

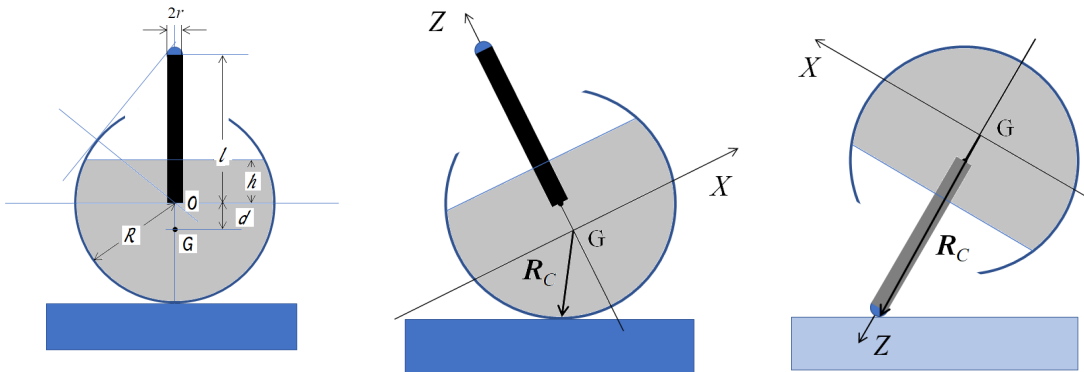
## 逆立ちゴマの運動

運動方程式：コマの重心の速度を  $\mathbf{v}_G$ 、回転の角速度ベクトルを  $\boldsymbol{\omega}$  とすると、重心の並進及び回転運動の方程式は、

$$M \frac{d\mathbf{v}_G}{dt} = \mathbf{F} - Mg\hat{\mathbf{e}}_z \quad (1)$$

$$\frac{d(\hat{\mathbf{I}}\boldsymbol{\omega})}{dt} = \mathbf{R}_C \times \mathbf{F}; \quad \mathbf{R}_C := \mathbf{r}_C - \mathbf{r}_G \quad (2)$$

と与えられる。ここで、 $\mathbf{F}$  は床からの抗力、 $\mathbf{R}_C$  は重心  $G$  から床との接点  $C$  に向かうベクトルである。



コマの底面は半径  $R$  の球で、上に突き出た軸は半径  $r$  の半球とする。重心を原点とするコマに固定された座標系を用いると、底面の形状は、

$$f_R(\mathbf{R}) = -1 + \frac{1}{R^2}(\mathbf{R} - d\mathbf{e}_z) \cdot (\mathbf{R} - d\mathbf{e}_z) = 0$$

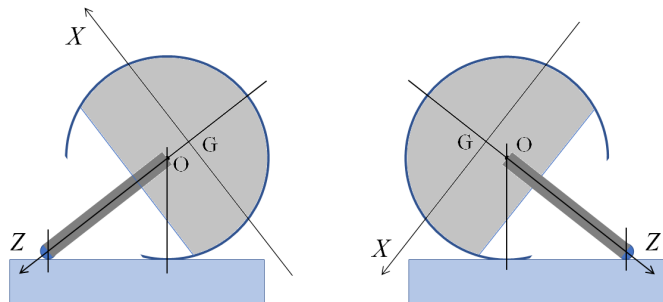
で与えられ、軸の先端の形状は

$$f_r(\mathbf{R}) = -1 + \frac{1}{r^2}(\mathbf{R} - (d+l)\mathbf{e}_z) \cdot (\mathbf{R} - (d+l)\mathbf{e}_z) = 0$$

で与えられる。ここで、 $d$  は球の中心から重心  $G$  までの距離、 $l$  は球の中心から軸の上端面の球の中心までの距離。

正立と倒立の条件

$$\begin{aligned} \mathbf{e}_z \cdot \mathbf{e}_z &> -\frac{R-r}{\ell} && \text{正立} \\ \mathbf{e}_z \cdot \mathbf{e}_z &< -\frac{R-r}{\ell} && \text{倒立} \end{aligned}$$



