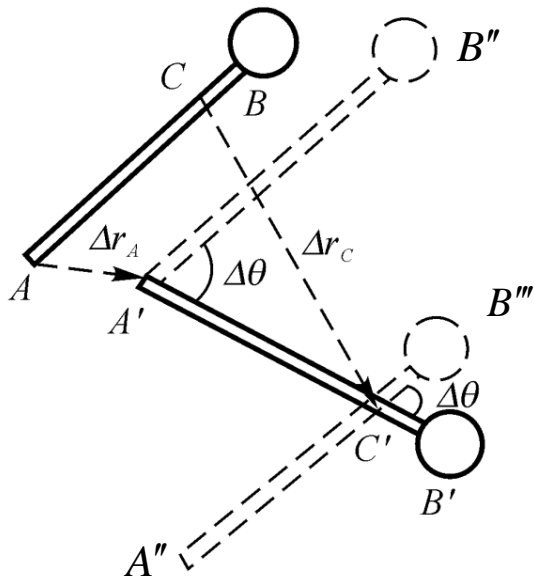


3-5 刚体的平面运动

定义：刚体内所有质点的运动都平行于某一平面。

一、刚体平面运动的运动学

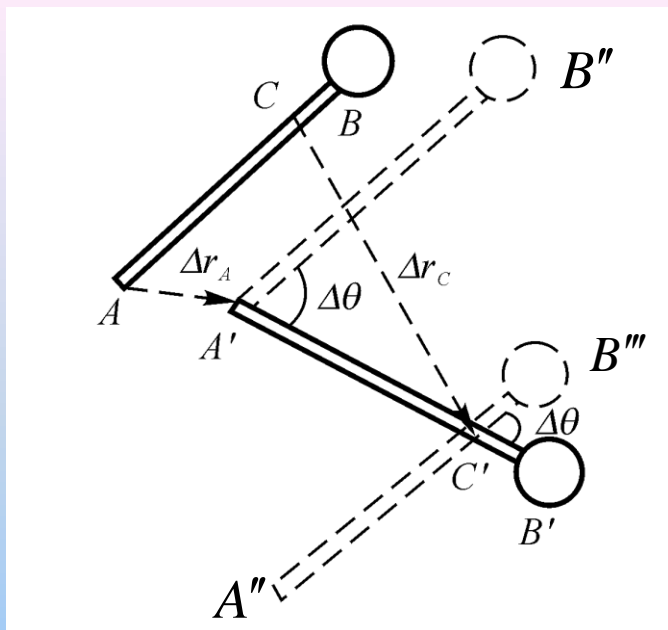


刚体平面运动 $\left\{ \begin{array}{l} \text{随质心的平动} \\ \text{绕质心轴的转动} \end{array} \right.$

