

5.3 定轴转动的转动惯量

- 质量离散分布的刚体 $J = \sum \Delta m_i r_i^2$
- 质量连续分布的刚体 $J = \int r^2 dm$

dm 为质量元，简称质元。其计算方法如下：

质量为线分布 $dm = \lambda dl$

质量为面分布 $dm = \sigma ds$

质量为体分布 $dm = \rho dV$

J 与质量大小、质量分布、转轴位置有关

演示程序：影响刚体转动惯量的因素

例题1 求质量为 m ，长为 l 的均匀细棒对下面转轴的转动惯量：(1)转轴通过棒的中心并和棒垂直；(2) 转轴通过棒的一端并和棒垂直。

解：(1) 在棒上离轴 x 处，取一长度元 dx （如图所示），如果棒的质量线密度为 λ ，则长度元的质量为 $dm=\lambda dx$ ，根据转动惯量计算公式：

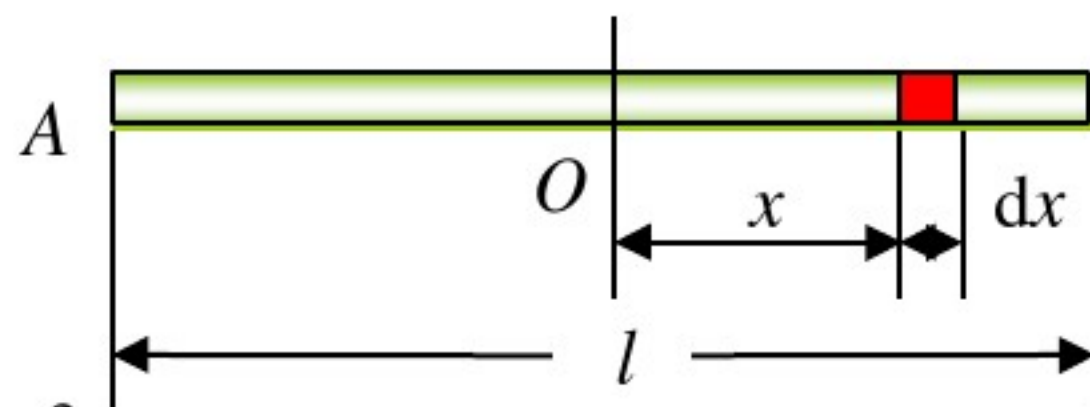
$$J = \int r^2 dm$$

有

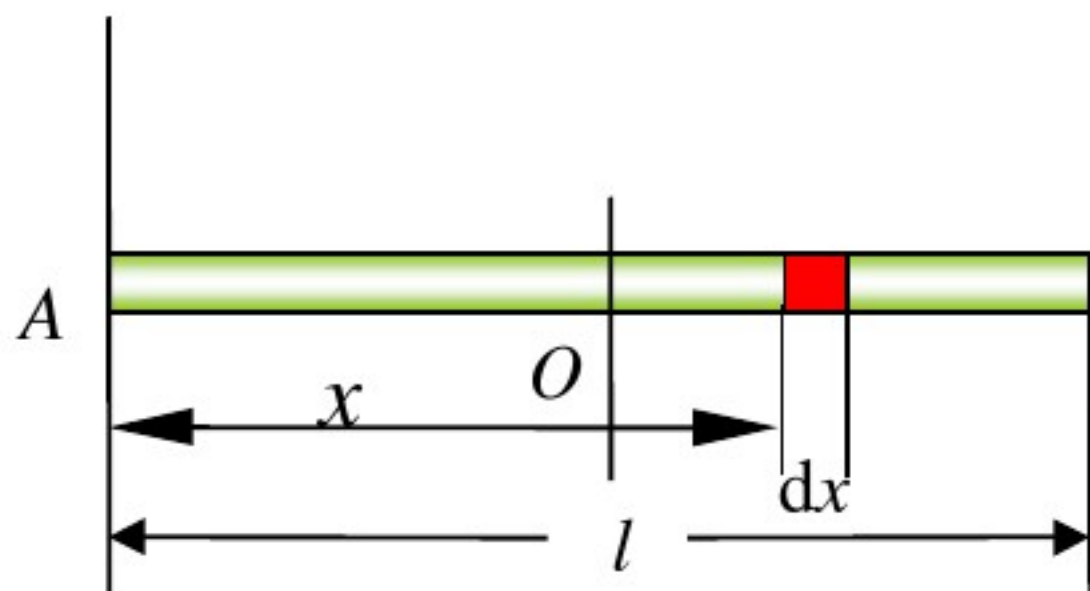
$$J_0 = \int r^2 dm = \int_{-l/2}^{l/2} \lambda x^2 dx = \frac{\lambda l^3}{12}$$

