、

$$(0, R\mathbf{v}) = q \times (0, \mathbf{v}) \times q^* \tag{79}$$

が成り立つ。

証明.

$$\theta := ||\boldsymbol{r}|| \tag{80}$$

とする。

$$R\mathbf{v} = e^{[\mathbf{r}]_{\times}}\mathbf{v} \tag{81}$$

$$= v + \sin \theta(\bar{r} \times v) + (1 - \cos \theta)\bar{r} \times (\bar{r} \times v)$$
 (82)

(83)

一方、

$$q \times (0, \mathbf{v}) \times q^* = (\cos \frac{\theta}{2}, \sin(\frac{\theta}{2})\bar{\mathbf{r}}) \times (0, \mathbf{v}) \times (\cos \frac{\theta}{2}, -\sin(\frac{\theta}{2})\bar{\mathbf{r}})$$
(84)
$$= (0, \mathbf{v} + \sin \theta(\bar{\mathbf{r}} \times \mathbf{v}) + (1 - \cos \theta)\bar{\mathbf{r}} \times (\bar{\mathbf{r}} \times \mathbf{v}))$$
(85)

さらに式(79)から、Rはqにより、

$$R = \begin{pmatrix} a^2 + b^2 - c^2 - d^2 & 2(bc - ad) & 2(bd + ac) \\ 2(bc + ad) & a^2 - b^2 + c^2 - d^2 & 2(cd - ab) \\ 2(bd - ac) & 2(cd + ab) & a^2 - b^2 - c^2 + d^2 \end{pmatrix}$$
(86)

と表される。

参考文献

- [1] 徐剛、辻三郎、"三次元ビジョン", 共立出版
- [2] "Quaternion", Wikipedia
- [3] Olivier Faugeras,"Three-Dimensional Computer Vision: A Geometric Viewpoint",MIT Press,1993