接点の位置ベクトル  $\mathbf{R}_C$  は、接点 C がコマの表面上の点であることと、接点における法線ベクトルが床に垂直、すなわち鉛直方向を向いているという 2 つの条件

$$f(\mathbf{R}_C) = 0, \quad \nabla f(\mathbf{R}_C) \parallel \hat{e}_z \quad (3)$$

より決まる。ただし、 $f(\mathbf{R})$  は  $f_R(\mathbf{R})$  または  $f_r(\mathbf{R})$ 。この条件より接点の位置ベクトル  $\mathbf{R}_C$  は

1. 正立しているとき :

$$\mathbf{R}_C = -R\mathbf{e}_z + d\mathbf{e}_z \quad (4)$$

2. 倒立しているとき :

$$\mathbf{R}_C = -r\mathbf{e}_z + (d + \ell)\mathbf{e}_z \quad (5)$$

と与えられる。

一方、抗力  $\mathbf{F}$  はスリップなし条件

$$\mathbf{v}_C = \mathbf{v}_G + \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{R}_C = 0 \quad \Rightarrow \quad \mathbf{v}_G = \mathbf{R}_C \times \boldsymbol{\omega} \quad (6)$$

より決まる。

運動方程式の解法：並進と回転の運動方程式より抗力  $\mathbf{F}$  を消去して、

$$\frac{d(\hat{I}\boldsymbol{\omega})}{dt} = \mathbf{R}_C \times M \left( \frac{d}{dt}(\mathbf{R}_C \times \boldsymbol{\omega}) + g\hat{\mathbf{e}}_z \right)$$

ここで、ベクトル  $\mathbf{R}_C$  および  $\boldsymbol{\omega}$  を  $XYZ$  座標系で表わすと、時間微分は、

$$\begin{aligned} \frac{d(\hat{I}\boldsymbol{\omega})}{dt} &= \hat{I}\dot{\boldsymbol{\omega}} + \boldsymbol{\omega} \times (\hat{I}\boldsymbol{\omega}) \\ \frac{d}{dt}(\mathbf{R}_C \times \boldsymbol{\omega}) &= \frac{\partial}{\partial t}(\mathbf{R}_C \times \boldsymbol{\omega}) + \boldsymbol{\omega} \times (\mathbf{R}_C \times \boldsymbol{\omega}) \\ &= \dot{\mathbf{R}}_C \times \boldsymbol{\omega} + \mathbf{R}_C \times \dot{\boldsymbol{\omega}} + \boldsymbol{\omega} \times (\mathbf{R}_C \times \boldsymbol{\omega}) \\ &= \dot{\mathbf{R}}_C \times \boldsymbol{\omega} + \mathbf{R}_C \times \dot{\boldsymbol{\omega}} + \omega^2 \mathbf{R}_C - (\boldsymbol{\omega} \cdot \mathbf{R}_C)\boldsymbol{\omega} \end{aligned}$$

となる。ただし、 $XYZ$  系での時間微分を

$$\frac{\partial \mathbf{a}}{\partial t} := \dot{\mathbf{a}} := \dot{a}_X \hat{\mathbf{e}}_X + \dot{a}_Y \hat{\mathbf{e}}_Y + \dot{a}_Z \hat{\mathbf{e}}_Z$$

と表記する。

すると運動方程式は、

$$\hat{I}\dot{\boldsymbol{\omega}} + \boldsymbol{\omega} \times (\hat{I}\boldsymbol{\omega}) = M\mathbf{R}_C \times \left( \dot{\mathbf{R}}_C \times \boldsymbol{\omega} + \mathbf{R}_C \times \dot{\boldsymbol{\omega}} + \omega^2 \mathbf{R}_C - (\boldsymbol{\omega} \cdot \mathbf{R}_C)\boldsymbol{\omega} + g\hat{\mathbf{e}}_z \right)$$