将 $\lambda l = m$ 代入上式，得：

$$J_0 = \frac{1}{12} ml^2$$

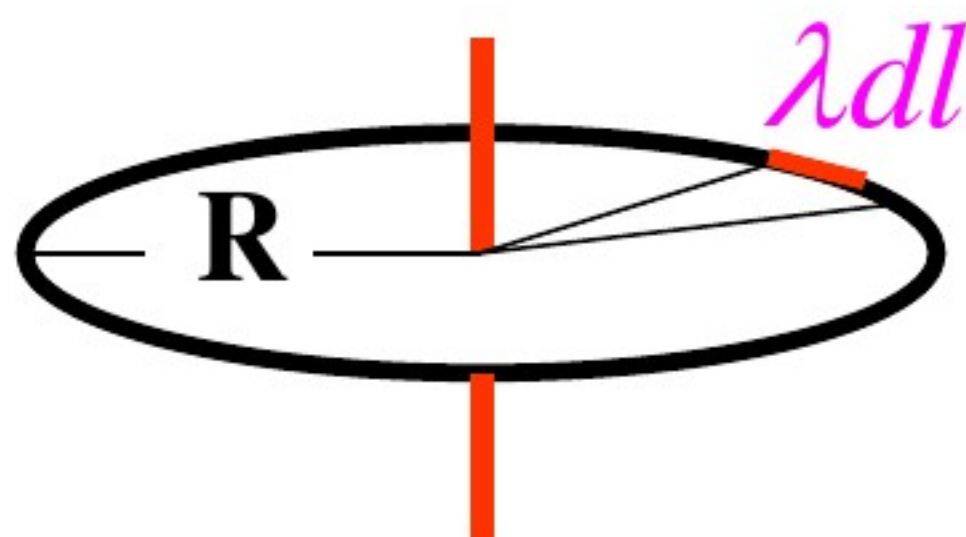


(2) 当转轴通过棒的一端A并与棒垂直时

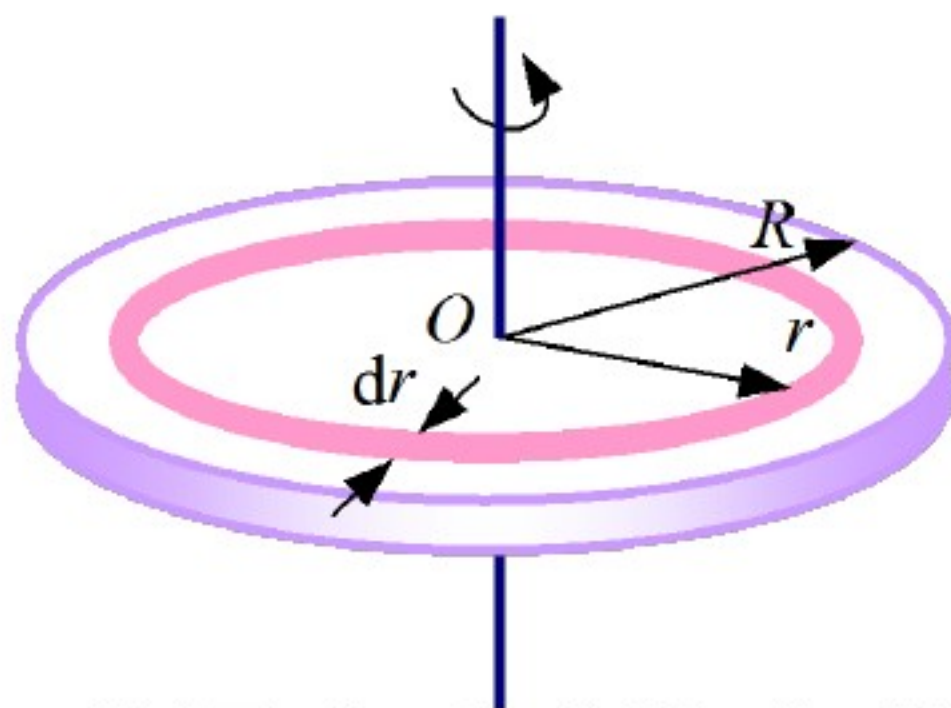


$$J_0 = \int r^2 dm = \int_0^l \lambda x^2 dx = \frac{1}{3} ml^2$$

例题2) 半径为 R 的质量均匀分布的细圆环，质量均为 m ，试分别求出对通过质心并与环面垂直的转轴的转动惯量。



例题3 求质量为 m 、半径为 R 、厚为 h 的均质圆盘对通过盘心并与盘面垂直的轴的转动惯量。



解：如图所示，将圆盘看成许多薄圆环组成。取任一半径为 r ，宽度为 dr 的薄圆环，此薄圆环的转动惯量为

$$dJ = r^2 dm$$

dm 为薄圆环的质量。以 ρ 表示圆盘的质量体密度

$$dm = \rho dV = \rho \cdot 2\pi r h dr$$

$$dJ = 2\pi r^3 h \rho dr$$

$$J = \int dJ = \int_0^R 2\pi r^3 h \rho dr = \frac{1}{2} \pi R^4 h \cdot \rho$$

$$\rho = \frac{m}{\pi R^2 h}$$

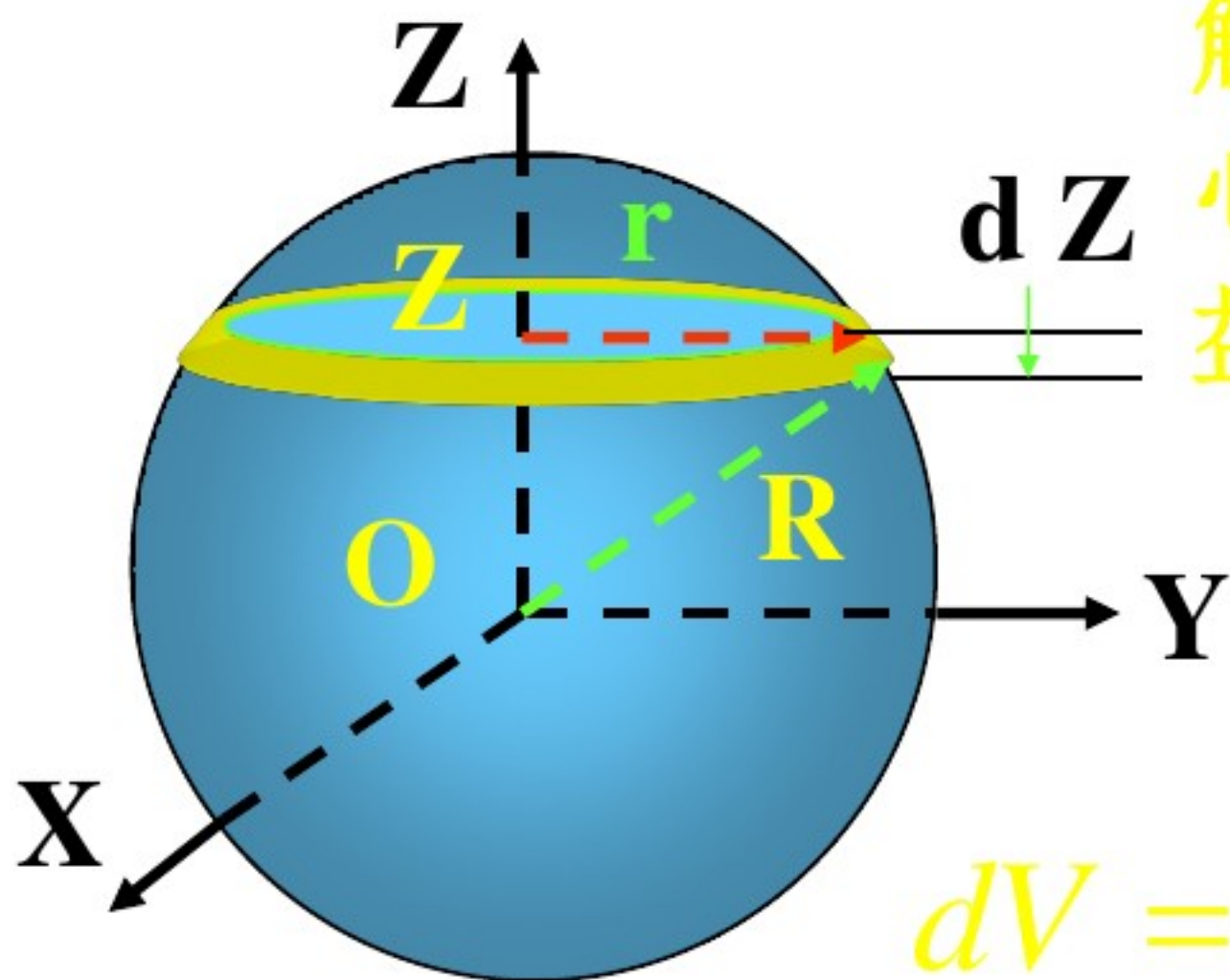
代入得

$$J = \frac{1}{2} m R^2$$

J 与 h 无关

一个质量为 m 、半径为 R 的实心圆柱体对其中心轴的转动惯量也与上述结果相同。

例4) 求一质量为 m 的均匀实心球对其一条直径为轴的转动惯量。



解：一球绕 Z 轴旋转，离球心 Z 高处切一厚为 dz 的薄圆盘。其半径为

$$r = \sqrt{R^2 - Z^2}$$

其体积：

$$dV = \pi r^2 dZ = \pi (R^2 - Z^2) dZ$$

其质量： $dm = \rho dV = \rho \pi (R^2 - Z^2) dZ$

其转动惯量： $dJ = \frac{1}{2} r^2 dm = \frac{1}{2} \rho \pi (R^2 - Z^2)^2 dZ$

$$dJ = \frac{1}{2} r^2 dm$$

$$= \frac{1}{2} \rho \pi (R^2 - Z^2)^2 dZ$$

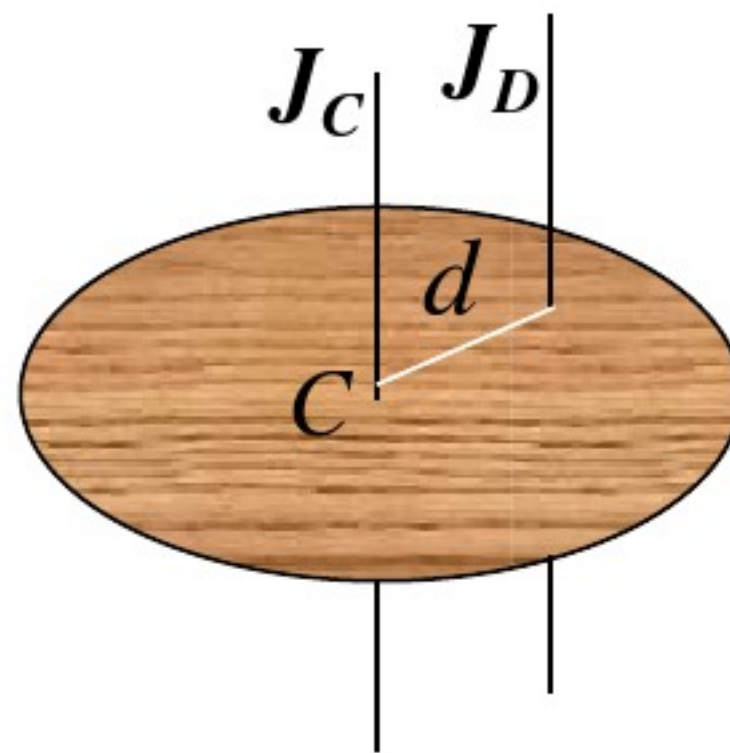
$$\therefore J = \int dJ$$

$$= \int_{-R}^R \frac{1}{2} \rho \pi (R^2 - Z^2)^2 dZ$$

$$= \frac{8}{15} \rho \pi R^5 = \frac{2}{5} m R^2 \quad m = \rho \frac{4}{3} \pi R^3$$