1、以A为基点：

$$\vec{v}_A = \frac{d\vec{r}_A}{dt}$$

$$\omega = \frac{d\theta}{dt}$$



2、以C为基点：

$$\vec{v}_c = \frac{d\vec{r}_c}{dt}$$

$$\omega = \frac{d\theta}{dt}$$

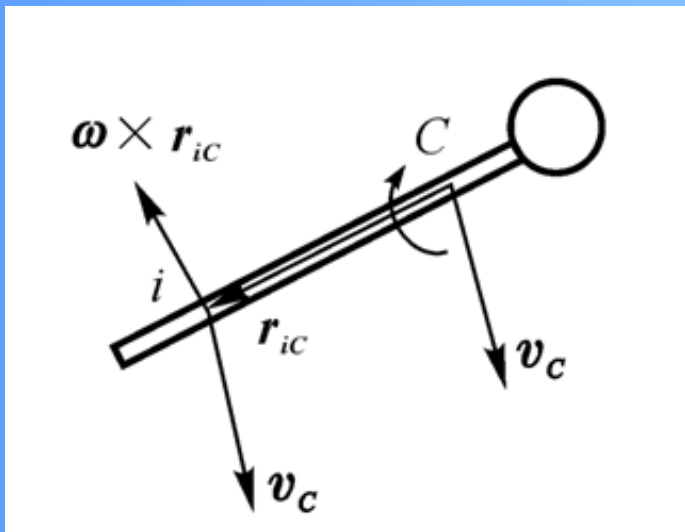
说明：1) 线量：若选取的基点不同，则

$$\vec{v}_A \neq \vec{v}_c \quad \vec{a}_A \neq \vec{a}_c$$

2) 角量： $\because \Delta\theta$ 相同 $\therefore \vec{\omega}$ 和 $\vec{\beta}$ 相同

以质心为基点最为方便

结论：刚体平面运动的速度和加速度与基点选择有关，而转动的角速度和角加速度与基点的选择无关。



刚体上任一点的速度
(相对于惯性系的)：

$$\vec{v}_i = \vec{v}_C + \vec{v}_{\text{转}} = \vec{v}_C + \vec{\omega} \times \vec{r}_{ic}$$

刚体上任一点的加速度等于质心的
加速度加上相对质心的加速度：

$$\vec{a}_i = \vec{a}_c + \vec{\beta} \times \vec{r}_{ic} + \vec{\omega} \times \vec{v}_{ic}$$

二、刚体平面运动的基本动力学方程

刚体平面运动

$$\begin{cases} \text{质心的平动} & \sum \vec{F}_{\text{外}} = m\vec{a}_C \\ \text{绕质心的转动} & \sum M_C = J_C\beta \end{cases}$$

$$\text{平动} \begin{cases} F_x = ma_{Cx} \\ F_y = ma_{Cy} \end{cases} \quad \text{或} \quad \begin{cases} F_t = ma_{Ct} \\ F_n = ma_{Cn} \end{cases}$$

二、刚体平面运动的基本动力学方程

对于非惯性系, 质心轴的转动定律:

$$\sum M_C = J_C \beta \quad \text{也成立.}$$

因为刚体的惯性力的方向通过质心轴,
惯性力对质心轴的力矩为零。

刚体平面运动的动能:

$$E_K = \frac{1}{2} J_C \omega^2 + \frac{1}{2} m v_C^2$$

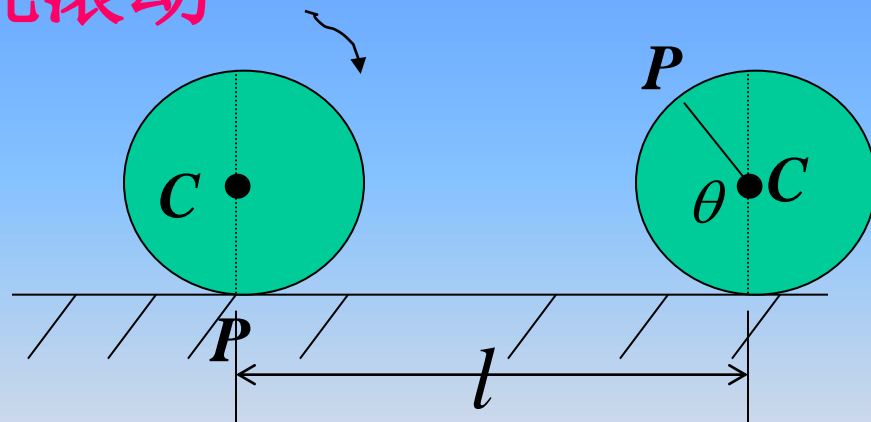
三、刚体平面运动中的纯滚动

1、纯滚动的主要特征：

①在滚动中接触点P始终是相对静止的，没有滑动。P点的线速度始终为零。

②发生在P点的摩擦力为静摩擦力($0 \sim f_{\max}$), 不做功。

③ $v_C = R\omega$, $a_C = R\beta$

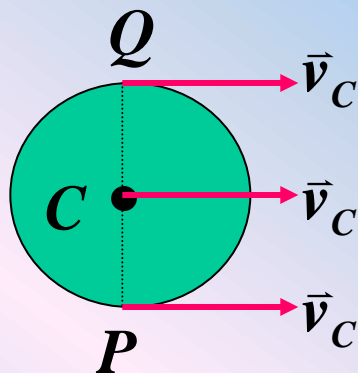


$$l = R\theta \quad \frac{dl}{dt} = R \frac{d\theta}{dt}$$

$$\vec{v}_p = \vec{v}_C + \vec{\omega} \times \vec{r}_{pc}$$

2、纯滚动中的瞬时轴研究方法：

轮子的平动

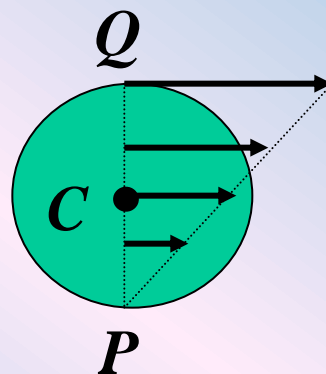
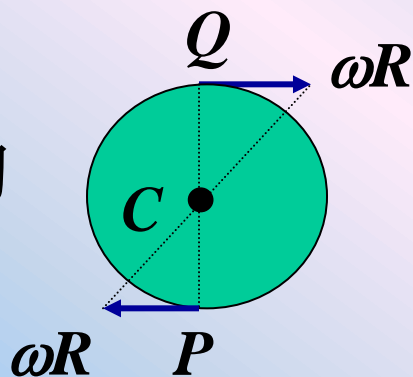


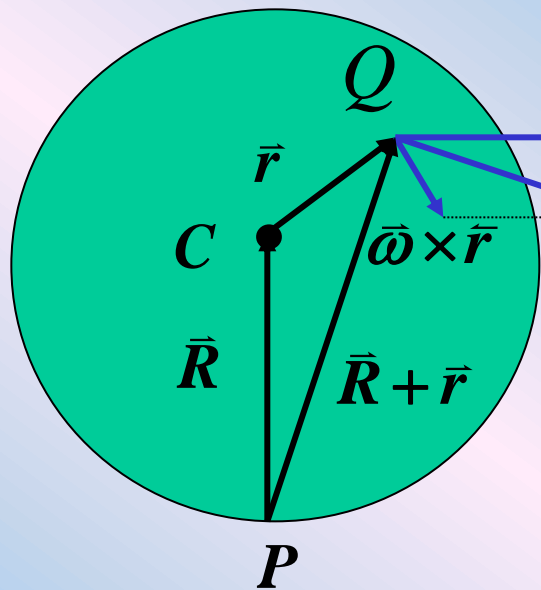
$$\vec{v}_i = \vec{v}_C + \vec{\omega} \times \vec{r}_{ic}$$

