

### 3、动能定理

## 动能定理

## 质点的动能定理

$$\begin{aligned}
 m \frac{d\vec{v}}{dt} = \vec{F} \quad \vec{v} dt = d\vec{r} &\quad \xrightarrow{\text{red arrow}} \quad m\vec{v} \cdot d\vec{v} = \vec{F} \cdot d\vec{r} \\
 m\vec{v} \cdot d\vec{v} = d\left(\frac{1}{2}mv^2\right), \vec{F} \cdot d\vec{r} = \delta W &\quad \left. \vphantom{\begin{aligned} m \frac{d\vec{v}}{dt} = \vec{F} \quad \vec{v} dt = d\vec{r} \end{aligned}} \right\} \xrightarrow{\text{red arrow}}
 \end{aligned}$$

$$d\left(\frac{1}{2}mv^2\right) = \delta W$$

——质点动能定理的微分形式

质点动能的增量等于作用在质点上力的元功。

$$\frac{1}{2}mv_2^2 - \frac{1}{2}mv_1^2 = W_{12}$$

——质点动能定理的积分形式

在质点运动的某个过程中, 质点动能的改变量等于作用于质点的力作的功。

## 质点系的动能定理

由  $d(\frac{1}{2}m_i v_i^2) = \delta W_i$

$$\sum d(\frac{1}{2}m_i v_i^2) = \sum \delta W_i$$

得  $dT = \sum \delta W_i$

——质点系动能定理的微分形式

质点系动能的增量，等于作用于质点系全部力所作的元功的和。

$$T_2 - T_1 = \sum W_i$$

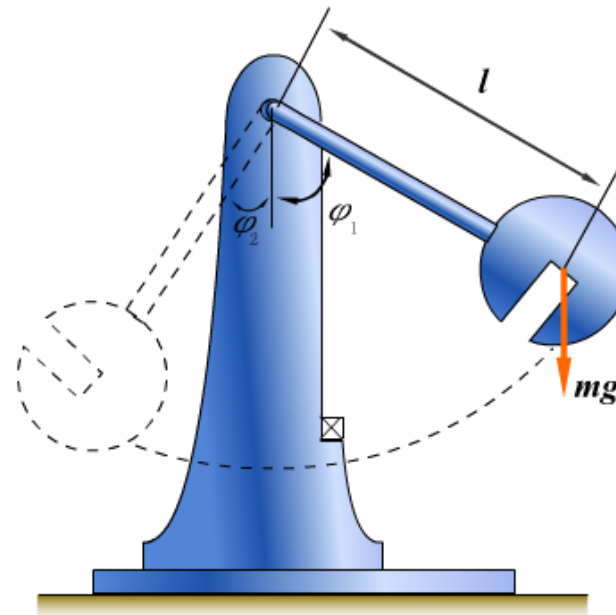
——质点系动能定理的积分形式

质点系在某一段运动过程中，起点和终点的动能改变量，等于作用于质点系的全部力在这段过程中所作功的和。

## 例1

已知:冲击试验机 $m=18\text{kg}$ ,  $l=840\text{mm}$ , 杆重不计, 在 $\varphi_1 = 70^\circ$ 时静止释放, 冲断试件后摆至  $\varphi_2 = 29^\circ$