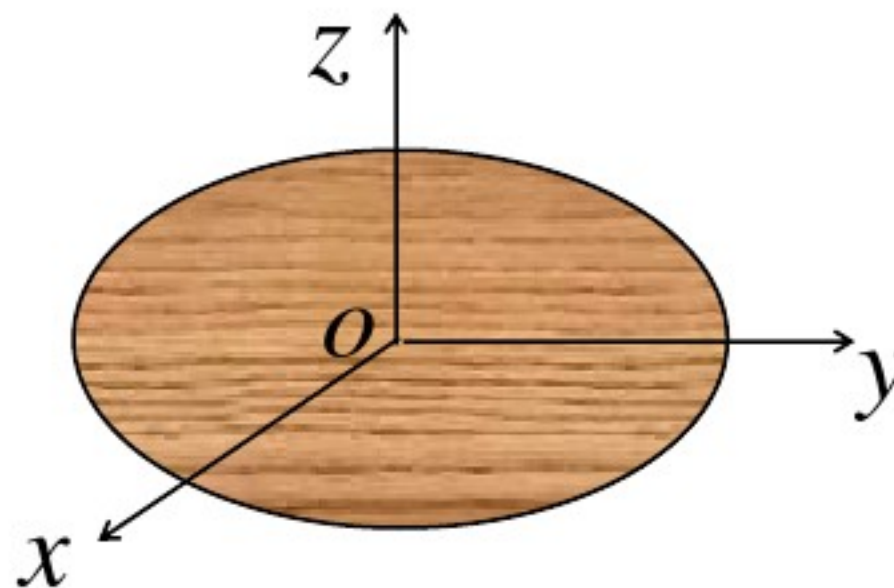
(1) 平行轴定理

$$J_D = J_C + md^2$$

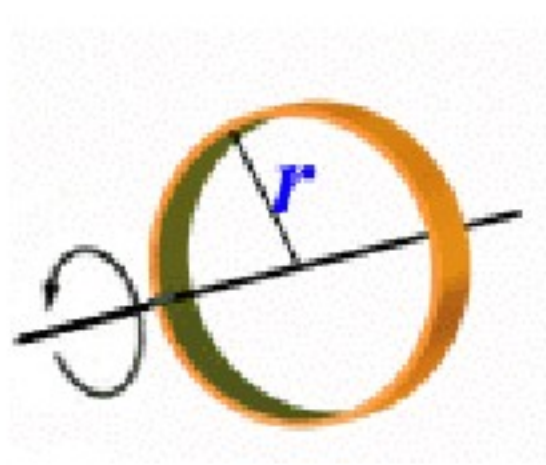


(2) 薄板的正交轴定理

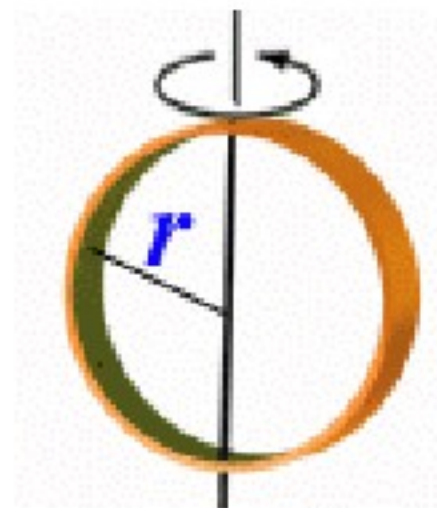
$$J_z = J_x + J_y$$



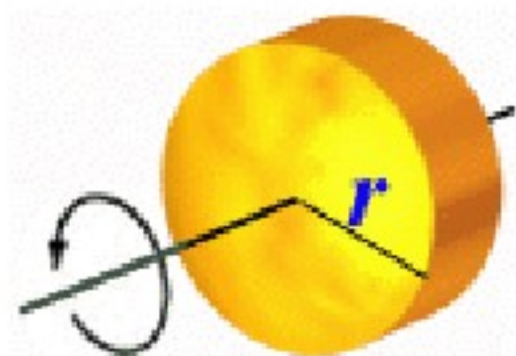
常见刚体的转动惯量



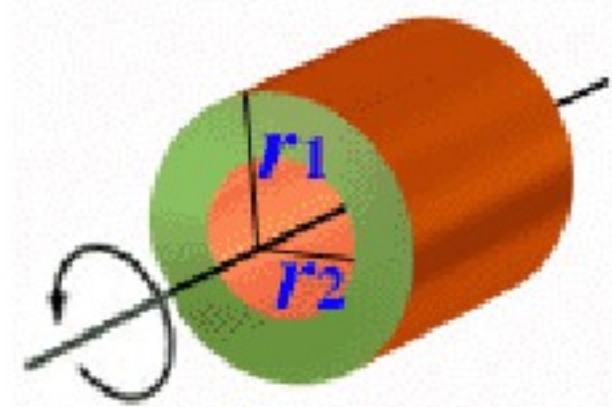
$$J = mr^2$$



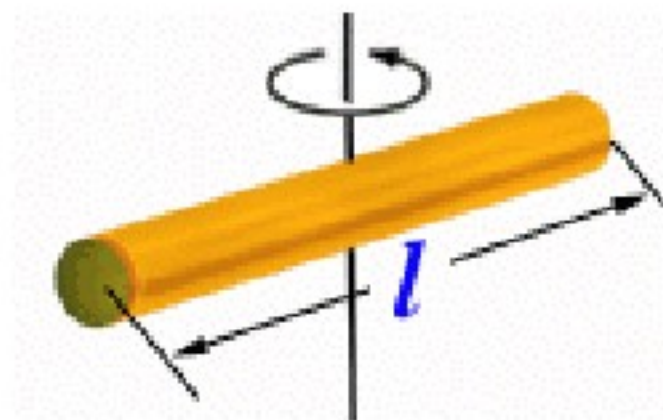
$$J = mr^2 / 2$$



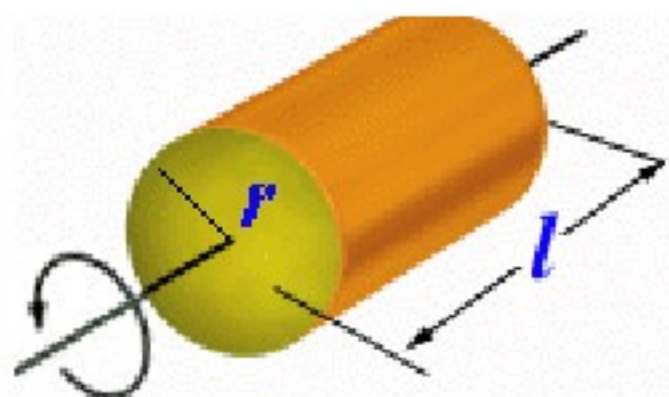
$$J = mr^2 / 2$$



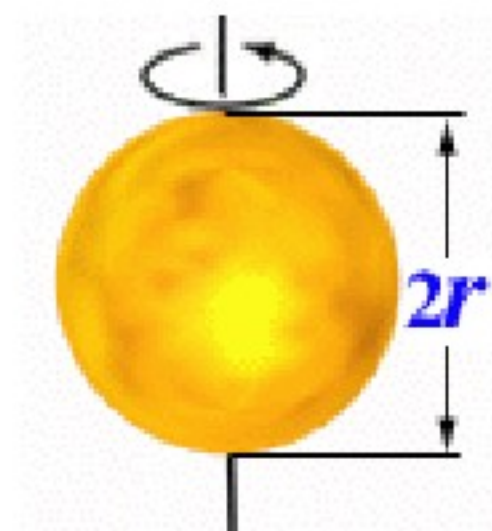
$$J = m(r_1^2 + r_2^2) / 2$$



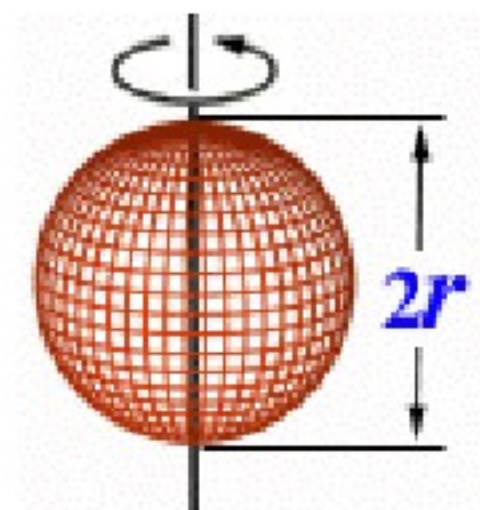
$$J = ml^2 / 12$$



$$J = mr^2 / 2$$



$$J = 2mr^2 / 5$$



$$J = 2mr^2 / 3$$

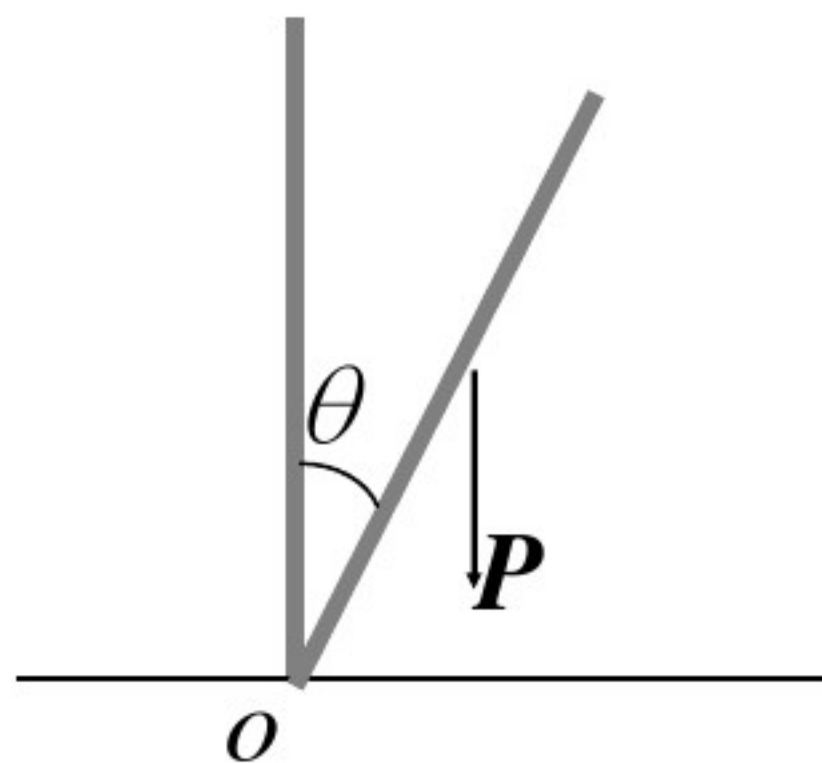
例题1 一长为 l , 质量为 m 的匀质细杆竖直放置, 其下端与一固定铰链 o 相连, 并可绕其转动. 当其受到微小扰动时, 细杆将在重力的作用下由静止开始绕铰链 o 转动. 试计算细杆转到与铅直线呈 θ 角时的角加速度和角速度.

解: 受力分析

取任一状态, 由转动定律

$$M_{\text{外}} = \frac{1}{2} mgl \sin \theta = J\beta$$

$$\because J = \frac{1}{3} ml^2 \quad \Rightarrow \quad \beta = \frac{3g}{2l} \sin \theta$$



$$\beta = \frac{d\omega}{dt} = \frac{d\omega}{d\theta} \frac{d\theta}{dt} = \frac{3g}{2l} \sin \theta$$

$$\Rightarrow \omega d\omega = \frac{3g}{2l} \sin \theta d\theta$$

初始条件为: $\theta=0$, $\omega=0$