$$\begin{aligned} \hat{I}\dot{\boldsymbol{\omega}} - M\mathbf{R}_C \times (\mathbf{R}_C \times \dot{\boldsymbol{\omega}}) &= -\boldsymbol{\omega} \times (\hat{I}\boldsymbol{\omega}) + M\mathbf{R}_C \times \left( \dot{\mathbf{R}}_C \times \boldsymbol{\omega} + \omega^2 \mathbf{R}_C - (\boldsymbol{\omega} \cdot \mathbf{R}_C)\boldsymbol{\omega} + g\hat{\mathbf{e}}_z \right) \\ \hat{I}\dot{\boldsymbol{\omega}} - M\left( (\mathbf{R}_C \cdot \dot{\boldsymbol{\omega}})\mathbf{R}_C - R_C^2 \dot{\boldsymbol{\omega}} \right) &= -\boldsymbol{\omega} \times (\hat{I}\boldsymbol{\omega}) + M\left( \mathbf{R}_C \times (\dot{\mathbf{R}}_C \times \boldsymbol{\omega}) - (\boldsymbol{\omega} \cdot \mathbf{R}_C)\mathbf{R}_C \times \boldsymbol{\omega} + g\mathbf{R}_C \times \hat{\mathbf{e}}_z \right) \\ &= -\boldsymbol{\omega} \times (\hat{I}\boldsymbol{\omega}) + M\left( (\mathbf{R}_C \cdot \boldsymbol{\omega})\dot{\mathbf{R}}_C - (\mathbf{R}_C \cdot \dot{\mathbf{R}}_C)\boldsymbol{\omega} - (\boldsymbol{\omega} \cdot \mathbf{R}_C)\mathbf{R}_C \times \boldsymbol{\omega} + g\mathbf{R}_C \times \hat{\mathbf{e}}_z \right) \\ \hat{I}_C \dot{\boldsymbol{\omega}} &= -\boldsymbol{\omega} \times (\hat{I}\boldsymbol{\omega}) + M\left( (\mathbf{R}_C \cdot \boldsymbol{\omega})\dot{\mathbf{R}}_C - (\mathbf{R}_C \cdot \dot{\mathbf{R}}_C)\boldsymbol{\omega} - (\boldsymbol{\omega} \cdot \mathbf{R}_C)\mathbf{R}_C \times \boldsymbol{\omega} + g\mathbf{R}_C \times \hat{\mathbf{e}}_z \right) \end{aligned}$$

$$\dot{\boldsymbol{\omega}} = \hat{I}_C^{-1} \left( -\boldsymbol{\omega} \times (\hat{I}\boldsymbol{\omega}) + M\left( (\mathbf{R}_C \cdot \boldsymbol{\omega})\dot{\mathbf{R}}_C - (\mathbf{R}_C \cdot \dot{\mathbf{R}}_C)\boldsymbol{\omega} - (\boldsymbol{\omega} \cdot \mathbf{R}_C)\mathbf{R}_C \times \boldsymbol{\omega} + g\mathbf{R}_C \times \hat{\mathbf{e}}_z \right) \right)$$

ここで、 $\hat{I}_C$  は接点  $C$  を中心とする慣性モーメントテンソル：

$$\hat{I}_C := \begin{pmatrix} A + M(R_C^2 - X_C^2), & -MX_C Y_C, & -MX_C Z_C \\ -MY_C X_C, & B + M(R_C^2 - Y_C^2), & -MY_C Z_C \\ -MZ_C X_C, & -MZ_C Y_C, & C + M(R_C^2 - Z_C^2) \end{pmatrix}$$

変数：  $\omega_X, \omega_Y, \omega_Z, R_q, x_G, y_G, (v_{Gx}, v_{Gy})$

方程式：並進の運動方程式は  $xyz$  系、回転の方程式は  $XYZ$  系で与える。

$$\begin{aligned} \dot{x}_G &= v_{Gx} \\ \dot{y}_G &= v_{Gy} \\ \dot{\boldsymbol{\omega}} &= \hat{I}_C^{-1} \left( -\boldsymbol{\omega} \times (\hat{I}\boldsymbol{\omega}) \right. \\ &\quad \left. + M \left( (\mathbf{R}_C \cdot \boldsymbol{\omega}) \dot{\mathbf{R}}_C - (\mathbf{R}_C \cdot \dot{\mathbf{R}}_C) \boldsymbol{\omega} - (\boldsymbol{\omega} \cdot \mathbf{R}_C) \mathbf{R}_C \times \boldsymbol{\omega} + g \mathbf{R}_C \times \hat{\mathbf{e}}_z \right) \right) \\ \dot{R}_q &= \frac{1}{2} R_q \omega_q; \quad R_q: \text{剛体固定系から実験室系への回転を表す四元数} \end{aligned}$$