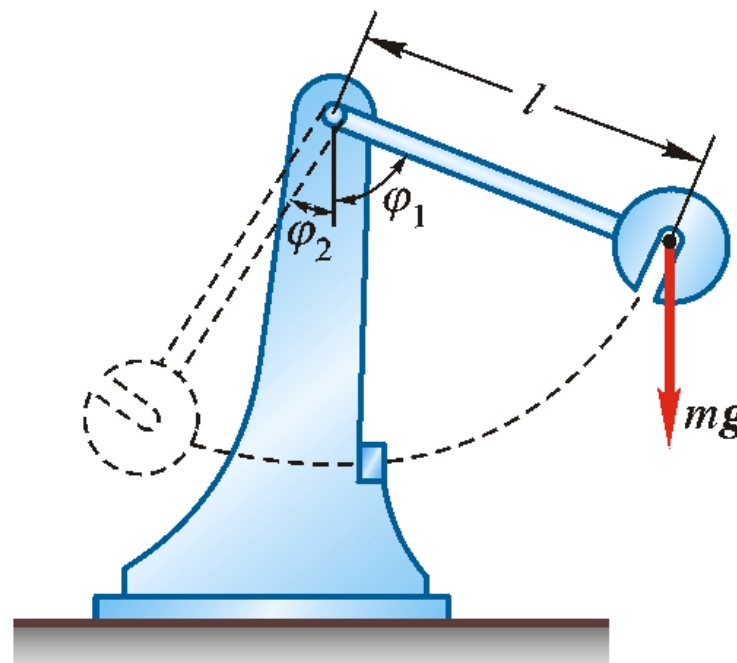
求: 冲断试件需用的能量。



解： 分析整体，受力如图所示。

$$T_1 = 0, T_2 = 0$$

$$0 - 0 = mgl(1 - \cos \varphi_1) - \\ mgl(1 - \cos \varphi_2) - W_k$$



得冲断试件需要的能量为  $W_k = 78.92\text{J}$

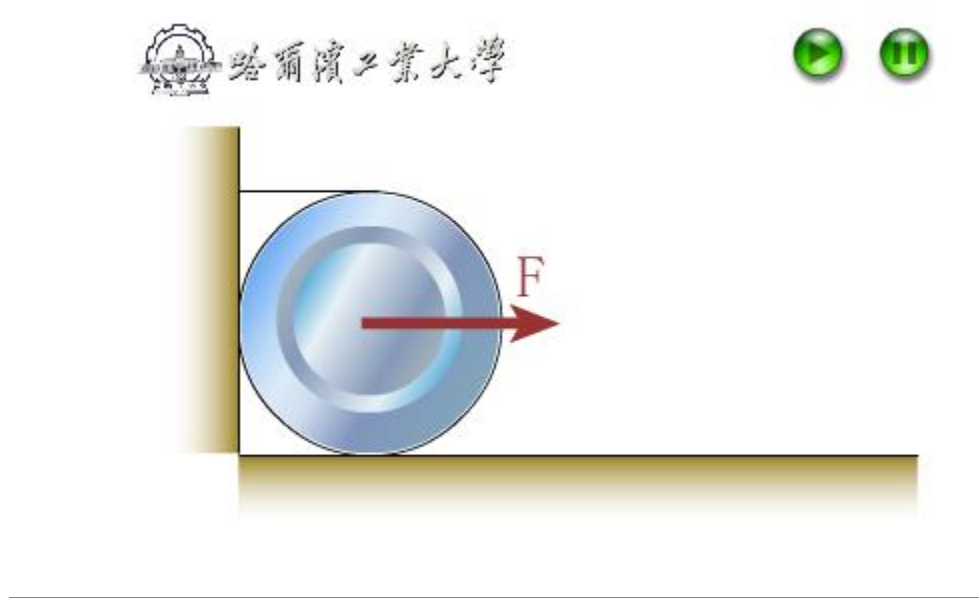
$$\alpha_k = \frac{W_k}{A}$$

冲击韧度：衡量材料抵抗冲击能力的指标。

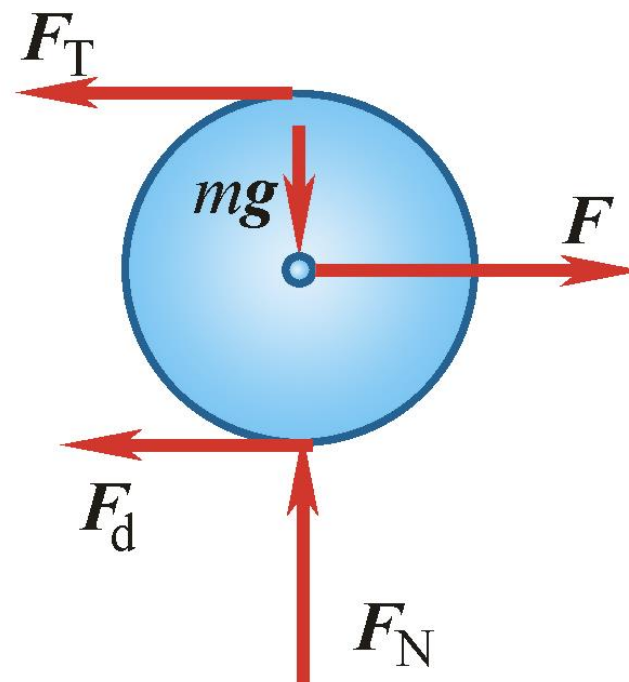
**例2**

已知:均质圆盘 $R, m, F=$ 常量,且很大,使 $O$  向右运动,动滑动摩擦因数为 $f$ ,初始静止。

求: $O$  走过 $S$  路程时 $\omega, \alpha$ 。



解：分析圆盘，受力如图所示，  
圆盘速度瞬心为C



$$T_1 = 0 \quad v_o = \omega R$$

$$T_2 = \frac{1}{2} m v_o^2 + \frac{1}{2} \left( \frac{m R^2}{2} \right) \omega^2 = \frac{3}{4} m v_o^2$$

$$\sum W = F s - 2 m g f s \quad \sum W = T_2 - T_1$$

$$F s - 2 m g f s = \frac{3}{4} m v_o^2 \quad (a) \quad v_o = 2 \sqrt{\frac{s}{3m} (F - 2 m g f)}$$