$$\int_0^\omega \omega d\omega = \frac{3g}{2l} \int_0^\theta \sin \theta d\theta$$

$$\Rightarrow \omega = \sqrt{\frac{3g}{2l} (1 - \cos \theta)}$$

例题2 一个质量为 M ，半径为 R 的定滑轮（当作均匀圆盘）上面绕有细绳。绳的一端固定在滑轮边上，另一端挂一质量为 m 的物体而下垂。忽略轴处摩擦，求物体 m 由静止下落 h 高度时的速度和此时滑轮的角速度。

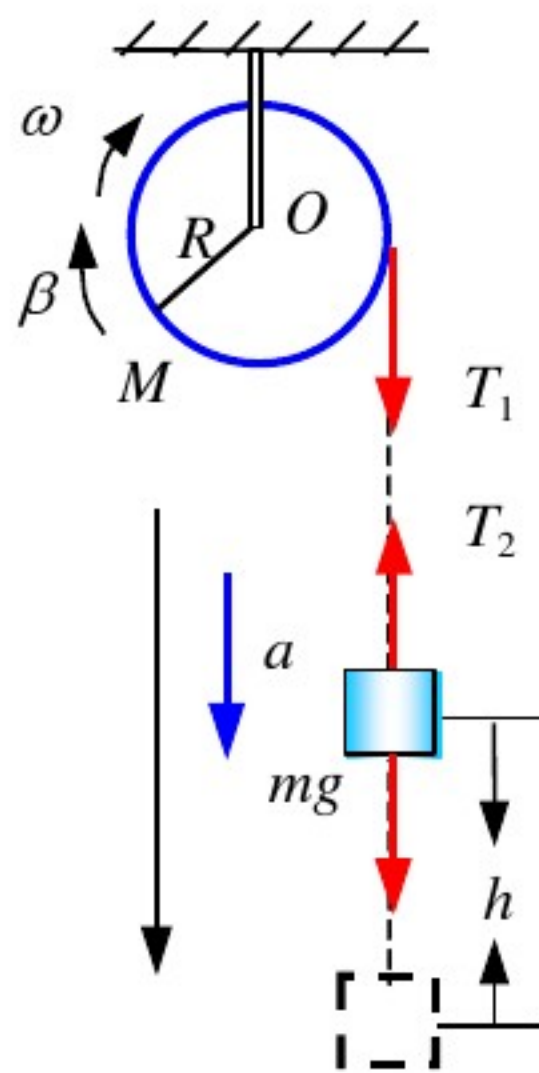
解：对定滑轮 M ，由转动定律，
对于轴 O ，有

$$RT = J\beta = \frac{1}{2}MR^2\beta$$

对物体 m ，由牛顿第二定律，

$$mg - T = ma$$

滑轮和物体的运动学关系为 $a = R\beta$



以上三式联立，可得物体下落的加速度为

$$a = \frac{m}{m + M/2} g$$

物体下落高度 h 时的速度

$$v = \sqrt{2ah} = \sqrt{\frac{4mgh}{2m + M}}$$

这时滑轮转动的角速度

$$\omega = \frac{v}{R} = \frac{\sqrt{\frac{4mgh}{2m + M}}}{R}$$

例题3 一质量为 m 、半径为 R 的均质圆柱，在水平外力作用下，在粗糙的水平面上作纯滚动，力的作用线与圆柱中心轴线的垂直距离为 l ，如图所示。求质心的加速度和圆柱所受的静摩擦力。

解：设静摩擦力 f 的方向如图所示，则由质心运动方程

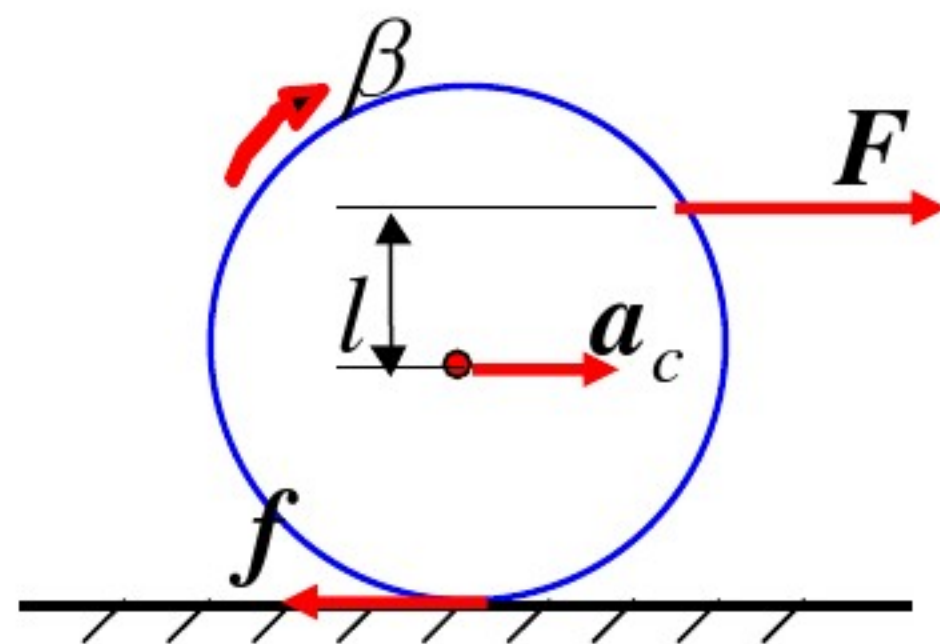
$$F - f = ma_c$$

圆柱对质心的转动定律：

$$Fl + fR = J_C \beta$$

纯滚动条件为： $a_c = R\beta$

圆柱对质心的转动惯量为： $J_C = \frac{1}{2}mR^2$



联立以上四式，解得：

$$a_C = \frac{2F(R+l)}{3mR}$$

$$f = \frac{R-2l}{3R} F$$

由此可见

当 $l < R/2$ 时， $f > 0$ ，静摩擦力向后；

当 $l > R/2$ 时， $f < 0$ ，静摩擦力向前。

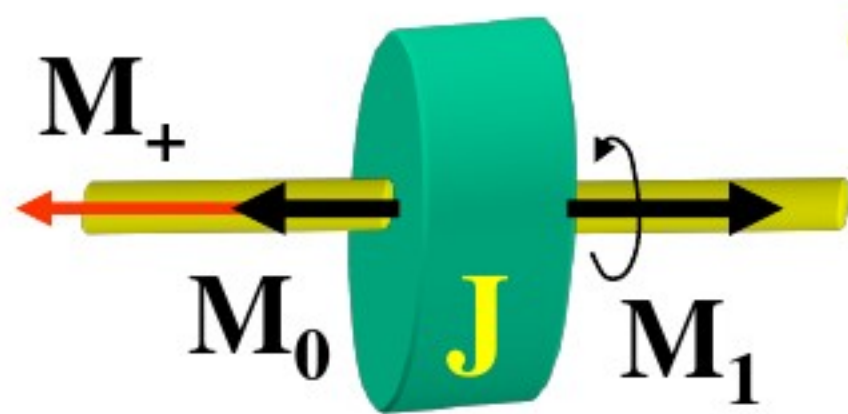
例一静止刚体受到一等于 M_0 (N·m)的不变力矩的作用, 同时又引起一阻力矩 M_1 , M_1 与刚体转动的角速度成正比, 即 $|M_1| = a\omega$ (Nm), (a 为常数)。又已知刚体对转轴的转动惯量为 J , 试求刚体角速度变化的规律。