中間変数：

$$\begin{aligned} \mathbf{v}_G &:= \mathbf{R}_C \times \boldsymbol{\omega} \quad (\text{no slip}) \\ \mathbf{R}_C &:= \begin{cases} -R\mathbf{e}_z + d\mathbf{e}_Z & (\text{正立}) \\ -r\mathbf{e}_z + (d+\ell)\mathbf{e}_Z & (\text{倒立}) \end{cases} \\ \dot{\mathbf{R}}_C &:= \frac{d\mathbf{R}_C}{dt} - \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{R}_C = \begin{cases} R\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{e}_z & (\text{正立}) \\ r\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{e}_z & (\text{倒立}) \end{cases} \\ \hat{I}_C &:= \begin{pmatrix} A + M(R_C^2 - X_C^2), & -MX_C Y_C, & -MX_C Z_C \\ -MY_C X_C, & B + M(R_C^2 - Y_C^2), & -MY_C Z_C \\ -MZ_C X_C, & -MZ_C Y_C, & C + M(R_C^2 - Z_C^2) \end{pmatrix} \end{aligned}$$

物理量：

$$\begin{aligned} z_G &= -\mathbf{R}_C \cdot \mathbf{e}_z = \begin{cases} R - d e_{zZ} & (\text{正立}) \\ r - (d + \ell) e_{zZ} & (\text{倒立}) \end{cases} \\ a_q^x &= R_q a_q^X R_q^{-1}; \quad a_q^x = a_x \hat{i} + a_y \hat{j} + a_z \hat{k}, \quad a_q^X = a_X \hat{i} + a_Y \hat{j} + a_Z \hat{k} \end{aligned}$$

パラメーター :

- Geometrical parameters:

$R, r, h, \ell[\text{L}]$  コマの軸の長さ

- Physical properties:

$$\rho[\text{ML}^{-3}] = 1$$

- Physical constants:

$$g[\text{LT}^{-2}] = 1$$

- Auxiliary parameters:

$$d[\text{L}], I_X = I_Y, I_Z$$

変数 :

$$\mathbf{r}_G, \quad \boldsymbol{\omega}, \quad R_q$$
$$\mathbf{R}_C, \quad \mathbf{e}_z, \quad \hat{I}_C$$

座標系の関係 :  $A_q^S = R_q A_q^B R_q^{-1}$

$$e_{zX}\hat{i} + e_{zY}\hat{j} + e_{zZ}\hat{k} = R_q^{-1}\hat{k}R_q$$

$$e_{Xx}\hat{i} + e_{Xy}\hat{j} + e_{Xz}\hat{k} = R_q\hat{i}R_q^{-1}$$

$$e_{Yx}\hat{i} + e_{Yy}\hat{j} + e_{Yz}\hat{k} = R_q\hat{j}R_q^{-1}$$

$$e_{Zx}\hat{i} + e_{Zy}\hat{j} + e_{Zz}\hat{k} = R_q\hat{k}R_q^{-1}$$

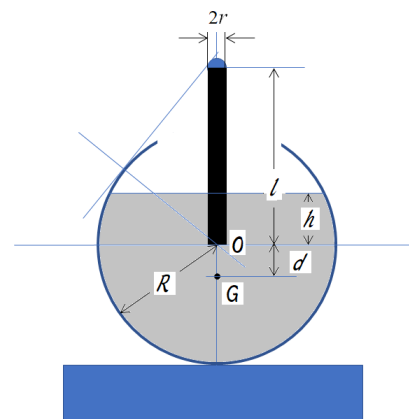
エネルギー

$$E = K + U; \quad K = \frac{1}{2}Mv_G^2 + \frac{1}{2}\boldsymbol{\omega}^t \hat{I} \boldsymbol{\omega}, \quad U = -Mg\mathbf{R}_C \cdot \mathbf{e}_z$$

