第6章 相対運動と慣性力

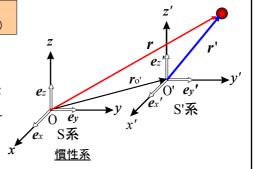
慣性系に対して移動している座標系

慣性系=慣性の法則が成立する系 (力が働かなければ、運動量は変化しない)

S系(慣性系)から見た物体の位置ベクトル r とする。

S系に対して、移動している座標系をS'系とし、その原点の座標を $r_{O'}$ とする。 S'系から見た物体の位置ベクトルを r' とすると。

$$r = r_{O'} + r'$$



S系は慣性系なので、ニュートンの運動方程式が成立するので、

$$m(\ddot{r}_{O'} + \ddot{r}') = F$$

$$\Leftrightarrow m\ddot{r}' = F - m\ddot{r}_{O'}$$

 $\ddot{\pmb{r}}_{\mathrm{O'}}=0 \longrightarrow \mathsf{S'}$ 系も慣性系(なぜなら、力が働かなければ、運動量は変化しないから)

$$\ddot{r}_{O'} \neq 0 \rightarrow S'$$
系は慣性系ではない。しかし、 $-m\ddot{r}_{O'}$ を力と考えれば、ニュートンの運動方程式が見かけ上成立する。

「慣性力」と呼ばれる

慣性系に対して回転している座標系

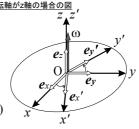
慣性系であるS系に対し、S'系が角速度ベク トルωで回転しているとする。

$$\dot{\mathbf{r}} = \frac{d}{dt} \left(x' \mathbf{e}_{x'} + y' \mathbf{e}_{y'} + z' \mathbf{e}_{z'} \right)
= \dot{x}' \mathbf{e}_{x'} + \dot{y}' \mathbf{e}_{y'} + \dot{z}' \mathbf{e}_{z'} + x' \dot{\mathbf{e}}_{x'} + y' \dot{\mathbf{e}}_{y'} + z' \dot{\mathbf{e}}_{z'}
= \dot{x}' \mathbf{e}_{x'} + \dot{y}' \mathbf{e}_{y'} + \dot{z}' \mathbf{e}_{z'} + x' (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{e}_{x'}) + y' (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{e}_{y'}) + z' (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{e}_{z'})
= \dot{x}' \mathbf{e}_{x'} + \dot{y}' \mathbf{e}_{y'} + \dot{z}' \mathbf{e}_{z'} + \boldsymbol{\omega} \times (x' \mathbf{e}_{x'} + y' \mathbf{e}_{y'} + z' \mathbf{e}_{z'})
= \dot{r}' + \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r}'$$

$$\ddot{\mathbf{r}} = \frac{d^2}{dt^2} \left(x' \mathbf{e}_{x'} + y' \mathbf{e}_{y'} + z' \mathbf{e}_{z'} \right)
= (\dot{\mathbf{r}} \overset{\text{RS}}{=})$$

$$= \ddot{x}' \mathbf{e}_{x'} + \ddot{y}' \mathbf{e}_{y'} + \ddot{z}' \mathbf{e}_{z'} + 2\boldsymbol{\omega} \times (\dot{x}' \mathbf{e}_{x'} + \dot{y}' \mathbf{e}_{y'} + \dot{z}' \mathbf{e}_{z'}) + \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{e}_{z'}$$

$$= \ddot{r}' + 2\boldsymbol{\omega} \times \dot{r}' + \boldsymbol{\omega} \times (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r}')$$



S'系における位置、速度、加速度ベクトル

$$\begin{aligned} \mathbf{r}' &= x' \mathbf{e}_{x'} + y' \mathbf{e}_{y'} + z' \mathbf{e}_{z'} (= \mathbf{r}) \\ \dot{\mathbf{r}}' &= \dot{x}' \mathbf{e}_{x'} + \dot{y}' \mathbf{e}_{y'} + \dot{z}' \mathbf{e}_{z} (\neq \dot{\mathbf{r}}) \\ \ddot{\mathbf{r}}' &= \ddot{x}' \mathbf{e}_{x'} + \ddot{y}' \mathbf{e}_{y'} + \ddot{z}' \mathbf{e}_{z'} (\neq \ddot{\mathbf{r}}) \end{aligned}$$

 $= \ddot{x}' e_{x'} + \ddot{y}' e_{y'} + \ddot{z}' e_{z'} + 2\omega \times (\dot{x}' e_{x'} + \dot{y}' e_{y'} + \dot{z}' e_{z'}) + \omega \times \left[\omega \times (x' e_{x'} + y' e_{y'} + z' e_{z'})\right]$