已知: M_0 J $M_1 = -a\omega$ $\omega|_{t=0} = 0$

求: $\omega(t) = ?$

解: 1) 以刚体为研究对象;
2) 分析受力矩
3) 建立轴的正方向;
4) 列方程:

$$M_0 + M_1 = J\beta$$



解：4) 列方程：

$$M_0 + M_1 = J\beta$$

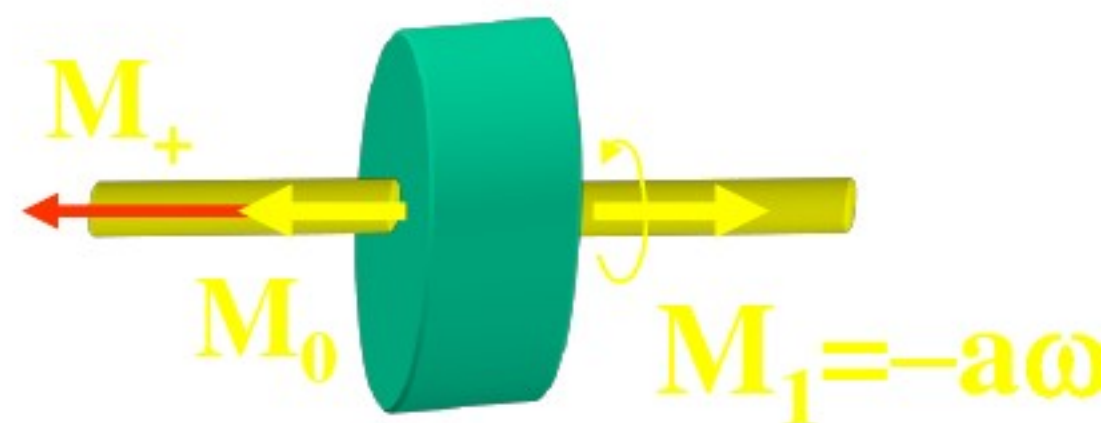
$$\beta = \frac{M_0 + M_1}{J} = \frac{M_0 - a\omega}{J}$$

