# 姿勢推定のための KalmanFilter

## Eisoku Kuroiwa

## 2016年2月21日

目次

- section 1 回転に関する知識
- section 2 オイラー角表現の KalmanFilter

# 1 回転に関する知識

ここでは姿勢推定の KalmanFilter を意識しつつ,回転に関するもろもろの知識をまとめて,証明する.

証明することは

## subsection 1.1 回転行列の角速度の関係

ある剛体 A が回転している時に、その剛体の角速度ベクトルを world 座標系 W で表記した  $\pmb{\omega}^W$  と world 座標系 W 相対の A の回転行列  $_A^W$  の間には

$${}_{A}^{W}\dot{\boldsymbol{R}}_{A}^{W}\boldsymbol{R}^{T} = \begin{pmatrix} 0 & -\omega_{z}^{W} & \omega_{y}^{W} \\ \omega_{z}^{W} & 0 & -\omega_{x}^{W} \\ -\omega_{y}^{W} & \omega_{x}^{W} & 0 \end{pmatrix} = [\boldsymbol{\omega}^{W}]_{\times} \quad (1)$$

が成り立つ. ここでいう  $\omega^W$  は world 座標系の角速度 ベクトルであって,IMU が出力するような local 座標系の角速度ベクトルではないことが重要.

## subsection 1.2 回転行列と RPY の関係

剛体 A の角速度ベクトルを A 座標系相対で表記した  $\omega^A$  が IMU から取得できる.それと,world 座標系 W 相対の A の回転行列  $_A^W R$  をロール・ピッチ・ヨーに変換したものの関係式は

$$\begin{pmatrix} \dot{\alpha} \\ \dot{\beta} \\ \dot{\gamma} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & \frac{\sin \alpha \sin \beta}{\cos \beta} & \frac{\cos \alpha \sin \beta}{\cos \beta} \\ 0 & \cos \alpha & -\sin \alpha \\ 0 & \frac{\sin \alpha}{\cos \beta} & \frac{\cos \alpha}{\cos \beta} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \boldsymbol{\omega}_x^A \\ \boldsymbol{\omega}_y^A \\ \boldsymbol{\omega}_z^A \end{pmatrix}$$
(2)

である.

subsection 1.3 回転行列と Quaternion の関係

同様に、 $クォータニオン \tilde{q}$ を使って表記すると

$$\dot{\tilde{q}} = \frac{1}{2} \omega^W \tilde{q} \tag{3}$$

$$=\frac{1}{2}\tilde{q}\omega^A\tag{4}$$

$$= \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 0 & -\omega_x^A & -\omega_y^A & -\omega_z^A \\ \omega_x^A & 0 & \omega_z^A & -\omega_y^A \\ \omega_y^A & -\omega_z^A & 0 & \omega_x^A \\ \omega_z^A & \omega_y^A & -\omega_x^A & 0 \end{pmatrix} \tilde{q}$$
 (5)

となる. ただし, スカラー部を  $q_0$ , ベクトル部を  $q=(q_1,q_2,q_3)$  として,  $\tilde{q}=(q_0,q)$  とした.

## subsection 1.4 加速度と回転の関係

http://knock.t.u-tokyo.ac.jp/lecture/pdf\_data01/5.pdfの式(14)に詳しいが,

$$a^{A} = \dot{v}^{A} + \omega^{A} \times v^{A} + {}^{W}_{A}R^{T} \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ +g \end{pmatrix}$$
 (6)

いや, これは微妙かも. 違うかもしれない. 難しいので, 一旦置いておく.

の4つ.

## 1.1 回転行列の角速度の関係

## 1.1.1 証明

 $_{A}^{W}\mathbf{R}$  は回転行列なので,

$$_{A}^{W}\boldsymbol{R}_{A}^{W}\boldsymbol{R}^{T}=\boldsymbol{E}\tag{7}$$

が成り立つ、この両辺を微分すると

$$\frac{d}{dt} \{ {}_{A}^{W} \boldsymbol{R}_{A}^{W} \boldsymbol{R}^{T} \} = \frac{d}{dt} \boldsymbol{E}$$
 (8)

$$\Leftrightarrow^{W}_{A} \dot{R}^{W}_{A} R^{T} + {}^{W}_{A} R^{W}_{A} \dot{R}^{T} = \mathbf{O}$$

$$(9)$$

$$\Leftrightarrow_A^W \dot{\mathbf{R}}_A^W \mathbf{R}^T + \{_A^W \dot{\mathbf{R}}_A^W \mathbf{R}^T\}^T = \mathbf{O}$$
 (10)