$$\vec{v}_Q = 2\vec{v}_C$$

$$\vec{v}_P = 0$$

绕质心的转动





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

可将轮子作纯滚动时某一瞬间的运动看成所有质量元绕通过P点且垂直于轮面的轴作定轴转动，通过P点的轴称为瞬时轴。

$$M_P = J_P \beta \quad J_P = J_C + mR^2$$

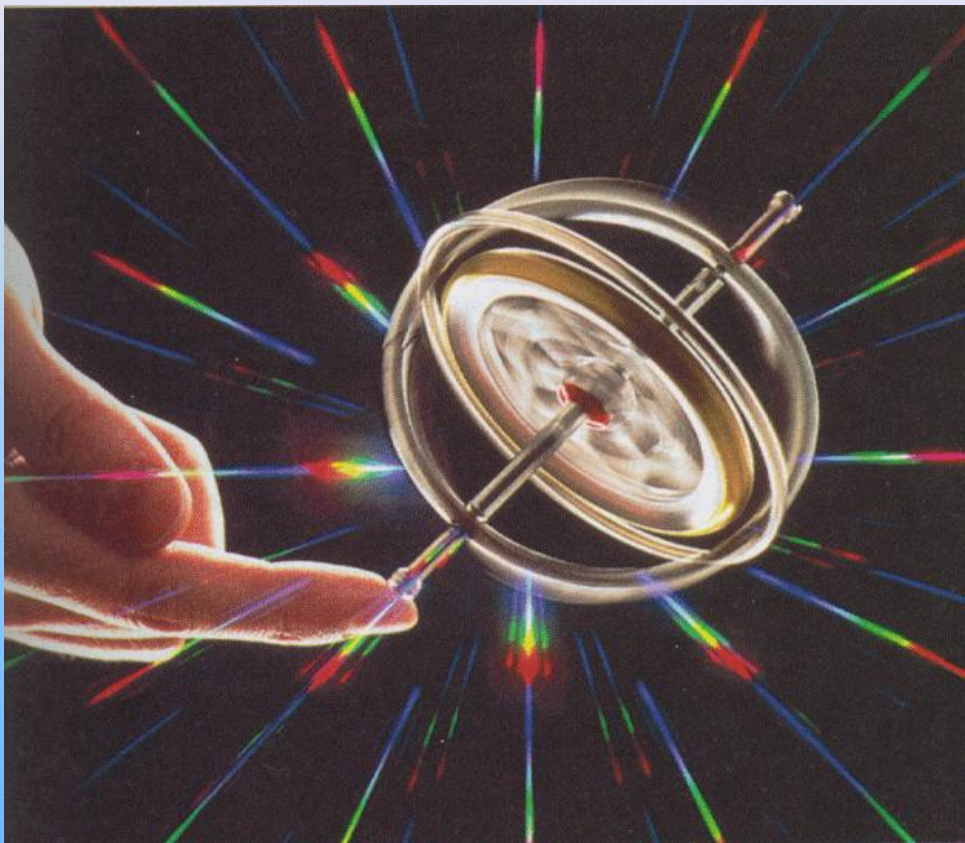
$$a_C = \beta R$$

动能 $E_K = \frac{1}{2} J_P \omega^2$

用瞬时轴解题可以避免接触点的静摩擦力，有时很方便！

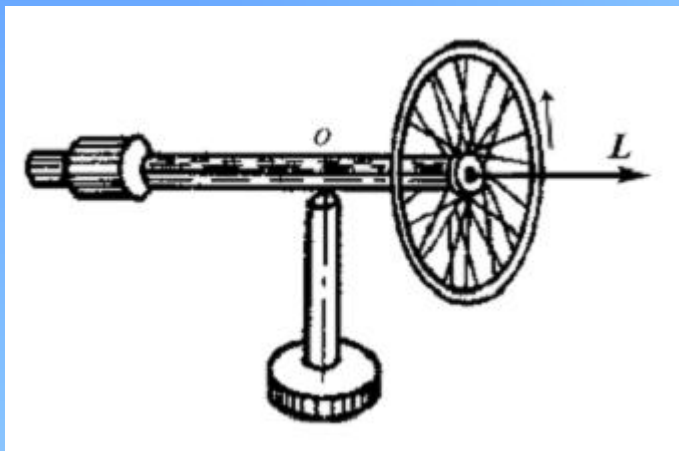
另外用瞬时轴求轮子上任一点的速度、加速度等线量也有优势。

3-6 陀螺仪的定点运动（进动）



进动：高速旋转的物体，其自转轴绕另一个轴转动的现象。

一、杠杆式回转仪



(回转仪)自转轴绕 z 轴转过 $d\theta \rightarrow$ 进动(旋进)进动角速度 Ω

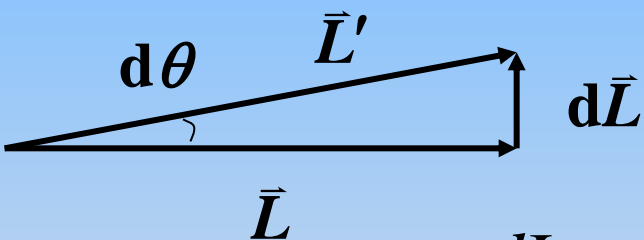
系统的角动量 \vec{L} $\vec{L}' = \vec{L} + d\vec{L}$

