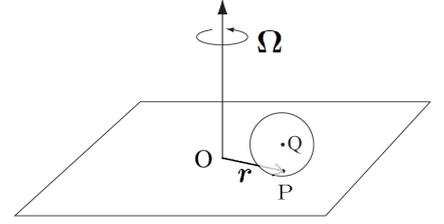


回転テーブル上で転がる球

回転軸と平面の交点を O 、球と平面の接点を P 、ベクトル $\mathbf{r} = \overrightarrow{OP}$ とする。点 P で球が床から受ける力は垂直抗力 \mathbf{N} と平面内の摩擦力 \mathbf{F} であるが、球は水平面上を運動するので、垂直抗力は重力と打ち消す。従って、球の並進運動の方程式および回転運動の方程式は



$$M \frac{d^2 \mathbf{r}}{dt^2} = \mathbf{F}, \quad I \frac{d\boldsymbol{\omega}}{dt} = -a \mathbf{e}_z \times \mathbf{F} \quad (\text{A})$$

となる。ここで、鉛直上向きの単位ベクトルを \mathbf{e}_z とした。

球が水平面上を滑らない条件（滑りなし条件）は、点 P で接している球面上の点の速度 \mathbf{v}'_P が¹、床の回転運動の速度 $\boldsymbol{\Omega} \times \mathbf{r}$ に等しい、すなわち

$$\mathbf{v}'_P = \boldsymbol{\Omega} \times \mathbf{r}$$

で与えられるが、速度 \mathbf{v}'_P は球の中心速度 \mathbf{v}_Q を用いて

$$\mathbf{v}'_P = \mathbf{v}_Q + \boldsymbol{\omega} \times (-a \mathbf{e}_z)$$

で与えられ、 $\mathbf{v}_Q = \frac{d\mathbf{r}}{dt}$ なので、滑りなし条件は

$$\boldsymbol{\Omega} \times \mathbf{r} = \frac{d\mathbf{r}}{dt} + \boldsymbol{\omega} \times (-a \mathbf{e}_z) \quad (\text{B})$$

で与えられる。

式 (A) から \mathbf{F} を消去すると、

$$\frac{d\boldsymbol{\omega}}{dt} = -\frac{Ma}{I} \mathbf{e}_z \times \frac{d^2 \mathbf{r}}{dt^2}$$

が得られ、式 (B) を時間微分したものにこれを代入すると、

$$\boldsymbol{\Omega} \times \frac{d\mathbf{r}}{dt} = \frac{d^2 \mathbf{r}}{dt^2} + \frac{Ma^2}{I} \frac{d^2 \mathbf{r}}{dt^2}$$

が得られる。ここで、 $\mathbf{e}_z \perp (d^2 \mathbf{r}/dt^2)$ を用いた。 $\boldsymbol{\Omega} = \Omega \mathbf{e}_z$ に注意すると、これは

$$\frac{d^2 \mathbf{r}}{dt^2} = \Omega' \mathbf{e}_z \times \frac{d\mathbf{r}}{dt}; \quad \Omega' := \frac{1}{1 + Ma^2/I} \Omega$$

となる。 $\frac{d\mathbf{r}}{dt} := (v_x, v_y, 0)$ として、この式を成分で書くと、

$$\dot{v}_x = -\Omega' v_y, \quad \dot{v}_y = \Omega' v_x$$

¹ 点 P で接している球面の点の速度 \mathbf{v}'_P は点 P の移動速度 $d\mathbf{r}/dt$ ではないことに注意。点 P の移動速度は点 Q の移動速度 \mathbf{v}_Q に等しい。

となり、これらを解くと、

$$v_x = -A \sin(\Omega' t + \phi), \quad v_y = A \cos(\Omega' t + \phi)$$

をえる。ただし、 A および ϕ は積分定数。さらにもう一度積分すると

$$x = \frac{A}{\Omega'} \cos(\Omega' t + \phi) + x_0, \quad y = \frac{A}{\Omega'} \sin(\Omega' t + \phi) + y_0$$

となり、これは角速度 $\Omega' = (2/7)\Omega$ の円運動を表す。

解くべき方程式をまとめると、状態は $(\mathbf{r}, \mathbf{v}, \boldsymbol{\omega}, R_q)$ で与えられ、

$$\begin{aligned} \dot{\mathbf{r}} &= \mathbf{v} \\ \dot{\mathbf{v}} &= \frac{I}{I + Ma^2} \Omega \mathbf{e}_z \times \mathbf{v} \\ \dot{\boldsymbol{\omega}} &= -\frac{Ma}{I} \mathbf{e}_z \times \dot{\mathbf{v}} = \frac{Ma}{I + Ma^2} \Omega \mathbf{v} \\ \dot{R}_q^B &= \frac{1}{2} R_q^B \boldsymbol{\omega}_q^B = \frac{1}{2} \boldsymbol{\omega}_q^S R_q^B \quad \because \boldsymbol{\omega}_q^S = R_q^B \boldsymbol{\omega}_q^B (R_q^B)^{-1} \end{aligned}$$

ただし、

$$\mathbf{r}, \mathbf{v} \perp \mathbf{e}_z \quad \Rightarrow \quad \omega_z = \text{const.}$$

で、no slip 条件より、

$$\mathbf{v} = \mathbf{e}_z \times (\Omega \mathbf{r} - a \boldsymbol{\omega}) \quad \Rightarrow \quad \begin{cases} v_x = -\Omega y + a \omega_y \\ v_y = +\Omega x - a \omega_x \end{cases}$$

[参考] 回転テーブル上の球の運動のビデオが YouTube の

<https://youtu.be/3oM7hX3UUEU?si=0OsjG2r1wXOBNyt2>

にあります。