となるので, $_{A}^{W}\dot{R}_{A}^{W}R^{T}$  は歪対称行列だと分かる.よって

$${}_{A}^{W}\dot{\mathbf{R}}_{A}^{W}\mathbf{R}^{T} = \begin{pmatrix} 0 & -c & b \\ c & 0 & -a \\ b & a & 0 \end{pmatrix}$$
 (11)

$$\Leftrightarrow_A^W \dot{\mathbf{R}}_A^W \mathbf{R}^T = [X]_{\times} \tag{12}$$

$$\Leftrightarrow_A^W \dot{\mathbf{R}} = [X]_{\times A}^W \mathbf{R} \tag{13}$$

となる X が存在する. ここで、A の原点から伸びていると あるベクトル  $p^A$  を考える.  $p^A$  は A に固定されていて, 一 緒に動く. Equation 13を利用すると

$${}^{W}_{A}\dot{\boldsymbol{R}}\boldsymbol{p}^{A} = [X]_{\times}{}^{W}_{A}\boldsymbol{R}\boldsymbol{p}^{A} \tag{14}$$

$$\Leftrightarrow_{A(t)}^{W} \dot{\boldsymbol{R}} \boldsymbol{p}^{A(t)} = [X]_{\times A(t)}^{W} \boldsymbol{R} \boldsymbol{p}^{A(t)}$$
(15)

$$\Leftrightarrow^{W}_{\Lambda} \dot{\mathbf{R}} \mathbf{p}^{A} = [X]_{\times} \mathbf{p}^{W}_{t} \tag{16}$$

$$\Leftrightarrow \lim_{\Delta t \to 0} \frac{{}_{A}^{W} \mathbf{R}(t + \Delta t) - {}_{A}^{W} \mathbf{R}(t)}{\Delta t} \mathbf{p}^{A} = [X]_{\times} \mathbf{p}^{W}$$
(17)

$$\Leftrightarrow \lim_{\Delta t \to 0} \frac{\boldsymbol{p}_{t+\Delta t}^W - \boldsymbol{p}_t^W}{\Delta t} = [X]_{\times} \boldsymbol{p}^W$$
(18)

となる.  $p_t^W$  は時刻 t のときの座標系 W で表記したベクト ルとなる.  $oldsymbol{p}_{t+\Delta t}^W$  は  $oldsymbol{p}_t^W$  をとあるベクトル  $oldsymbol{s}^W$  周りに微少 量  $\Delta\theta$  だけ回転させたものと考えられて,

$$\boldsymbol{p}_{t+\Delta t}^{W} = \boldsymbol{p}_{t}^{W} + \Delta \boldsymbol{p} \tag{19}$$

と表現すると

$$\Delta \boldsymbol{p}$$
の向き =  $\boldsymbol{s}^W \times \boldsymbol{p}_t^W$ の向き (20)

$$\Delta \boldsymbol{p}$$
の大きさ =  $\|\boldsymbol{p}_t^W\|\Delta \theta$  (21)

つまり

$$\Delta \boldsymbol{p} = \frac{\boldsymbol{s}^W \times \boldsymbol{p}_t^W}{\|\boldsymbol{s}^W \times \boldsymbol{p}_t^W\|} \|\boldsymbol{p}_t^W\| \Delta \boldsymbol{\theta}$$
 (22)

$$= \frac{\boldsymbol{s}^{W} \times \boldsymbol{p}_{t}^{W}}{\|\boldsymbol{s}^{W}\| \|\boldsymbol{p}_{t}^{W}\| \sin\left(\frac{\pi}{2}\right)} \|\boldsymbol{p}_{t}^{W}\| \Delta \theta$$
 (23)

$$= \frac{\boldsymbol{s}^W}{\|\boldsymbol{s}^W\|} \times \boldsymbol{p}_t^W \Delta \theta \tag{24}$$

なので、Equation 18より

$$\lim_{\Delta t \to 0} \frac{\boldsymbol{p}_{t+\Delta t}^W - \boldsymbol{p}_t^W}{\Delta t} = [X]_{\times} \boldsymbol{p}^W$$
 (25)

$$\Leftrightarrow \lim_{\Delta t \to 0} \frac{\frac{\mathbf{s}^W}{\|\mathbf{s}^W\|} \times \mathbf{p}_t^W \Delta \theta}{\Delta t} = [X]_{\times} \mathbf{p}^W$$
 (26)

$$\Leftrightarrow \lim_{\Delta t \to 0} \frac{\mathbf{s}^W}{\|\mathbf{s}^W\|} \frac{\Delta \theta}{\Delta t} \times \mathbf{p}^W = [X]_{\times} \mathbf{p}^W$$
 (27)

$$\Leftrightarrow \boldsymbol{\omega}^W \times \boldsymbol{p}^W = [X]_{\times} \boldsymbol{p}^W \tag{28}$$

となる. よって,  $[X]_{\times} = [\boldsymbol{\omega}^W]_{\times}$  と分かった.

Equation 13より,

$${}_{A}^{W}\dot{\mathbf{R}} = [\boldsymbol{\omega}^{W}]_{\times A}^{W}\mathbf{R} \tag{29}$$

となって証明できた.

ここでいう  $oldsymbol{\omega}^W$  は world 座標系の角速度ベクトルであっ て、IMU が出力するような local 座標系の角速度ベクトル ではないことが重要.