$$\vec{M} = \frac{d\vec{L}}{dt} \quad d\vec{L} = \vec{M}dt$$

当 $\vec{M} \perp \vec{L}$ 时, $d\vec{L} \perp \vec{L}$

则 \vec{L} 只改变方向不改变大小。

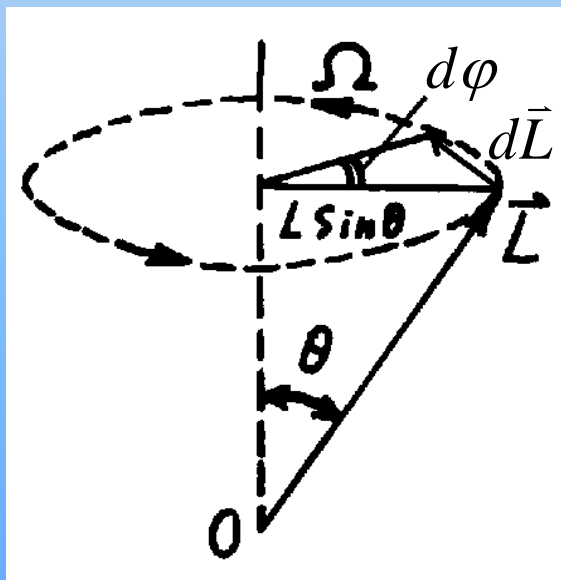
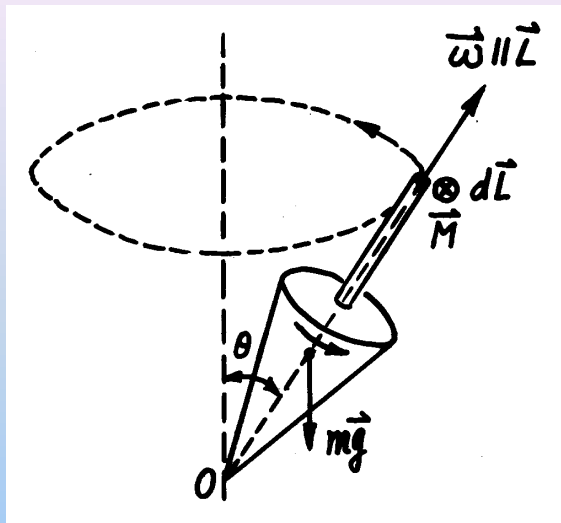
逆时针进动



$$dL = Ld\theta = Mdt$$

$$\Rightarrow \Omega = \frac{d\theta}{dt} = \frac{M}{L} = \frac{M}{J\omega} \quad \Omega \ll \omega$$

二、陀螺仪



$$\vec{L}' = \vec{L} + d\vec{L} \quad \vec{M} = \frac{d\vec{L}}{dt}$$

$$\Omega = \frac{d\varphi}{dt}$$

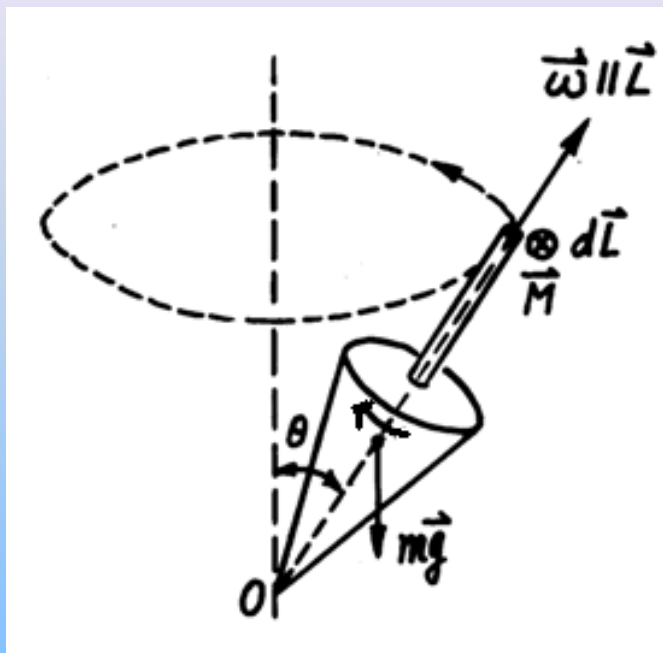
$$dL = L \sin \theta d\varphi = M dt$$

$$M = mgr \sin \theta$$

$$\Rightarrow \Omega = \frac{d\varphi}{dt} = \frac{M}{L \sin \theta} = \frac{mgr}{J\omega}$$