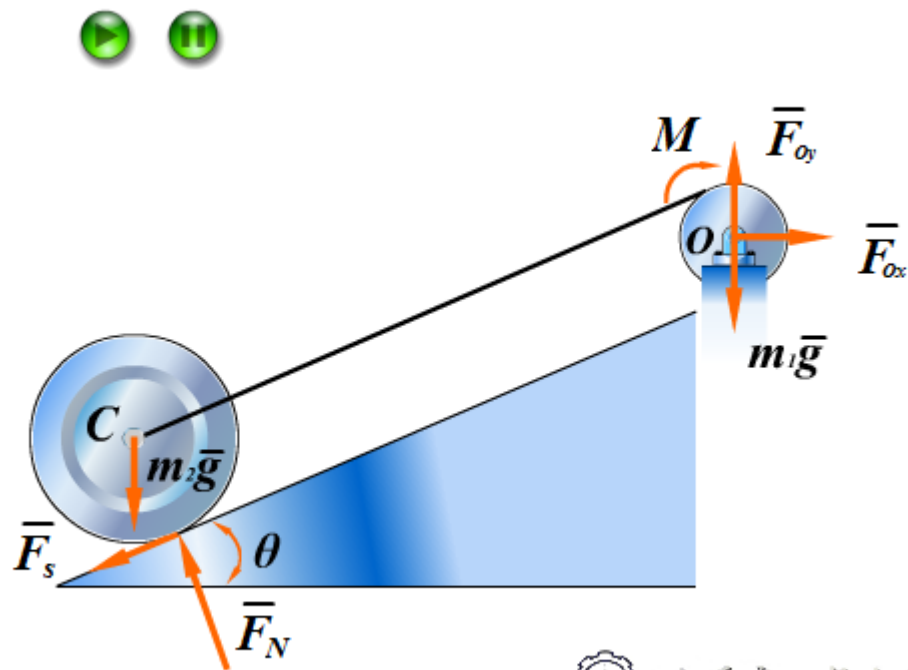
将式(a)两端对  $t$  求导

$$\text{得 } a_o = \frac{2}{3m} (F - 2 m g f)$$

## 例3

已知：轮 $O$ ：  $R_1$ ，  $m_1$ ，质量分布在轮缘上； 均质轮 $C$ ：  $R_2$ ，  
 $m_2$ ， 纯滚动， 初始静止；  $\theta, M$  为常力偶。

求：轮心 $C$  走过路程 $s$  时的速度和加速度





解：分析轮C与轮O整体，受力如图所示。

$$T_1 = 0$$

$$T_2 = \frac{1}{2}(m_1 R_1^2) \omega_1^2 + \frac{1}{2} m_2 v_c^2 + \frac{1}{2} \left( \frac{1}{2} m_2 R_2^2 \right) \omega_2^2 \quad \omega_1 = \frac{v_C}{R_1}, \omega_2 = \frac{v_C}{R_2}$$

$$W_{12} = M \varphi - m_2 g s \sin \theta \quad W_{12} = T_2 - T_1$$

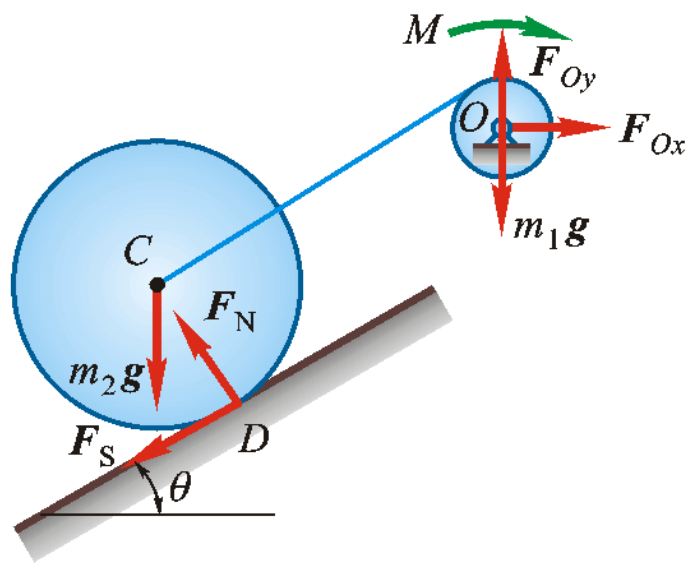
$$M \varphi - m_2 g s \sin \theta = \frac{v_C^2}{4} (2m_1 + 3m_2) \quad (a)$$

$$\varphi = \frac{s}{R_1} \quad v_C = 2 \sqrt{\frac{(M - m_2 g R_1 \sin \theta) s}{R_1 (2m_1 + 3m_2)}}$$