## コマの質量と重心周りの慣性モーメントテンソル

円柱部（コマの軸）：半径  $r$ ，長さ  $\ell$

$$\begin{aligned} M_a &:= \pi r^2 \ell \rho, \\ Z'_G &:= \frac{1}{2} \ell \\ I_X^a = I_Y^a &= \frac{1}{4} M_a r^2 + \frac{1}{12} M_a \ell^2, \\ I_Z^a &= \frac{1}{2} M_a r^2, \end{aligned}$$



球部：半径  $R$ ，高さ  $-R$  から  $h$

$$\begin{aligned} M_s &= \int_{-R}^h dZ' \pi \sqrt{R^2 - Z'^2} \rho = \pi R^3 \rho \left( \left( \frac{h}{R} \right) - \frac{1}{3} \left( \frac{h}{R} \right)^3 + \frac{2}{3} \right) \\ Z'_G &= \frac{1}{M_s} \int_{-R}^h dZ' \pi \sqrt{R^2 - Z'^2} \rho Z' = \frac{1}{4} \frac{\pi R^3 \rho}{M_s} R \left( 2 \left( \frac{h}{R} \right)^2 - \left( \frac{h}{R} \right)^4 - 1 \right) \end{aligned}$$

球の中心周りの慣性モーメント  $I_X^s, I_Y^s$

$$\begin{aligned} I_X^s = I_Y^s &= \int_{-R}^h dZ' \left( \frac{1}{4} \pi \sqrt{R^2 - Z'^2}^4 \rho + \pi \sqrt{R^2 - Z'^2} \rho Z'^2 \right) \\ &= \pi \rho \int_{-R}^h dZ' \left( \frac{1}{4} (R^2 - Z'^2)^2 + (R^2 - Z'^2) Z'^2 \right) \\ &= \frac{1}{4} \pi R^5 \rho \left( \left( \frac{h}{R} \right) + \frac{2}{3} \left( \frac{h}{R} \right)^3 - \frac{3}{5} \left( \frac{h}{R} \right)^5 + \frac{16}{15} \right) = M_s Z'_s{}^2 + I_X^s = M_s Z'_s{}^2 + I_Y^s \\ I_Z^s &= \int_{-R}^h dZ' \int_0^{\sqrt{R^2 - Z'^2}} dr 2\pi r \rho r^2 \\ &= \frac{1}{2} \pi R^5 \rho \left( \left( \frac{h}{R} \right) - \frac{2}{3} \left( \frac{h}{R} \right)^3 + \frac{1}{5} \left( \frac{h}{R} \right)^5 + \frac{8}{15} \right) \end{aligned}$$

コマ全体：

$$\begin{aligned} M &= M_a + M_s \\ Z'_G &= \frac{M_a Z'_a + M_s Z'_s}{M_a + M_s} = -d \\ I_X = I_Y &= I_X^a + M_a (Z'_a - Z'_G)^2 + I_X^s + M_s (Z'_s - Z'_G)^2 \\ &= I_X^a + M_a (Z'_a - Z'_G)^2 + I_X^s + M_s Z'_G (Z'_G - 2Z'_s) \\ I_Z &= I_Z^a + I_Z^s \end{aligned}$$

## スリップありの場合

床からの抗力  $\mathbf{F}$  は、床面に平行な成分  $\mathbf{F}_t$  と鉛直成分  $\mathbf{F}_n$  に分かれ、 $\mathbf{F}_t$  は接点の速度  $\mathbf{v}_C$  に比例すると仮定する（スリップ条件）：

$$\mathbf{F} = \mathbf{F}_t + \mathbf{F}_n; \quad \mathbf{F}_t = -k\mathbf{v}_C \perp \mathbf{e}_z, \quad \mathbf{F}_n \parallel \mathbf{e}_z$$