$$\frac{d\omega}{dt} = \frac{M_0 - a\omega}{J}$$

分离变量：

$$\frac{d\omega}{M_0 - a\omega} = \frac{dt}{J}$$

$$\int_0^\omega \frac{d\omega}{M_0 - a\omega} = \int_0^t \frac{dt}{J}$$

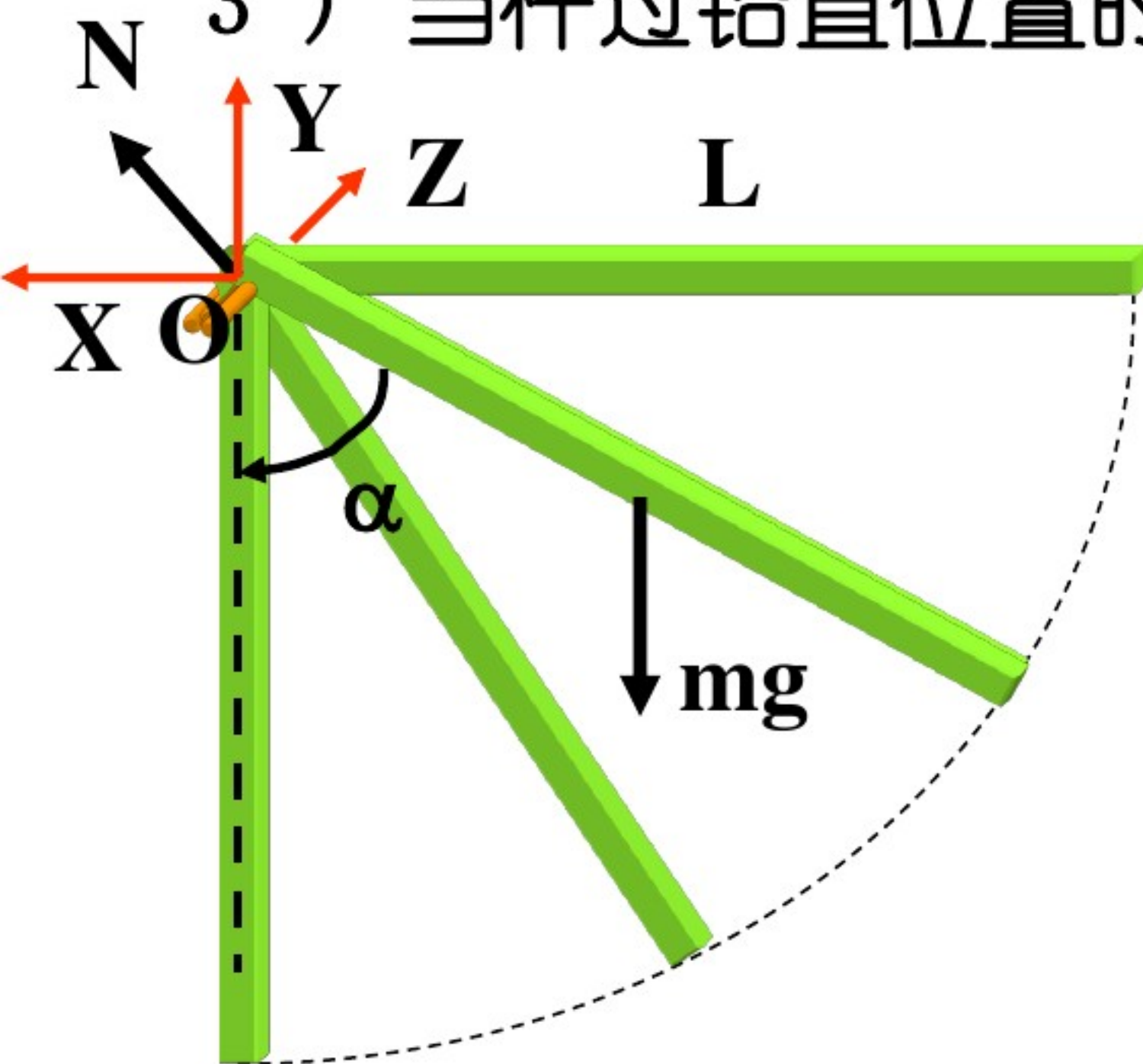


$$-\frac{1}{a} \left(\ln \frac{M_0 - a\omega}{M_0} \right) = \frac{t}{J}$$

$$\frac{M_0 - a\omega}{M_0} = e^{-\frac{at}{J}}$$

例) 设一细杆的质量为 m ，长为 L ，一端支以枢轴而能自由旋转，设此杆自水平静止释放。

- 求: 1) 当杆与铅直方向成 α 角时的角加速度:
2) 当杆过铅直位置时的角速度:
3) 当杆过铅直位置时, 轴作用于杆上的力。



已知: m, L

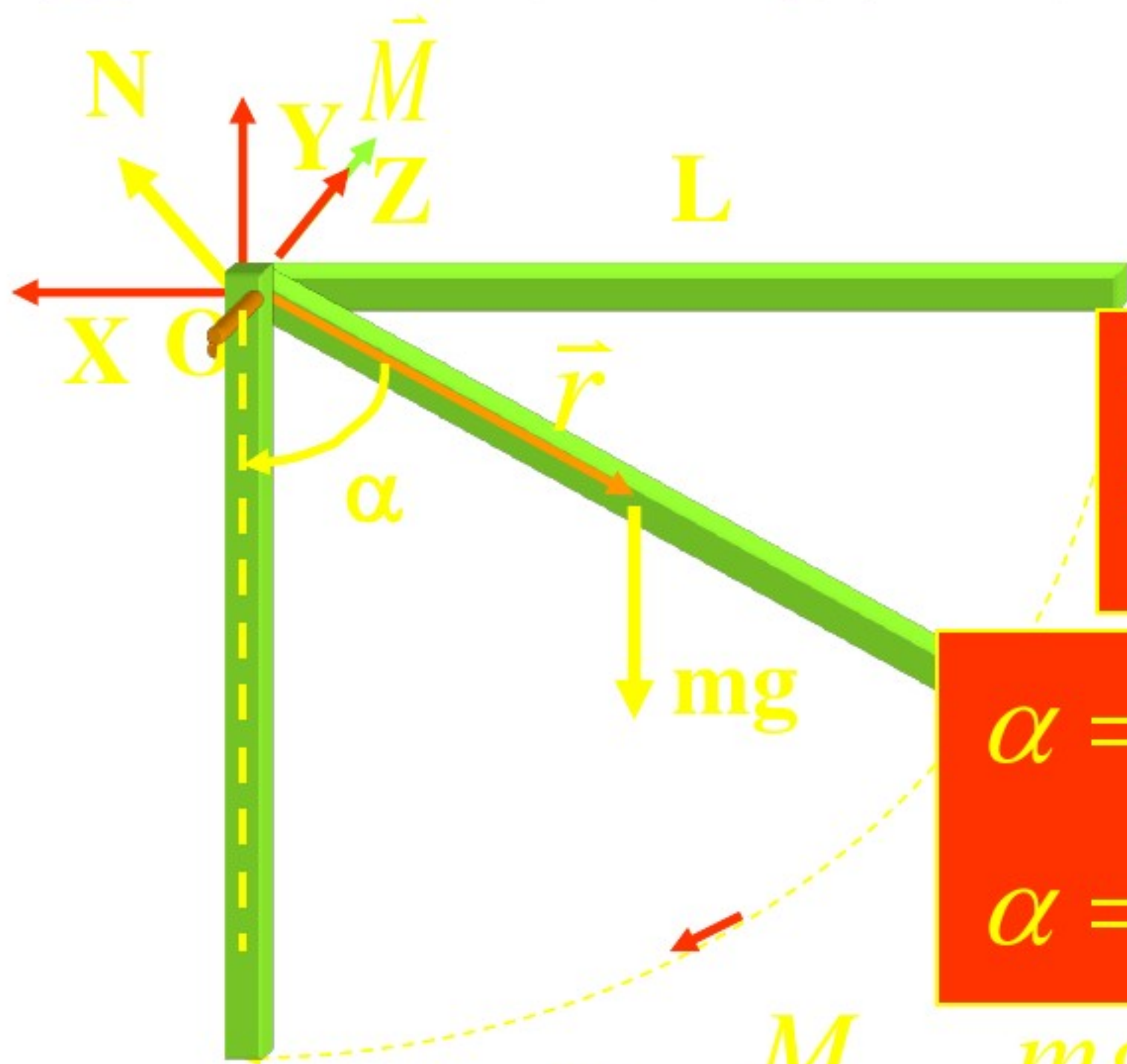
求: $\beta_\alpha, \omega_\perp, N$

解: 1) 以杆为研究对象

受力: mg, N (不产生对轴的力矩)

建立 $OXYZ$ 坐标系

建立OXYZ坐标系（并以Z轴为转动量的正方向）



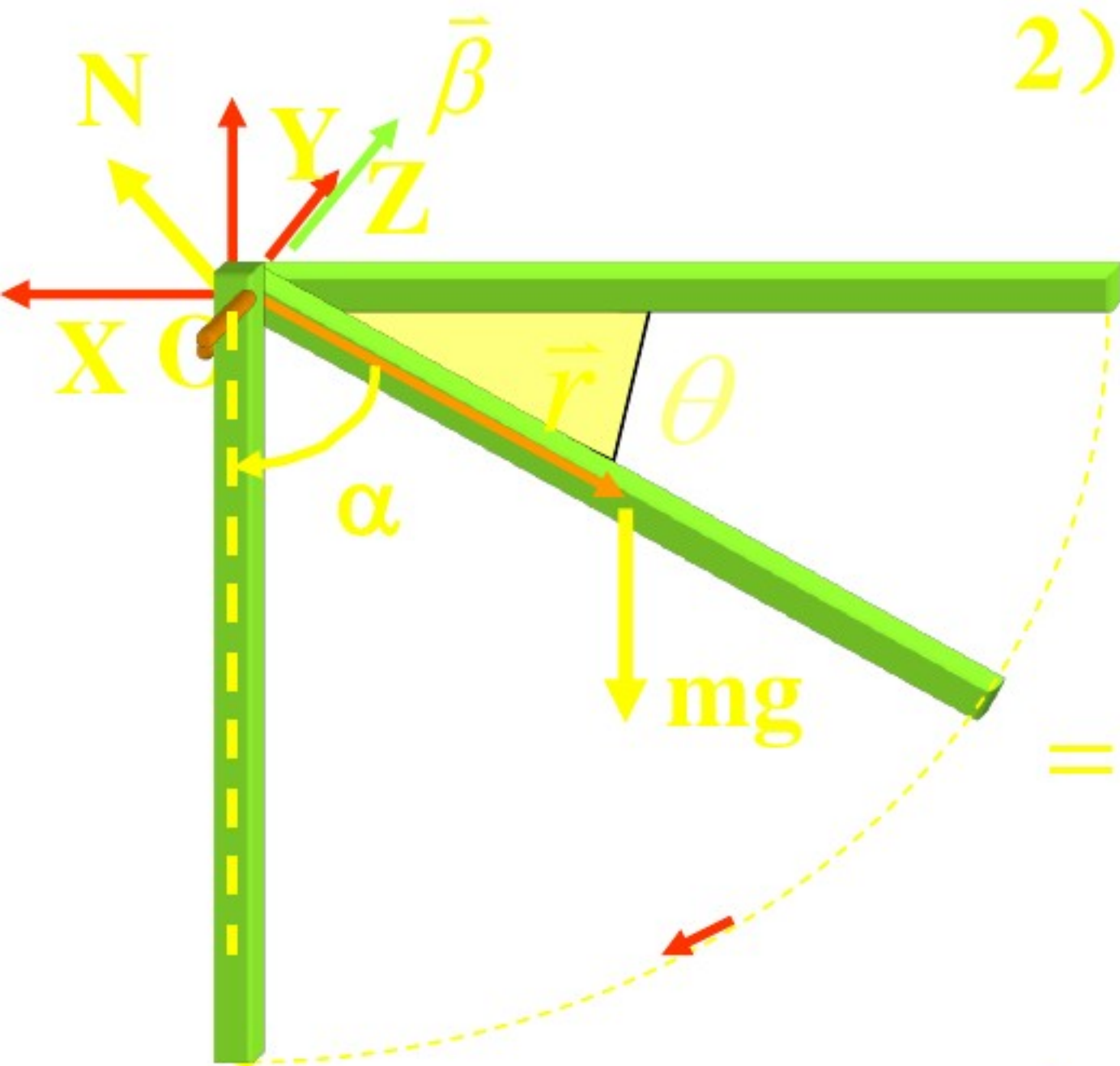
$$\therefore M = mg \frac{L}{2} \sin \alpha$$

$\vec{r} \times \vec{F}$ 沿Z轴正向，
故取正值。(1)

$\alpha = 0$ 则 $\beta = 0$

$\alpha = \pi/2$ 则 $\beta = 3g/2L$

$$\therefore \beta = \frac{M}{J} = \frac{mg \sin \alpha}{\frac{1}{3} mL^2} = \frac{3g}{2L} \sin \alpha$$



2) $\omega_{\perp} = ?$

$$\beta = \frac{3g}{2L} \sin \alpha$$

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

$$= \omega \frac{d\omega}{d\theta} = \frac{3g}{2L} \sin\left(\frac{\pi}{2} - \theta\right)$$

$$\therefore \omega d\omega = \frac{3g}{2L} \cos \theta d\theta$$

两边积分: $\int_0^{\omega_{\perp}} \omega d\omega = \int_0^{\pi/2} \frac{3g}{2L} \cos \theta d\theta$