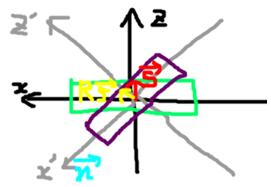


図1: 黒い座標をWの座標系, BODY リンクを想定した直方体が world 座標系の原点に最初あって(緑色の直方体), 今はピ ッチ軸周りに 45 度回転して (灰色座標および紫色の直方体) いる状態. ここからさらに水色の軸 n 周りに  $\Delta\eta$  回転しよ うとしている. はてなブログから持ってきたのであれだけど, 黄色のベクトルが  $p^A$ 

## 1.1.2 具体例で実験

Figure 1のようなパターンを考える. このとき,

$${}^{W}_{A(t)}\mathbf{R} = \begin{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} & 0 & \frac{1}{\sqrt{2}} \\ 0 & 1 & 0 \\ -\frac{1}{\sqrt{2}} & 0 & \frac{1}{\sqrt{2}} \end{pmatrix}$$
(30)

$${}_{A(t)}^{A(t)} \mathbf{R} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos \Delta \eta & -\sin \Delta \eta \\ 0 & \sin \Delta \eta & \cos \Delta \eta \end{pmatrix}$$
(31)

$$\boldsymbol{p}^A = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} \tag{32}$$

となる. 回転行列はListing 1で求められる.

Listing 1: matrix\_from\_euler.py

#!/usr/bin/env python

(25) 2 import tf, math

tf.transformations.euler\_matrix(0, math.pi/4, 0)

Equation 18の左辺は

$$\boldsymbol{p}_{t+\Delta t}^{W} = {}_{A(t+\Delta t)}^{W} \boldsymbol{R} \boldsymbol{p}^{A} \tag{33}$$

$$= {}^{W}_{A(t)} \boldsymbol{R}^{A(t)}_{A(t+\Delta t)} \boldsymbol{R} \boldsymbol{p}^{A} \tag{34}$$

$$= {}^{W}_{A(t)} \mathbf{R}^{A(t)}_{A(t+\Delta t)} \mathbf{R} \mathbf{p}^{A}$$

$$= \begin{pmatrix} \frac{\cos \Delta \eta}{\sqrt{2}} \\ -\sin \Delta \eta \\ \frac{\cos \Delta \eta}{\sqrt{2}} \end{pmatrix}$$
(34)

$$\simeq \begin{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} \\ -\Delta \eta \\ \frac{1}{\sqrt{2}} \end{pmatrix} \tag{36}$$

$$\boldsymbol{p}_t^W = \begin{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} \\ 0 \\ \frac{1}{\sqrt{2}} \end{pmatrix} \tag{37}$$

より,

$$\lim_{\Delta t \to 0} \frac{\boldsymbol{p}_{t+\Delta t}^W - \boldsymbol{p}_t^W}{\Delta t} = \begin{pmatrix} 0 \\ -\frac{\Delta \eta}{\Delta t} \\ 0 \end{pmatrix}$$
 (38)

Equation 18とEquation 28から、 $\omega^W$  は

$$\boldsymbol{\omega}^{W} \times \begin{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} \\ 0 \\ \frac{1}{\sqrt{2}} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ -\frac{\Delta\eta}{\Delta t} \\ 0 \end{pmatrix}$$
 (39)

を満たすはず.

$$\boldsymbol{\omega}^A = \begin{pmatrix} \frac{\Delta\eta}{\Delta t} \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \tag{40}$$

なので.

$$\boldsymbol{\omega}^{W} = {}_{A(t)}^{W} \boldsymbol{R} \boldsymbol{\omega}^{A} = \begin{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} \frac{\Delta \eta}{\Delta t} \\ 0 \\ -\frac{1}{\sqrt{2}} \frac{\Delta \eta}{\Delta t} \end{pmatrix}$$
(41)

であるが、これはEquation 39を満たすので、合っている。 ジャイロセンサが感知するのは、 $\omega^A$  の方。

## 1.2 回転行列と RPY の関係

#### 1.2.1 証明

https://www.jstage.jst.go.jp/article/sicetr1965/40/11/40\_11\_1160/\_pdfが 参 考 に な るし,このテクニックはすごい気がする.

RPY は、オイラー角の一種で、 $Z\to Y\to X$  の順番で軸周りに回転していくスタイル. 回転角度を順に、 $Yaw(\gamma)\to Pitch(\beta)\to Roll(\alpha)$  と呼ぶ. これを使って回転行列を表現すると

$$\boldsymbol{R} = \begin{pmatrix} \cos\beta\cos\gamma & \sin\alpha\sin\beta\cos\gamma - \cos\alpha\sin\gamma & \cos\alpha\sin\beta\cos\gamma + \sin\alpha\sin\gamma \\ \cos\beta\sin\gamma & \sin\alpha\sin\beta\sin\gamma + \cos\alpha\cos\gamma & \cos\alpha\sin\beta\sin\gamma - \sin\alpha\cos\gamma \\ -\sin\beta & \sin\alpha\cos\beta & \cos\alpha\cos\gamma \end{pmatrix}$$

となる.