並進の運動方程式の  $\mathbf{e}_z$  に垂直な成分 ( $x, y$  成分) は、

$$M \frac{dv_{Gx}}{dt} = -kv_{Cx}, \quad M \frac{dv_{Gy}}{dt} = -kv_{Cy}$$

$$\mathbf{v}_C = \mathbf{v}_G + \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{R}_C$$

と表され、並進運動方程式の  $\mathbf{e}_z$  に平行な成分から  $\mathbf{F}_n$  が求まる。

角運動量の方程式は

$$\frac{d(\hat{I}\boldsymbol{\omega})}{dt} = \mathbf{R}_C \times \mathbf{F}; \quad \mathbf{R}_C = \begin{cases} -R\mathbf{e}_z + d\mathbf{e}_z & (\text{正立}) \\ -r\mathbf{e}_z + (d+\ell)\mathbf{e}_z & (\text{倒立}) \end{cases}, \quad \mathbf{F} = -k\mathbf{v}_C + \mathbf{F}_n$$

と与えられる。

$\mathbf{F}_n$  の導出: コマの接点 C が床から離れない条件：

$$\mathbf{e}_z \perp \mathbf{v}_C = \mathbf{v}_G + \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{R}_C \Rightarrow v_{Gz} = -(\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{R}_C) \cdot \mathbf{e}_z$$

この時間微分より、 $\frac{d\boldsymbol{\omega}}{dt} = \dot{\boldsymbol{\omega}} + \boldsymbol{\omega} \times \boldsymbol{\omega} = \dot{\boldsymbol{\omega}}$  を用いて、

$$\begin{aligned} \dot{v}_{Gz} &= -(\dot{\boldsymbol{\omega}} \times \mathbf{R}_C) \cdot \mathbf{e}_z - \left( \boldsymbol{\omega} \times \frac{d\mathbf{R}_C}{dt} \right) \cdot \mathbf{e}_z \\ &= \begin{cases} -d(\dot{\boldsymbol{\omega}} \times \mathbf{e}_z + \boldsymbol{\omega} \times (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{e}_z)) \cdot \mathbf{e}_z & (\text{正立}) \\ -(d+\ell)(\dot{\boldsymbol{\omega}} \times \mathbf{e}_z + \boldsymbol{\omega} \times (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{e}_z)) \cdot \mathbf{e}_z & (\text{倒立}) \end{cases} \end{aligned}$$

これを運動方程式の鉛直成分に代入して、

$$\begin{aligned} F_n &= Mg + M\dot{v}_{Gz} = Mg - M \left( \dot{\boldsymbol{\omega}} \times \mathbf{R}_C + \boldsymbol{\omega} \times \frac{d\mathbf{R}_C}{dt} \right) \cdot \mathbf{e}_z \\ &= -M(\dot{\boldsymbol{\omega}} \times \mathbf{R}_C) \cdot \mathbf{e}_z + M \left( g - \left( \boldsymbol{\omega} \times \frac{d\mathbf{R}_C}{dt} \right) \cdot \mathbf{e}_z \right) \\ &= -Md(\dot{\boldsymbol{\omega}} \times \mathbf{e}_z) \cdot \mathbf{e}_z + M \left( g - d(\boldsymbol{\omega} \times (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{e}_z)) \cdot \mathbf{e}_z \right) \\ &=: F_{n1} + F_{n2} \end{aligned}$$

をえる。ここで、 $F_{n1}$  は  $F_n$  のうち  $\dot{\boldsymbol{\omega}}$  に依存する成分で、 $F_{n2}$  は依存しない成分。

$$F_{n1} = -M(\dot{\boldsymbol{\omega}} \times \mathbf{R}_C) \cdot \mathbf{e}_z = -M(\dot{\boldsymbol{\omega}} \times d\mathbf{e}_z) \cdot \mathbf{e}_z = -Md(-e_{zY}\dot{\omega}_X + e_{zX}\dot{\omega}_Y)$$

$$F_{n2} = M \left( g - \left( \boldsymbol{\omega} \times \frac{d\mathbf{R}_C}{dt} \right) \cdot \mathbf{e}_z \right) = M \left( g - (\boldsymbol{\omega} \times (\boldsymbol{\omega} \times d\mathbf{e}_z)) \cdot \mathbf{e}_z \right)$$