2) $\omega_{\perp} = ?$

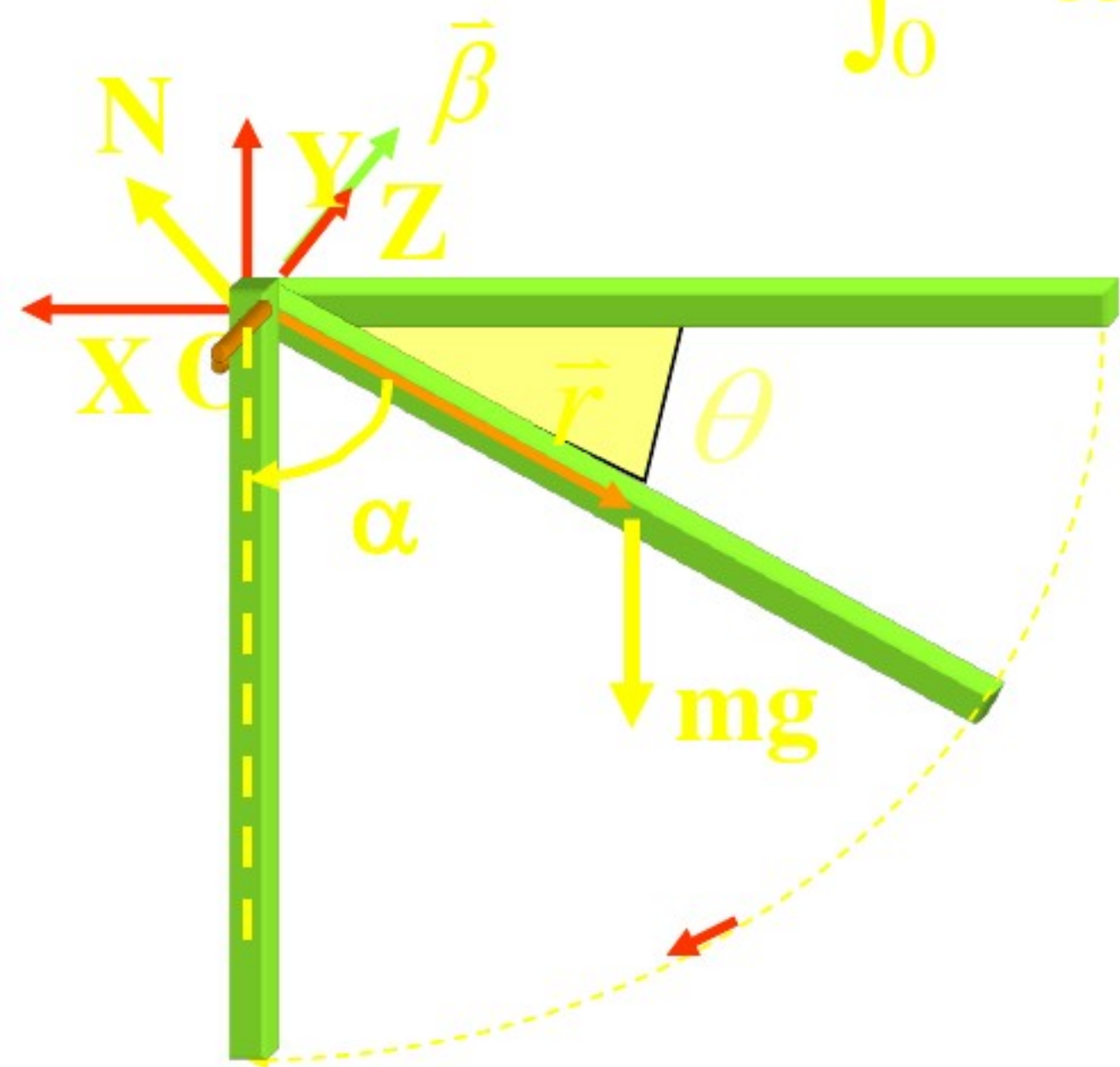
$$\int_0^{\omega_{\perp}} \omega d\omega = \int_0^{\pi/2} \frac{3g}{2L} \cos \theta d\theta$$

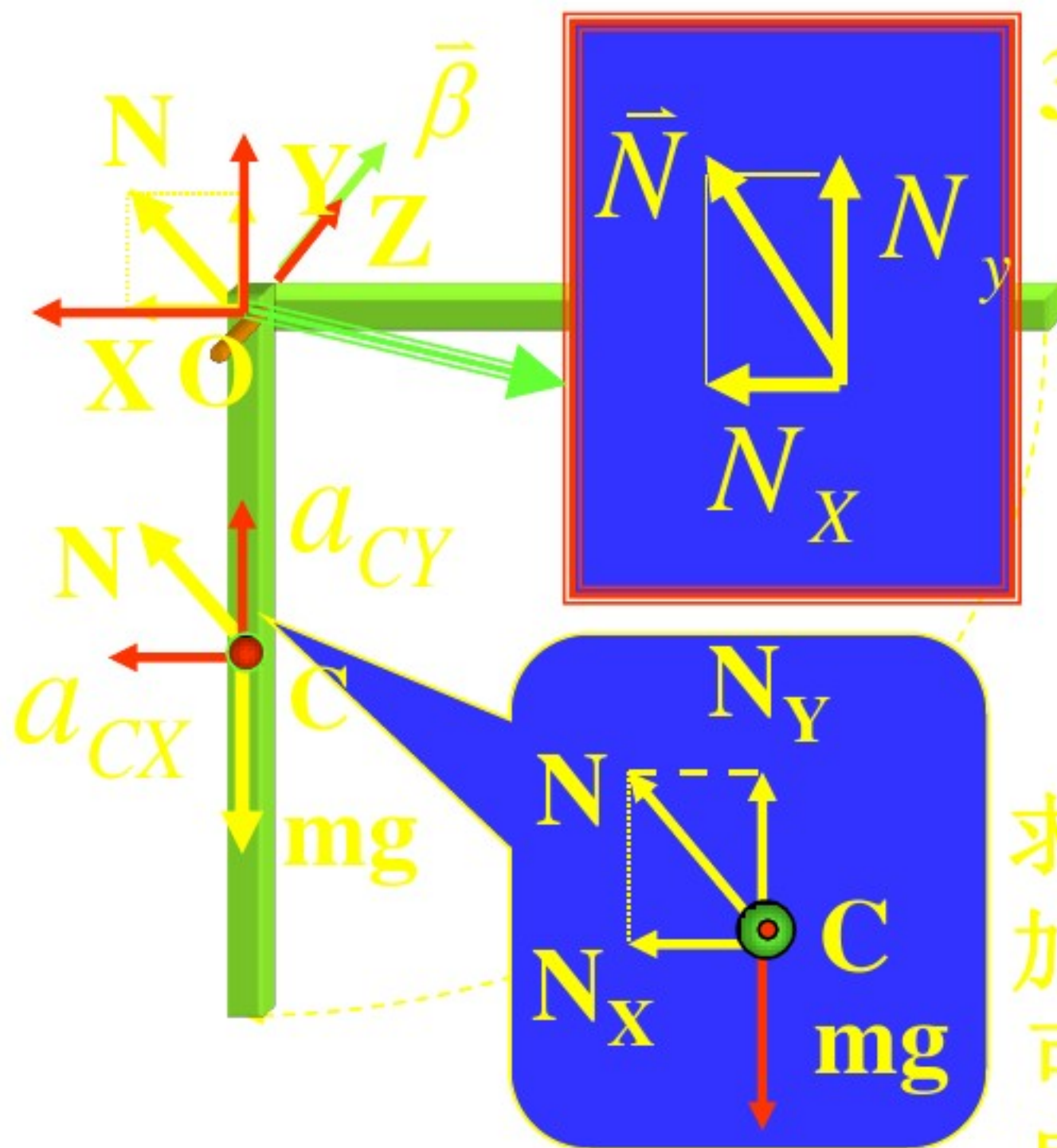
$$\frac{1}{2} \omega_{\perp}^2 = \frac{3g}{2L} \sin \theta \Big|_0^{\pi/2} = \frac{3g}{2L}$$

$$\therefore \omega_{\perp} = \sqrt{\frac{3g}{L}}$$

3) 求 $\vec{N} = ?$

轴对杆的力，不影响到杆的转动，但影响质心的运动，故考虑用质心运动定理来解。





3) 求 $\vec{N} = ?$

$$\vec{N} + m\vec{g} = m\vec{a}_C$$

写成分量式:

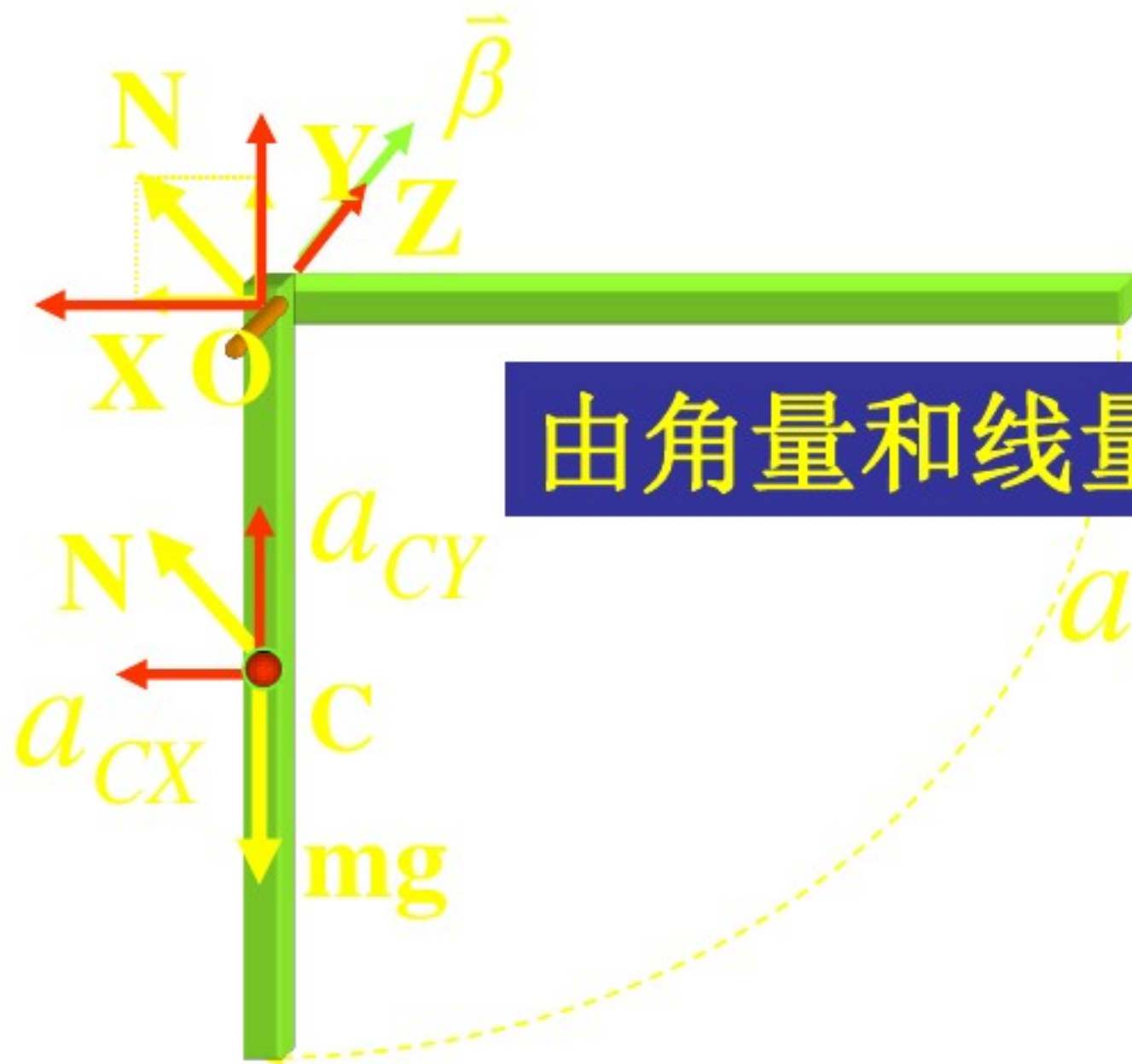
$$N_x = ma_{CX}$$

$$N_y - mg = ma_{CY}$$

求 \vec{N} , 就得求 \vec{a}_C , 即C点的加速度, 现在C点作圆周运动, 可分为切向加速度和法向加速度但对一点来说, 只有一个加速度。故这时:

a_{CX} 实际上正是质心的转动的切向加速度

a_{CY} 实际上正是质心的转动的法向加速度



$$\left\{ \begin{array}{l} N_x = ma \\ N_y = \end{array} \right.$$

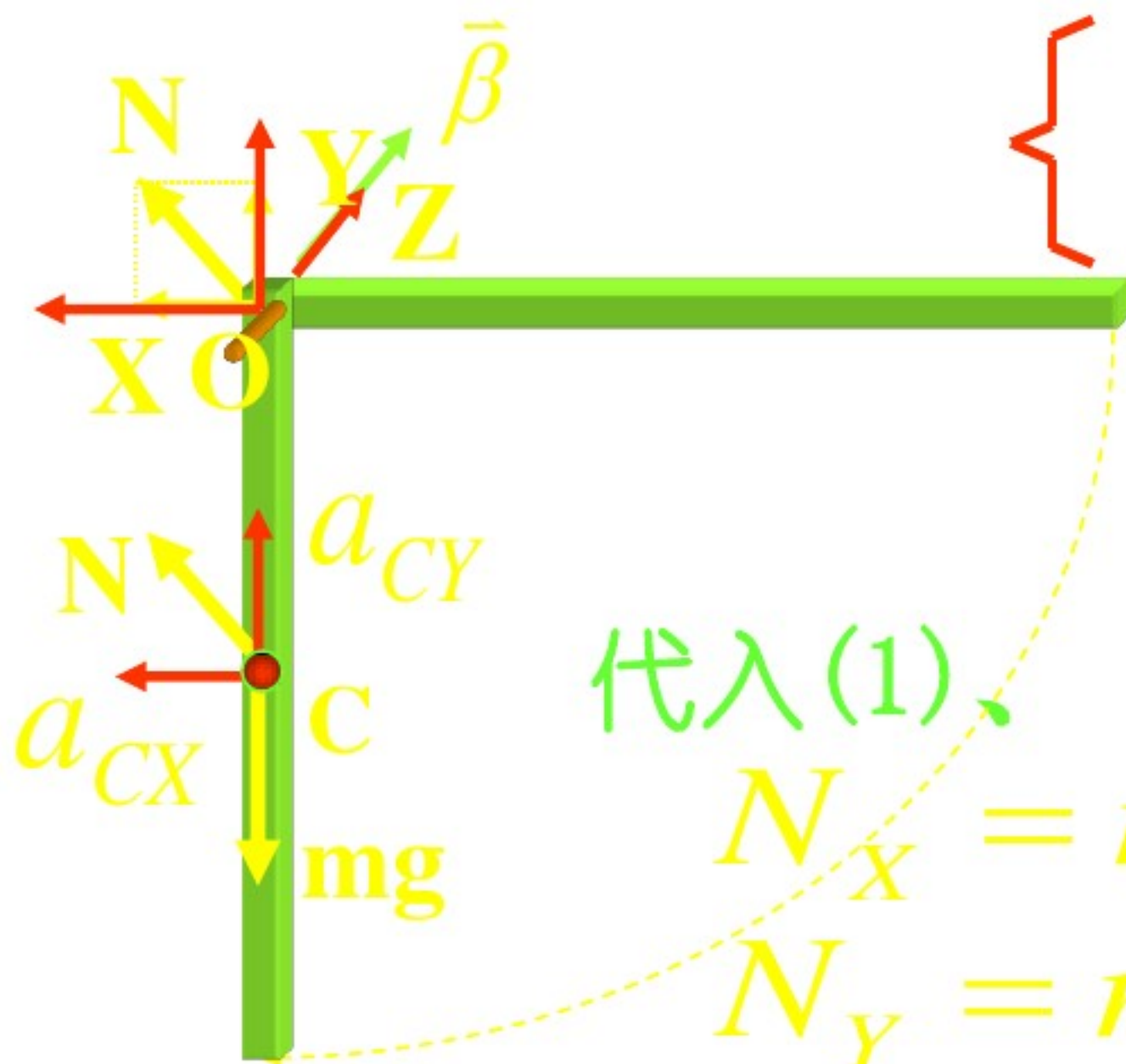
$$\beta = \frac{3g}{2L} \sin \alpha$$

由角量和线量的关系:

$$\begin{aligned} a_{CX} &= R \beta_{\perp} \\ &= \frac{L}{2} \frac{3g}{2L} \sin 0^{\circ} = 0 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} a_{CY} &= R \dot{\omega}_{\perp}^2 \\ &= \frac{L}{2} \left(\sqrt{\frac{3g}{L}} \right)^2 = \frac{3g}{2} \end{aligned}$$

$$\omega_{\perp} = \sqrt{\frac{3g}{L}}$$



$$N_X = ma_{CX} \cdots (1)$$

$$N_Y - mg = ma_{CY} \cdots (2)$$

$$a_{CX} = 0 \quad a_{CY} = \frac{3g}{2}$$

代入(1)、(2) 式中:

$$N_X = ma_{CX} = 0$$

$$N_Y = mg + ma_{CY}$$

$$= mg + m \frac{3g}{2} = \frac{5}{2} mg$$

$$\therefore \vec{N} = \frac{5}{2} mg \hat{j}$$