一方,  $[\boldsymbol{\omega}]_{ imes} = \dot{\boldsymbol{R}} \boldsymbol{R}^T$  であり,

$$[\boldsymbol{\omega}]_{\times} = \begin{pmatrix} 0 & -\omega_z & \omega_y \\ \omega_z & 0 & -\omega_x \\ -\omega_y & \omega_x & 0 \end{pmatrix}$$
(43)

$$= \omega_r \boldsymbol{X}_1 + \omega_u \boldsymbol{X}_2 + \omega_z \boldsymbol{X}_3 \tag{44}$$

$$\boldsymbol{X}_{1} = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix} \tag{45}$$

$$\boldsymbol{X}_2 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \end{pmatrix} \tag{46}$$

$$\boldsymbol{X}_3 = \begin{pmatrix} 0 & -1 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \tag{47}$$

となって,ここで急に

$$\boldsymbol{X}_1 \boldsymbol{X}_1 \boldsymbol{X}_1^T = \boldsymbol{X}_1 \tag{48}$$

$$\boldsymbol{X}_1 \boldsymbol{X}_2 \boldsymbol{X}_1^T = \boldsymbol{O} \tag{49}$$

$$\boldsymbol{X}_1 \boldsymbol{X}_3 \boldsymbol{X}_1^T = \boldsymbol{O} \tag{50}$$

という関係式を思いつくことができれば,

$$\omega_x \boldsymbol{X}_1 = \boldsymbol{X}_1[\boldsymbol{\omega}]_{\times} \boldsymbol{X}_1^T \tag{51}$$

$$\omega_{\nu} \boldsymbol{X}_{2} = \boldsymbol{X}_{2} [\boldsymbol{\omega}]_{\times} \boldsymbol{X}_{2}^{T} \tag{52}$$

$$\omega_z \boldsymbol{X}_3 = \boldsymbol{X}_3 [\boldsymbol{\omega}]_{\times} \boldsymbol{X}_3^T \tag{53}$$

という境地に達する. これを使うと、割と簡単に  $[\omega]_{\times}=$   $\dot{R}R^T$  をオイラー角の微分について整理することが可能になる. (この境地に達しないと、回転行列の微分をして、、、のようにゴリゴリ計算しないといけなくて、sympy を使ってもちょっと無理だった。)

どう簡単になるかというと、りあえず最初の式に注目すると.

$$\omega_x \boldsymbol{X}_1 = \boldsymbol{X}_1 [\boldsymbol{\omega}]_{\times} \boldsymbol{X}_1^T \tag{54}$$

$$\Leftrightarrow \omega_x \boldsymbol{X}_1 = \boldsymbol{X}_1 \dot{\boldsymbol{R}} \boldsymbol{R}^T \boldsymbol{X}_1^T \tag{55}$$

$$\Leftrightarrow \omega_x \boldsymbol{X}_1 = \left( \boldsymbol{X}_1 \dot{\boldsymbol{R}} \right) \left( \boldsymbol{X}_1 \boldsymbol{R} \right)^T \tag{56}$$

が成り立つ.

$$\mathbf{R} = \begin{pmatrix} a_{11} & a_{12} & a_{13} \\ a_{21} & a_{22} & a_{23} \\ a_{31} & a_{32} & a_{33} \end{pmatrix} \tag{57}$$

と置くと,

$$\omega_x \mathbf{X}_1 = \left( \mathbf{X}_1 \dot{\mathbf{R}} \right) \left( \mathbf{X}_1 \mathbf{R} \right)^T \tag{58}$$

$$\Leftrightarrow \omega_x \boldsymbol{X}_1 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ -\dot{a}_{31} & -\dot{a}_{32} & -\dot{a}_{33} \\ \dot{a}_{21} & \dot{a}_{22} & \dot{a}_{23} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & -a_{31} & a_{21} \\ 0 & -a_{32} & a_{22} \\ 0 & -a_{33} & a_{23} \end{pmatrix}$$
(50)

$$\Leftrightarrow \omega_x \boldsymbol{X}_1 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \dot{a}_{31} a_{31} + \dot{a}_{32} a_{32} + \dot{a}_{33} a_{33} & -\dot{a}_{31} a_{21} - \dot{a}_{32} a_{22} - \dot{a}_{33} a_{23} \\ 0 & -a_{31} \dot{a}_{21} - a_{32} \dot{a}_{22} - a_{33} \dot{a}_{23} & \dot{a}_{21} a_{21} + \dot{a}_{22} a_{22} + \dot{a}_{23} a_{23} \end{pmatrix}$$