角運動量の方程式の XYZ 成分

$$\begin{aligned}\frac{d(\hat{I}\boldsymbol{\omega})}{dt} &= \mathbf{R}_C \times \mathbf{F} = -\mathbf{R}_C \times (k\mathbf{v}_C - F_n \mathbf{e}_z) \\ &= -\mathbf{R}_C \times k\mathbf{v}_C + d\mathbf{e}_z \times F_n \mathbf{e}_z\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}A\dot{\omega}_X - (A - C)\omega_Y\omega_Z &= \left(-\mathbf{R}_C \times k\mathbf{v}_C\right) \cdot \mathbf{e}_X + \left(d\mathbf{e}_z \times F_n \mathbf{e}_z\right) \cdot \mathbf{e}_X \\ &= \left(-\mathbf{R}_C \times k\mathbf{v}_C\right) \cdot \mathbf{e}_X - dF_n \mathbf{e}_Y \cdot \mathbf{e}_z\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}A\dot{\omega}_Y + (A - C)\omega_Z\omega_X &= \left(-\mathbf{R}_C \times k\mathbf{v}_C\right) \cdot \mathbf{e}_Y + \left(d\mathbf{e}_z \times F_n \mathbf{e}_z\right) \cdot \mathbf{e}_Y \\ &= \left(-\mathbf{R}_C \times k\mathbf{v}_C\right) \cdot \mathbf{e}_Y + dF_n \mathbf{e}_X \cdot \mathbf{e}_z\end{aligned}$$

$$C\dot{\omega}_Z = \left(R\mathbf{e}_z \times k\mathbf{v}_C\right) \cdot \mathbf{e}_z$$

このうち、XY 成分の方程式は

$$A\dot{\omega}_X - Md^2 e_{zY} (-e_{zY}\dot{\omega}_X + e_{zX}\dot{\omega}_Y) = (A - C)\omega_Y\omega_Z + \left(-\mathbf{R}_C \times k\mathbf{v}_C\right) \cdot \mathbf{e}_X - dF_{n2}e_{zY}$$

$$A\dot{\omega}_Y + Md^2 e_{zX} (-e_{zY}\dot{\omega}_X + e_{zX}\dot{\omega}_Y) = -(A - C)\omega_Z\omega_X + \left(-\mathbf{R}_C \times k\mathbf{v}_C\right) \cdot \mathbf{e}_Y + dF_{n2}e_{zX}$$

これを行列で表すと、!! ここまで !!

$$A\hat{T} \begin{pmatrix} \dot{\omega}_X \\ \dot{\omega}_Y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} (A - C)\omega_Y\omega_Z + \left(-\mathbf{R}_C \times k\mathbf{v}_C\right) \cdot \mathbf{e}_X - dF_{n2}e_{zY} \\ -(A - C)\omega_Z\omega_X + \left(-\mathbf{R}_C \times k\mathbf{v}_C\right) \cdot \mathbf{e}_Y + dF_{n2}e_{zX} \end{pmatrix}$$

ここで、

$$\hat{T} := \begin{pmatrix} 1 + \alpha_{YY}, & -\alpha_{YX} \\ -\alpha_{XY}, & 1 + \alpha_{XX} \end{pmatrix}; \quad \alpha_{XX} := \frac{Md^2}{A} e_{zX}e_{zX}, \quad \alpha_{XY} := \frac{Md^2}{A} e_{zX}e_{zY}, \quad \text{etc.}$$

