

2022年11月18日. 理论力学A.

1. 上节课内容回顾.

$$\left. \frac{d\vec{A}}{dt} \right|_S = \left. \frac{d\vec{A}}{dt} \right|_{S'} + \vec{\omega} \times \vec{A}$$

出发点 } 人在地球上.
 } 探测器在卫星上.
 } 非惯性系

Newton eq. $\vec{F}' = m\vec{a}' = \vec{F} + \vec{F}_t + \vec{F}_c$

\downarrow \downarrow
 牵连, 科氏力,

1860. 傅科摆. 地球自转.

2. 今天

① 应用.

② $L_{S'}$ 中的推导. 以及物理意义.

$$\vec{v} = \vec{v}' + \vec{v}_0 + \vec{\omega}_0 \times \vec{r}$$

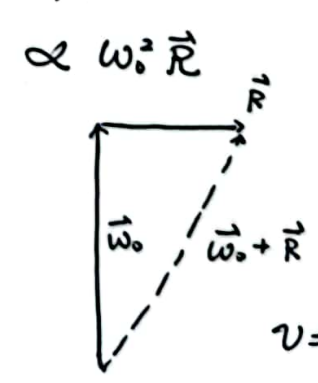
$$\vec{a} = \vec{a}' + \vec{a}_0 + \underbrace{2\vec{\omega}_0 \times \vec{v}'}_{\text{科氏力}} + \underbrace{\vec{\beta} \times \vec{r}}_{\text{离心力}} + \underbrace{\vec{\omega}_0 \times (\vec{\omega}_0 \times \vec{r})}_{\text{离心力}}$$

对比科氏力和洛氏力

$F_c = 2m\vec{\omega} \times \vec{v}$

$F_L = e\vec{v} \times \vec{B}$

Coriolis 流量计, }
 地球科学, 河流. } 应用



$$v = \omega R$$

$$F = m \frac{v^2}{R}$$

$$= m \omega^2 R$$

Landau 书. § 39

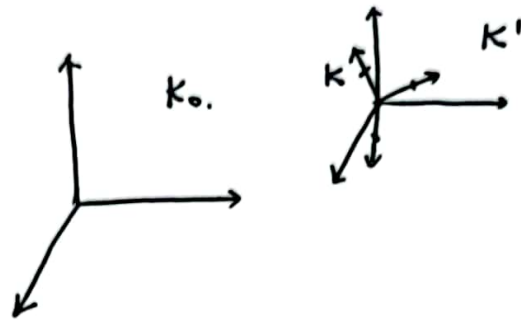
非惯性参考系中的 Lagrange 原理.

符号约定: K, K_0, K'

K_0 : 惯性参考系.

K' : v_0 平动 / 无相对.

K : 转动 + 平动.



$$L_0 = \frac{1}{2} m v_0^2 - U(\vec{r}_0)$$

$$\Leftrightarrow m \vec{v}_0 = \frac{\partial U}{\partial \vec{r}_0}$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \vec{v}_0} \right) = \frac{\partial L}{\partial \vec{r}_0}, \quad \vec{v}_0 = \vec{v}' + \vec{v}(t)$$

- 1) K' 与 K_0 之间的联系.
- 2) K 与 K_0 之间的联系.

$$L' = L_{K'} = \frac{1}{2} m (\vec{v}' + \vec{v}(t))^2 - U$$

$$= \frac{1}{2} m \vec{v}'^2 + \frac{1}{2} m \vec{v}(t)^2 + m \vec{v}' \cdot \vec{v}(t) - U$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L'}{\partial \vec{v}'} \right) = m \dot{\vec{v}}' + m \dot{\vec{v}} = - \frac{\partial U}{\partial \vec{r}} \quad \text{也可以在 } K' \text{ 中有 Lagrange 原理.}$$

$$\text{变换: } m \vec{v}' \cdot \dot{\vec{r}} = \frac{d}{dt} (m \vec{v} \cdot \vec{r}) - m \dot{\vec{v}} \cdot \vec{r}, \quad \text{将 } \vec{r} \text{ 置换出来.}$$

全微分.

$$\text{令 } m \vec{v} \cdot \dot{\vec{r}} = m \dot{\vec{v}} \cdot \vec{r}$$

$$L' = \frac{1}{2} m \vec{v}'^2 + \frac{1}{2} m \vec{v}^2 - \underbrace{[U + m\vec{\omega} \cdot \vec{r}']}_{U_{\text{eff}}}$$

U_{eff} . 有效的势能.