$$(60)$$

ここで、回転行列の性質  $a_{31}^2+a_{32}^2+a_{33}^2=1$  と  $a_{31}a_{21}+a_{32}a_{22}+a_{33}a_{23}=0$  より、微分して、 $\dot{a}_{31}a_{31}+\dot{a}_{32}a_{32}+\dot{a}_{33}a_{33}=0$  と  $\dot{a}_{31}a_{21}+\dot{a}_{32}a_{22}+\dot{a}_{33}a_{23}=-a_{31}\dot{a}_{21}-a_{32}\dot{a}_{22}-a_{33}\dot{a}_{23}$  なので、

$$\omega_x \boldsymbol{X}_1 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \dot{a}_{31}a_{31} + \dot{a}_{32}a_{32} + \dot{a}_{33}a_{33} & -\dot{a}_{31}a_{21} - \dot{a}_{32}a_{22} - \dot{a}_{33}a_{23} \\ 0 & -a_{31}\dot{a}_{21} - a_{32}\dot{a}_{22} - a_{33}\dot{a}_{23} & \dot{a}_{21}a_{21} + \dot{a}_{22}a_{22} + \dot{a}_{23}a_{23} \end{pmatrix}$$

$$\tag{61}$$

$$\Leftrightarrow \omega_x X_1 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -\dot{a}_{31}a_{21} - \dot{a}_{32}a_{22} - \dot{a}_{33}a_{23} \\ 0 & \dot{a}_{31}a_{21} + \dot{a}_{32}a_{22} + \dot{a}_{33}a_{23} \end{pmatrix}$$
(62)

$$\Leftrightarrow \omega_x \mathbf{X}_1 = (\dot{a}_{31}a_{21} + \dot{a}_{32}a_{22} + \dot{a}_{33}a_{23})\mathbf{X}_1 \tag{63}$$

$$\Leftrightarrow \omega_x = \dot{a}_{31} a_{21} + \dot{a}_{32} a_{22} + \dot{a}_{33} a_{23} \tag{64}$$

これはすごい. 他の項にも適用して,

$$\omega_x = \dot{a}_{31}a_{21} + \dot{a}_{32}a_{22} + \dot{a}_{33}a_{23} \tag{65}$$

$$\omega_{y} = \dot{a}_{11}a_{31} + \dot{a}_{12}a_{32} + \dot{a}_{13}a_{33} \tag{66}$$

$$\omega_z = \dot{a}_{21}a_{11} + \dot{a}_{22}a_{12} + \dot{a}_{23}a_{13} \tag{67}$$

となる. これを, 今回注目している Z-Y-X オイラー角に当てはめて整理すると(これもなかなか大変...)

$$\begin{pmatrix} \omega_x \\ \omega_y \\ \omega_z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos \beta \cos \gamma & -\sin \gamma & 0 \\ \cos \beta \sin \gamma & \cos \gamma & 0 \\ -\sin \beta & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \dot{\alpha} \\ \dot{\beta} \\ \dot{\gamma} \end{pmatrix} \tag{68}$$

$$\Leftrightarrow \boldsymbol{\omega}^{W} = \begin{pmatrix} \cos \beta \cos \gamma & -\sin \gamma & 0\\ \cos \beta \sin \gamma & \cos \gamma & 0\\ -\sin \beta & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \dot{\alpha}\\ \dot{\beta}\\ \dot{\gamma} \end{pmatrix}$$
(69)

 $oldsymbol{\omega}^{A}$ を求めるために、両辺左から $_{A}^{W}oldsymbol{R}^{T}$ をかけて整理すると

$$\boldsymbol{\omega}^{A} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & -\sin\beta \\ 0 & \cos\alpha & \sin\alpha\cos\beta \\ 0 & -\sin\alpha & \cos\alpha\cos\beta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \dot{\alpha} \\ \dot{\beta} \\ \dot{\gamma} \end{pmatrix} \tag{70}$$

ちなみに、Listing 2で検証可能。

Listing 2: rotation\_matrix.py

```
#!/usr/bin/env python
1
   from sympy import *
   interactive.printing.init_printing(use_latex=true)
   var("a:z")
   roll = Matrix([[1, 0, 0],
6
                   [0, cos(a), -sin(a)],
7
                   [0, sin(a), cos(a)]])
8
   pitch = Matrix([[cos(b), 0, sin(b)],
9
                     [0, 1, 0],
10
                     [-sin(b), 0, cos(b)]])
   yaw = Matrix([[cos(c), -sin(c), 0],
11
12
                  [sin(c), cos(c), 0],
                  [0, 0, 1]])
13
   rot = yaw * pitch * roll
14
   tar = Matrix([[cos(b)*cos(c), -sin(c), 0],
15
16
                  [\cos(b)*\sin(c), \cos(c), 0],
17
                  [-sin(b), 0, 1]])
18
   Q = rot.transpose() * tar
   print expand(Q[1,0])
```

この逆は

$$\begin{pmatrix}
\dot{\alpha} \\
\dot{\beta} \\
\dot{\gamma}
\end{pmatrix} = \begin{pmatrix}
1 & \frac{\sin \alpha \sin \beta}{\cos \beta} & \frac{\cos \alpha \sin \beta}{\cos \beta} \\
0 & \cos \alpha & -\sin \alpha \\
0 & \frac{\sin \alpha}{\cos \beta} & \frac{\cos \alpha}{\cos \beta}
\end{pmatrix} \omega^{A}$$
(71)

となる\*1.