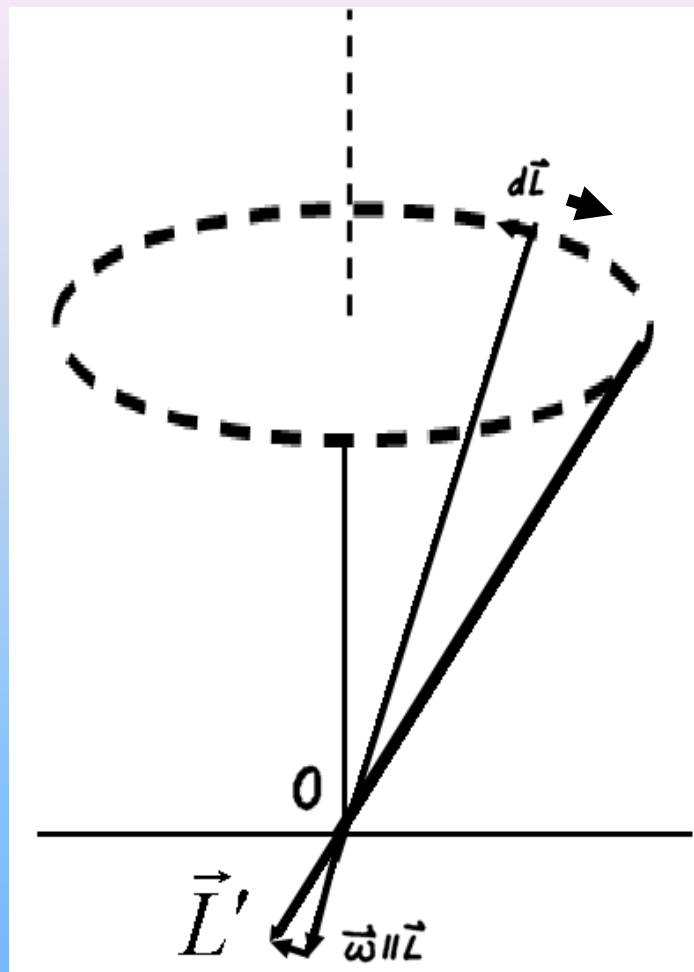
逆时针进动

二、陀螺仪



$$\vec{L}' = \vec{L} + d\vec{L}$$

$$\vec{M} = \frac{d\vec{L}}{dt}$$

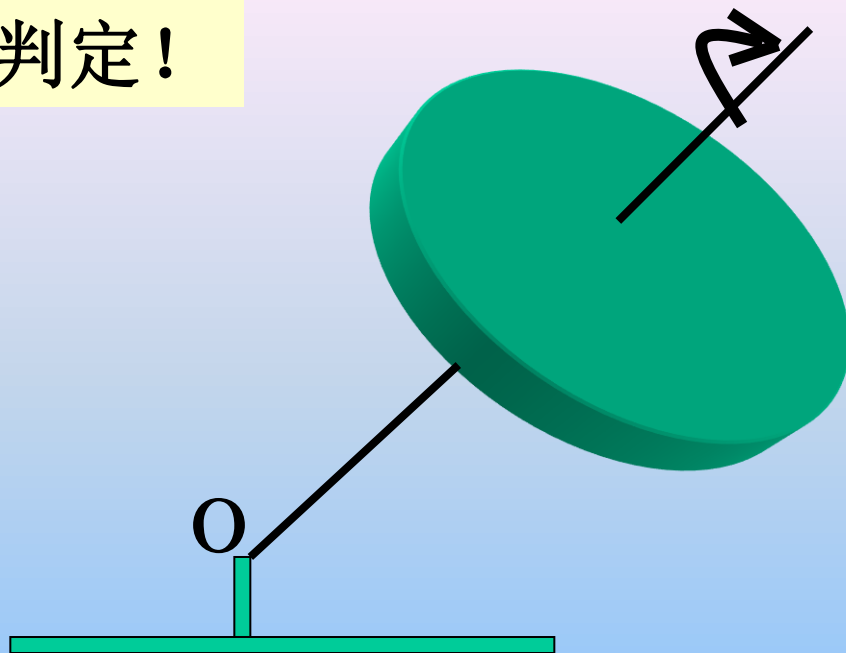


顺时针进动

重点掌握旋进方向的判定！

旋进角速度为

$$\Omega = \frac{d\varphi}{dt}$$



刚体力学

作业:

3 -29

-45

-47

-49