★ K' 中 Lagrange 运用

★ 加速项. \vec{f} (相对论), $\vec{f} = m\dot{\vec{v}}$

$$L' = \frac{1}{2} m \vec{v}'^2 + \frac{1}{2} m \vec{v}^2 - [U + \vec{f} \cdot \vec{r}']$$

代入 $\vec{v}' = \vec{v} + \vec{\omega} \times \vec{r}$

$$L' = \frac{1}{2} m (\vec{v} + \vec{\omega} \times \vec{r})^2 + \frac{1}{2} m \vec{v}^2 - [U + \vec{f} \cdot \vec{r}']$$

$$\begin{aligned} m\dot{\vec{v}}' &= m\dot{\vec{v}} + m\vec{\omega} \times \dot{\vec{r}} \\ &= \vec{F} + \vec{f} \end{aligned}$$

$$\sim \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\vec{v}}} \right) = \frac{\partial L}{\partial \vec{r}}$$

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{\vec{v}}} = \vec{p} = m\vec{v} + m\vec{\omega} \times \vec{r}$$

$U(\vec{v})$

在电磁场中 $e\vec{B} \times \vec{r}$ 给出动量项,
(EM)

转动 (相对运动) 给出的广义动量增量.
电磁场中的广义动量增量.

$$L = \frac{1}{2} m \vec{v}^2 + m \vec{v} \cdot (\vec{\omega} \times \vec{r}) + \frac{m}{2} (\vec{\omega} \times \vec{r})^2 - U - m \vec{\omega} \cdot \vec{r}$$

在 K 中引入 Lagrange 函数.

对 θ 参考系 (非惯性), 普通的东西.

求导数:

$$dL = \frac{\partial L}{\partial \vec{v}} d\vec{v} + \frac{\partial L}{\partial \vec{r}} d\vec{r} + \frac{\partial L}{\partial t} dt$$

$$df(x, y) = \frac{\partial f}{\partial x} dx + \frac{\partial f}{\partial y} dy$$

$$= m \vec{v} \cdot d\vec{v} + m (\vec{\omega} \times \vec{r}) \cdot d\vec{v} + m \vec{v} \cdot (\vec{\omega} \times d\vec{r})$$

$$+ m (\vec{\omega} \times \vec{r}) \cdot (\vec{\omega} \times d\vec{r}) - \frac{\partial U}{\partial r} dr$$

$$- m \vec{\omega} \cdot \vec{r}$$

$$\vec{p} = \frac{\partial L}{\partial \vec{v}}$$

$$= m \vec{v} + m (\vec{\omega} \times \vec{r})$$

$$\vec{f} = \frac{\partial L}{\partial \vec{r}}$$

其中 $\frac{\partial m \vec{v} \cdot (\vec{\omega} \times \vec{r})}{\partial \vec{r}} = m \vec{v} \times \vec{\omega} = f_c$ ($\pm \vec{v} \times \vec{\omega}$)
科氏力.

$$\frac{\partial}{\partial \vec{r}} (\vec{\omega} \times \vec{r})^2 = \vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r})$$

$$= f_t, \text{ 离心力.}$$

(或者称为牵连加速度).

$$\left. \begin{aligned} & (\pm \vec{\omega} \cdot \vec{\omega} \vec{r} \pm \vec{\omega} \cdot \vec{r} \vec{\omega}) \\ & \left[\frac{\partial}{\partial \vec{r}} (\vec{r} \times \vec{r}) = 0 \right. \\ & \quad \left. + \vec{\omega} \cdot \vec{\omega} \vec{r} - \vec{\omega} \cdot \vec{r} \vec{\omega} \right] \end{aligned}$$

$$m \dot{\vec{v}} = \vec{f}_c + \vec{F} + \vec{f}_t + \vec{f}_\omega$$

总结: 在非惯性系中, L eqn. 也成立.

① $f_c = m \vec{\omega} \times \vec{v}$, $f_t = m \vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r})$.

② \vec{f}_ω ③ $\vec{p} = m \vec{v} + m \vec{\omega} \times \vec{r}$. ④ $\frac{d(\vec{r} \times \vec{p})}{dt} = \vec{\omega} \times (\vec{r} \times \vec{p})$

梯度算子.

$$\nabla(fg) = \nabla f g + f \nabla g$$

$$\nabla \times (\vec{a} \times \vec{b}) = (\nabla \cdot \vec{a}) \vec{b} - (\nabla \cdot \vec{b}) \vec{a}, \text{ 分配}$$

$$\begin{aligned} \nabla \cdot (\vec{a} \times \vec{b}) &= \vec{a} \cdot (\nabla \times \vec{b}) + \vec{b} \cdot (\nabla \times \vec{a}), \text{ 轮换} \\ &= \vec{a} \cdot (-\nabla \times \vec{b}) + \vec{b} \cdot (\nabla \times \vec{a}) \end{aligned}$$

应用:

$$m\vec{a} = \vec{F} + \vec{f}_c + \vec{f}_t$$

✧ \vec{f}_c 和 \vec{f}_t 的分析.

✧ 很多应用只有其中一项;

✓ Landau 书. P131. 习题 1. { 地球自转 (ω) 自由落体偏转.
傅科摆: $\vec{f}_c = \dot{\omega} \times \vec{r} m$ (和速度有关)

✓ 重力加速度 g 和纬度的关系, $\vec{f}_t = \dot{\omega} \times (\dot{\omega} \times \vec{r}) m$ (和位置有关)

$$\begin{cases} \dot{\vec{v}} = \vec{g} + 2\vec{v} \times \vec{\Omega}, & \vec{v} = (x, y, z), \vec{g} \parallel \hat{z}, \vec{\Omega} \parallel \hat{z}. \\ \vec{v} = \vec{v}_0 + \delta \vec{v} \\ \text{微扰法} \end{cases}$$