## 1.2.2 具体例で実験

subsubsection 1.1.2と同じシチュエーションを考える. 角速度を求めようとすると

$$\begin{pmatrix} \alpha \\ \beta \\ \gamma \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ \frac{\pi}{4} \\ 0 \end{pmatrix} \tag{72}$$

なので

$$\boldsymbol{\omega}^{W} = \begin{pmatrix} \frac{\sqrt{2}}{2} & 0 & 0\\ 0 & 1 & 0\\ -\frac{\sqrt{2}}{2} & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \dot{\alpha}\\ 0\\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{\sqrt{2}}{2}\dot{\alpha}\\ 0\\ -\frac{\sqrt{2}}{2}\dot{\alpha} \end{pmatrix} \tag{73}$$

$$\boldsymbol{\omega}^{A} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & -\frac{\sqrt{2}}{2} \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & \frac{\sqrt{2}}{2} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \dot{\alpha} \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \dot{\alpha} \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \tag{74}$$

となり、確かに直感と合う.

また,別のシチュエーションとして,ヨー方向に90度回転させた後に,world座標のピッチ方向に回転させた場合は,

$$\begin{pmatrix} \alpha \\ \beta \\ \gamma \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \frac{\pi}{2} \end{pmatrix} \tag{75}$$

のとき,

$$\boldsymbol{\omega}^{W} = \begin{pmatrix} 0 & -1 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \dot{\alpha} \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ \dot{\alpha} \\ 0 \end{pmatrix} \tag{76}$$

$$\boldsymbol{\omega}^{A} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 0 & -1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \dot{\alpha} \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \dot{\alpha} \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \tag{77}$$

となり、確かに直感と合う.

# 1.3 回転行列と Quaternion の関係

http://www.mss.co.jp/technology/report/pdf/ 18-07.pdfが参考になる.

# 1.3.1 クォータニオンの定義

スカラー部を  $q_0$ 、ベクトル部を  $m{q}=(q_1,q_2,q_3)$  として、 $ilde{m{q}}=(q_0,m{q})$  とする.

回転クォータニオンは

$$\tilde{\boldsymbol{q}} = \cos\frac{\theta}{2} + (u_x \boldsymbol{i} + u_y \boldsymbol{j} + u_z \boldsymbol{k}) \sin\frac{\theta}{2}$$
 (78)

で、とある座標系 B で表現された位置ベクトル  $\boldsymbol{a}$  を座標系は動かさずに位置ベクトルだけ回転させるときは  $\boldsymbol{a}_{t+1}^B=$ 

 $<sup>^{\</sup>ast 1}$  http://www.wolframalpha.com/input/?i=Inverse%5B%7B%

<sup>7</sup>B1%2C0%2C-sin%28b%29%7D%2C%7B0%2Ccos%28a%29%2C+sin%28a%29\*cos%28b%29%7D%2C%7B0%2C-sin%28a%29%2C+cos%28a%29\*\*+cos%28b%29%7D%7D%5D

 $\tilde{m{q}}m{a}_t^B ilde{m{q}}^*$ で、座標系を動かして位置ベクトルの先っぽにある

点は動かさないときは  $\boldsymbol{a}^{B_{t+1}} = \tilde{\boldsymbol{q}}\boldsymbol{a}^{B_t}\tilde{\boldsymbol{q}}^*$  となる. ベクトルと掛け算するときは  $\boldsymbol{a} = (a_x, a_y, a_z)$  を  $a_x \boldsymbol{i} + a_y \boldsymbol{j} + a_z \boldsymbol{k}$  と見なして計算するというのがミソ\*2. 例えば (3,0,0) を x=z,y=0 の軸周りに 60 度回すとする と, 回転クォータニオンは  $\tilde{q} = \frac{\sqrt{3}}{2} + \left(\frac{1}{\sqrt{2}}i + \frac{1}{\sqrt{2}}k\right)\frac{1}{2} =$  $\frac{\sqrt{3}}{2} + \frac{1}{2\sqrt{2}}i + \frac{1}{2\sqrt{2}}k$  なので,