式(a)是函数关系式，两端对 $t$ 求导，得

$$\frac{1}{2} (2m_1 + 3m_2) v_C a_C = M \frac{v_C}{R_1} - m_2 g v_C \sin \theta$$

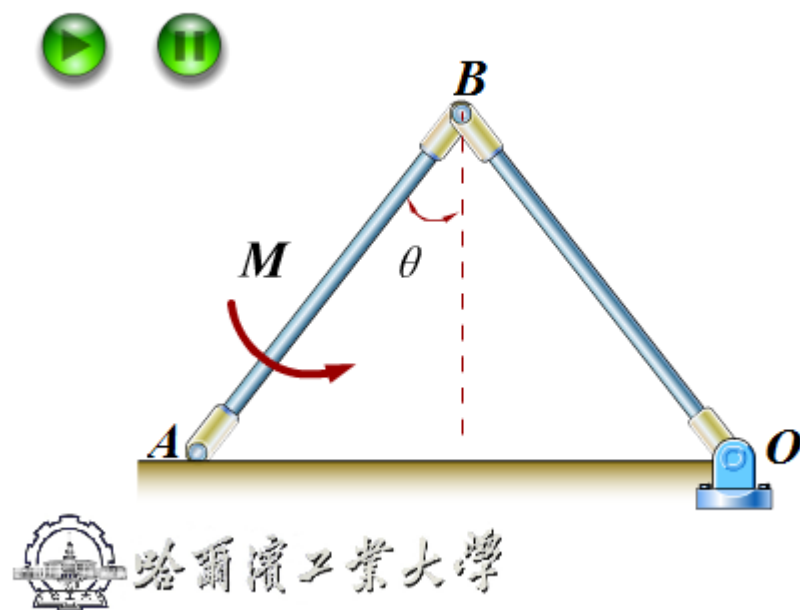
$$a_C = \frac{2 (M - m_2 g R_1 \sin \theta)}{(2m_1 + 3m_2) R_1}$$



## 例4

已知: 均质杆  $OB=AB=l$ ,  $m$ , 在铅垂面内;  $M$ =常量, 初始静止, 不计摩擦.

求: 当  $A$  运动到  $O$  点时,  $v_A = ?$



解： 分析整体。  $T_1 = 0$

$$v_C = \omega_{AB} C'C = \frac{3}{2}l\omega_{AB} \quad \omega_{AB} = \frac{v_B}{l}, \omega_{OB} = \frac{v_B}{l}$$

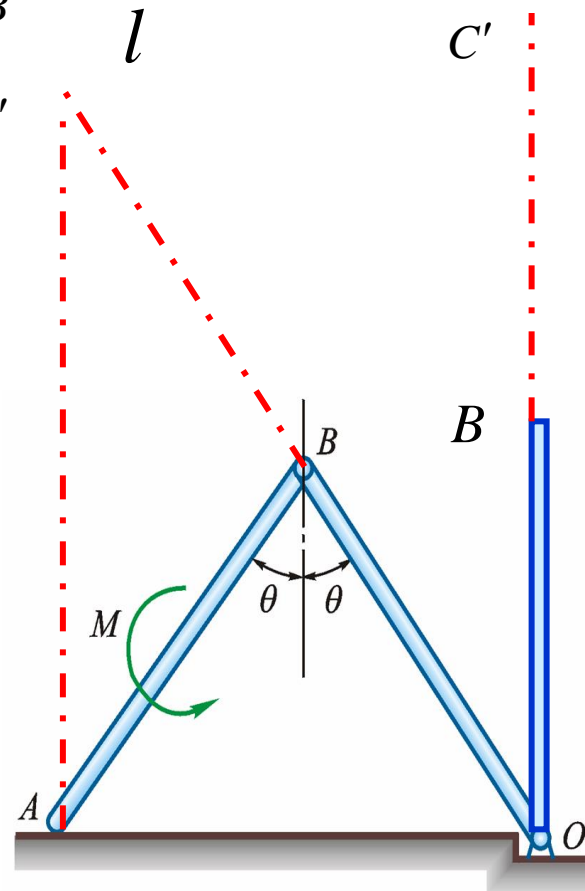
$$\omega_{AB} = \omega_{OB}$$

$$T_2 = T_{AB} + T_{OB} = \frac{1}{2}mv_C^2$$

$$+ \frac{1}{2}J_C\omega_{AB}^2 + \frac{1}{2}J_O\omega_{OB}^2 = \frac{4}{3}ml^2\omega_{AB}^2$$

$$\sum W = M\theta - 2mg(1 - \cos\theta)\frac{l}{2} \quad \sum W = T_2 - T_1$$

$$\omega_{AB} = \frac{1}{2l} \sqrt{\frac{3}{m} [M\theta - mgl(1 - \cos\theta)]} \quad v_A = \omega_{AB} 2l$$



**提问：** 是否可以利用求导求此瞬时的角加速度？