遠心カとコリオリカ

S系での加速度を、S'系での加速度、速度、位置ベクトルで表現すると

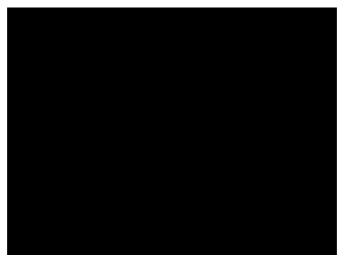
$$\ddot{\mathbf{r}} = \ddot{\mathbf{r}}' + 2\boldsymbol{\omega} \times \dot{\mathbf{r}}' + \boldsymbol{\omega} \times (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r}')$$

S系では、ニュートンの運動方程式が成立するから

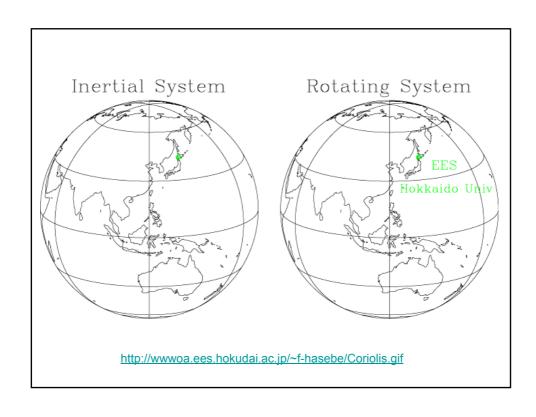
 $F_{\rm cen} \equiv -m\boldsymbol{\omega} \times (\boldsymbol{\omega} \times \boldsymbol{r}') = m\omega^2 \boldsymbol{\xi}'$

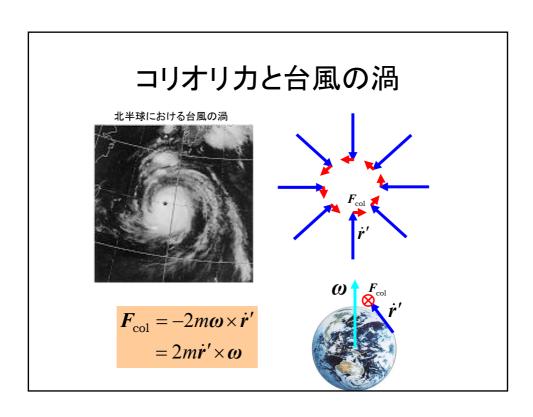
$$m\ddot{r} = F$$
 $\Leftrightarrow m[\ddot{r}' + 2\omega \times \dot{r}' + \omega \times (\omega \times r')] = F$
 $\Leftrightarrow m\ddot{r}' = F - 2m\omega \times \dot{r}' - m\omega \times (\omega \times r')$
 $\Rightarrow \pi = -2m\omega \times \dot{r}'$
 $\Rightarrow \pi = -2m\omega \times \dot{r}'$

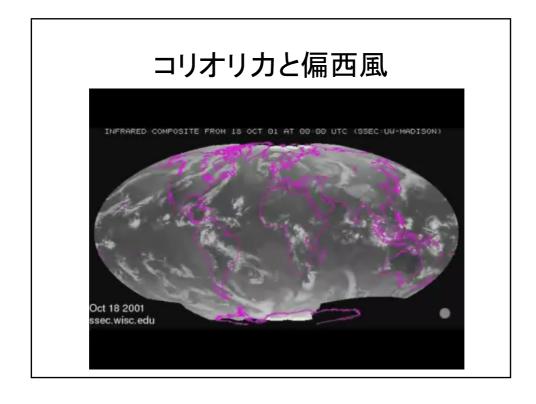
コリオリカを見る実験



http://coast14.ees.hokudai.ac.jp/osj/umi no kyousitu/02coriolis 01.html

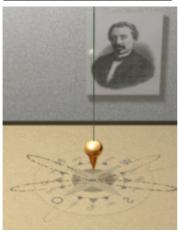






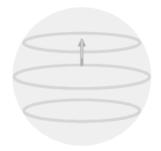
フーコーの振り子(1851)

北半球におけるフーコーの振り子



http://upload.wikimedia.org/wikipedia/commons/a/a1/Foucault_pendulum_animated.gif

1周に必要な時間(日) = 1日/sin θ (θ は振り子の場所の緯度)



The animation describes the motion of a Foucault Pendulum at a latitude of 30° N. The plane of oscillation rotates by an angle of –180° during one day, so after two days the plane returns to its original orientation.

http://upload.wikimedia.org/wikipedia/en/0/0d/Foucault_pendulum_plane_of_swing_semi3D.gif