$$\begin{split} \tilde{q} \boldsymbol{a}_{t}^{B} \, \tilde{\boldsymbol{q}^{*}} &= \left( \frac{\sqrt{3}}{2} + \frac{1}{2\sqrt{2}} \boldsymbol{i} + \frac{1}{2\sqrt{2}} \boldsymbol{k} \right) \cdot 3 \boldsymbol{i} \cdot \left( \frac{\sqrt{3}}{2} - \frac{1}{2\sqrt{2}} \boldsymbol{i} - \frac{1}{2\sqrt{2}} \boldsymbol{k} \right) \\ &= \left( \frac{3\sqrt{3}}{2} \boldsymbol{i} - \frac{3}{2\sqrt{2}} + \frac{3}{2\sqrt{2}} \boldsymbol{j} \right) \cdot \left( \frac{\sqrt{3}}{2} - \frac{1}{2\sqrt{2}} \boldsymbol{i} - \frac{1}{2\sqrt{2}} \boldsymbol{k} \right) \\ &= \left( \frac{9}{4} \boldsymbol{i} + \frac{3\sqrt{3}}{4\sqrt{2}} + \frac{3\sqrt{3}}{4\sqrt{2}} \boldsymbol{j} \right) + \left( -\frac{3\sqrt{3}}{4\sqrt{2}} + \frac{3}{8} \boldsymbol{i} + \frac{3}{8} \boldsymbol{k} \right) + \left( \frac{3\sqrt{3}}{4\sqrt{2}} \boldsymbol{j} + \frac{3}{8} \boldsymbol{k} - \frac{3}{8} \boldsymbol{i} \right) \end{split} \tag{89}$$

$$= \frac{9}{4}i + \frac{3\sqrt{3}}{2\sqrt{2}}j + \frac{3}{4}k \tag{82}$$

となって、回転後は  $(\frac{9}{4}, \frac{3\sqrt{3}}{2\sqrt{2}}, \frac{3}{4})$  となる.

一般的にもできて,クォータニオンのベクトル部の掛け 算は  $uj = -u \cdot j + u \times j$  なので

$$\boldsymbol{a}_{t+1}^{B} = \tilde{\boldsymbol{q}} \boldsymbol{a}_{t}^{B} \tilde{\boldsymbol{q}^{*}} \tag{83}$$

$$= \left(\cos\frac{\theta}{2} + \boldsymbol{u}\sin\frac{\theta}{2}\right)\boldsymbol{a}\left(\cos\frac{\theta}{2} - \boldsymbol{u}\sin\frac{\theta}{2}\right) \tag{84}$$

$$= \left(\cos\frac{\theta}{2}\boldsymbol{a} - \boldsymbol{u} \cdot \boldsymbol{a}\sin\frac{\theta}{2} + \boldsymbol{u} \times \boldsymbol{a}\sin\frac{\theta}{2}\right) \left(\cos\frac{\theta}{2} - \boldsymbol{u}\sin\frac{\theta}{2}\right)$$
(85)

$$= \left\{ -\boldsymbol{u} \cdot \boldsymbol{a} \sin \frac{\theta}{2} + \left( \cos \frac{\theta}{2} \boldsymbol{a} + \boldsymbol{u} \times \boldsymbol{a} \sin \frac{\theta}{2} \right) \right\} \left( \cos \frac{\theta}{2} - \boldsymbol{u} \sin \frac{\theta}{2} \right)$$
(86)

$$= \left\{ -\mathbf{u} \cdot \mathbf{a} \sin \frac{1}{2} + \left( \cos \frac{1}{2} + \mathbf{u} \cdot \mathbf{a} \sin \frac{1}{2} \right) \right\} \left( \cos \frac{1}{2} - \mathbf{u} \sin \frac{1}{2} \right)$$

$$= -\mathbf{u} \cdot \mathbf{a} \frac{\sin \theta}{2} + \mathbf{u} \cdot \mathbf{a} \sin^{2} \frac{\theta}{2} \mathbf{u} + \left( \cos \frac{\theta}{2} \mathbf{a} + \mathbf{u} \times \mathbf{a} \sin \frac{\theta}{2} \right) \left( \cos \frac{\theta}{2} - \mathbf{u} \sin \frac{\theta}{2} \right)$$
(87)

$$= (\mathbf{u} \cdot \mathbf{a}) \mathbf{u} + {\mathbf{a} - (\mathbf{u} \cdot \mathbf{a}) \mathbf{u}} \cos \theta + \mathbf{u} \times \mathbf{a} \sin \theta$$
(88)

となって、綺麗にベクトル部だけ残る.

## 1.3.2 クォータニオンの定義

あるベクトル  $a_t$  があって、回っていて、t=t のときのク ォータニオンを  $\tilde{q}_t$ ,  $t = t + \Delta t$  のときのクォータニオンを  $\tilde{q}_{t+\Delta t}$  とすると,

$$\boldsymbol{a}_{t+\Delta t} = \tilde{\boldsymbol{q}}_{t+\Delta t} \boldsymbol{a}_0 \tilde{\boldsymbol{q}}_{t+\Delta t}^* \tag{89}$$

$$= \tilde{\Delta q} a_t \tilde{\Delta q}^* \tag{90}$$

$$= \tilde{\Delta q} \tilde{q}_t a_0 \tilde{q}_t^* \tilde{\Delta q}^*$$
 (91)