変数：  $\omega_X, \omega_Y, \omega_Z, R_q, x_G, y_G, v_{Gx}, v_{Gy}$

方程式：並進の運動方程式は  $xyz$  系、回転の方程式は  $XYZ$  系で与える。

$$\begin{aligned} \dot{x}_G &= v_{Gx} \\ \dot{y}_G &= v_{Gy} \\ \dot{v}_{Gx} &= -\frac{k}{M} v_{Cx} \\ \dot{v}_{Gy} &= -\frac{k}{M} v_{Cy} \\ \begin{pmatrix} \dot{\omega}_X \\ \dot{\omega}_Y \end{pmatrix} &= \frac{1}{A} \hat{T}^{-1} \begin{pmatrix} (A-C)\omega_Y\omega_Z - (\mathbf{R}_C \times k\mathbf{v}_C) \cdot \mathbf{e}_X - dF_{n2}e_{zY} \\ -(A-C)\omega_Z\omega_X - (\mathbf{R}_C \times k\mathbf{v}_C) \cdot \mathbf{e}_Y + dF_{n2}e_{zX} \end{pmatrix} \\ \dot{\omega}_Z &= \frac{1}{C} (\mathbf{R}e_z \times k\mathbf{v}_C) \cdot \mathbf{e}_Z \\ \dot{R}_q &= \frac{1}{2} R_q \omega_q \end{aligned}$$

中間変数：

$$a_q^x = R_q a_q^X R_q^{-1}; \quad a_q^x = a_x \hat{i} + a_y \hat{j} + a_z \hat{k}, \quad a_q^X = a_X \hat{i} + a_Y \hat{j} + a_Z \hat{k}$$

$$\mathbf{v}_C := \mathbf{v}_G + \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{R}_C$$

$$\mathbf{R}_C := \begin{cases} -R\mathbf{e}_z + d\mathbf{e}_Z & (\text{正立}) \\ -r\mathbf{e}_z + (d+\ell)\mathbf{e}_Z & (\text{倒立}) \end{cases}$$

$$F_{n2} := M \left( g - d(\boldsymbol{\omega} \times (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{e}_Z)) \cdot \mathbf{e}_z \right) = M \left( g - d \left( \omega_Z(\omega_X e_{zX} + \omega_Y e_{zY}) + (\omega_X^2 + \omega_Y^2) e_{zZ} \right) \right)$$

$$\hat{T} := \begin{pmatrix} 1 + \alpha_{YY}, & -\alpha_{YX} \\ -\alpha_{XY}, & 1 + \alpha_{XX} \end{pmatrix}$$

$$\alpha_{XX} := \frac{Md^2}{A} e_{zX} e_{zX}, \quad \alpha_{XY} := \frac{Md^2}{A} e_{zX} e_{zY}, \quad \text{etc.}$$

物理量：

$$z_G := -\mathbf{R}_C \cdot \mathbf{e}_z = \begin{cases} R - d e_{zZ} & (\text{正立}) \\ r - (d + \ell) e_{zZ} & (\text{倒立}) \end{cases}$$

$$a_q^x = R_q a_q^X R_q^{-1}; \quad a_q^x = a_x \hat{i} + a_y \hat{j} + a_z \hat{k}, \quad a_q^X = a_X \hat{i} + a_Y \hat{j} + a_Z \hat{k}$$

球の中心の座標  $\mathbf{r}_O$ ：

$$\mathbf{r}_O = \mathbf{r}_G + d\mathbf{e}_Z \quad \Rightarrow \quad \begin{cases} x_O = x_G + d e_{xZ} \\ y_O = y_G + d e_{yZ} \\ z_O = z_G + d e_{zZ} \end{cases}$$

初期条件：  $v_{Cx} = v_{Gx}, v_{Cy} = v_{Gy}$ , となる  $\boldsymbol{\omega}$  の条件

$$\begin{cases} (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{R}_C) \cdot \mathbf{e}_x = 0 \\ (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{R}_C) \cdot \mathbf{e}_y = 0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} (\mathbf{R}_C \times \mathbf{e}_x) \cdot \boldsymbol{\omega} = 0 \\ (\mathbf{R}_C \times \mathbf{e}_y) \cdot \boldsymbol{\omega} = 0 \end{cases} \Rightarrow \boldsymbol{\omega} \parallel (\mathbf{R}_C \times \mathbf{e}_x) \times (\mathbf{R}_C \times \mathbf{e}_y) \parallel \mathbf{R}_C$$