となるので,

$$\tilde{\boldsymbol{q}}_{t+\Delta t} = \tilde{\boldsymbol{\Delta q}} \tilde{\boldsymbol{q}}_t \tag{92}$$

となる. ここで,  $\tilde{\Delta q}$  は  $s^W$  周りに微少量  $\Delta heta$  だけ回転させ たものと考えられて,

$$\tilde{\Delta q} = \cos \frac{\Delta \theta}{2} + \frac{s^W}{\|s^W\|} \sin \frac{\Delta \theta}{2} \simeq 1 + \frac{1}{2} \frac{s^W}{\|s^W\|} \Delta \theta \quad (93)$$

となるので,

$$\dot{\tilde{\boldsymbol{q}}}_t = \frac{\tilde{\boldsymbol{q}}_{t+\Delta t} - \tilde{\boldsymbol{q}}_t}{\Delta t} \tag{94}$$

$$=\frac{\tilde{\Delta q}\tilde{q}_t - \tilde{q}_t}{\Delta t} \tag{95}$$

$$= \frac{\left(1 + \frac{1}{2} \frac{\boldsymbol{s}^{W}}{\|\boldsymbol{s}^{W}\|} \Delta \theta\right) \tilde{\boldsymbol{q}}_{t} - \tilde{\boldsymbol{q}}_{t}}{\Delta t}$$
(96)

$$= \frac{1}{2} \frac{s^W}{\|s^W\|} \frac{\Delta \theta}{\Delta t} \tilde{\boldsymbol{q}}_t \tag{97}$$

$$=\frac{1}{2}\boldsymbol{\omega}^{W}\tilde{\boldsymbol{q}}_{t}\tag{98}$$

と分かる. 行列形式で表現すると

$$\dot{\bar{q}}_t = -\frac{1}{2} \omega^W \bar{q}_t \tag{99}$$

$$= \frac{1}{2} \begin{pmatrix} \omega_X \\ \omega_Y \\ \omega_Y \end{pmatrix} \left\{ q_0 + \begin{pmatrix} q_1 \\ q_2 \\ q_2 \end{pmatrix} \right\}$$
(100)

$$= \frac{1}{2} \left\{ q_0 \begin{pmatrix} \omega_X \\ \omega_Y \\ \omega_Z \end{pmatrix} - \left( \omega_X q_1 + \omega_Y q_2 + \omega_Z q_3 \right) + \begin{pmatrix} \omega_Y q_3 - \omega_Z q_2 \\ \omega_Z q_1 - \omega_X q_3 \\ \omega_X q_2 - \omega_Y q_1 \end{pmatrix} \right\}$$
(101)

$$=\frac{1}{2}\begin{pmatrix}0&-\omega_X&-\omega_Y&-\omega_Z\\\omega_X&0&-\omega_Z&\omega_Y\\\omega_Y&\omega_Z&0&-\omega_X\\\omega_Z&-\omega_Y&\omega_X&0\end{pmatrix}\begin{pmatrix}q_0\\q_1\\q_2\\q_3\end{pmatrix}$$
(102)

となる.

しかし、 $\omega^W$  は world 座標系で表された角速度で、IMU が観測するのは local 座標で表された角速度なので、ベクト ルの回転ではなくて座標系の回転であるためにクォータニ オンの順番が変わることに注意しつつ

$$\boldsymbol{\omega}^A = \tilde{\boldsymbol{q}}_t^* \boldsymbol{\omega}^W \tilde{\boldsymbol{q}}_t \tag{103}$$

$$\Leftrightarrow \boldsymbol{\omega}^W = \tilde{\boldsymbol{q}}_t \boldsymbol{\omega}^A \tilde{\boldsymbol{q}}_t^* \tag{104}$$

と変換しなくてはいけない.

そうすると

$$\dot{\tilde{\boldsymbol{q}}}_t = \frac{1}{2} \boldsymbol{\omega}^W \tilde{\boldsymbol{q}}_t \tag{105}$$

$$=\frac{1}{2}\tilde{\boldsymbol{q}}_t\boldsymbol{\omega}^A\tilde{\boldsymbol{q}}_t^*\tilde{\boldsymbol{q}}_t \tag{106}$$

$$=\frac{1}{2}\tilde{\boldsymbol{q}}_t\boldsymbol{\omega}^A\tag{107}$$

これを行列形式で書くと

$$\dot{\tilde{\boldsymbol{q}}}_{t} = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 0 & -\omega_{x} & -\omega_{y} & -\omega_{z} \\ \omega_{x} & 0 & \omega_{z} & -\omega_{y} \\ \omega_{y} & -\omega_{z} & 0 & \omega_{x} \\ \omega_{z} & \omega_{y} & \omega_{x} & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} q_{0} \\ q_{1} \\ q_{2} \\ q_{3} \end{pmatrix}$$
(108)

のように中身がちょっと変わるので、注意.

# 1.4 加速度と回転の関係

# オイラー角表現の Kalman Filter

<sup>\*2</sup> http://mathtrain.jp/quaternion