

4 - 3 质点和质点系的动能定理

点积和叉积

$$\mathbf{a} \cdot \mathbf{b} = \mathbf{b} \cdot \mathbf{a} \quad \mathbf{a} \times \mathbf{a} = \mathbf{0}$$

$$\mathbf{c} \cdot (\mathbf{a} \times \mathbf{b}) = \mathbf{a} \cdot (\mathbf{b} \times \mathbf{c}) = \mathbf{b} \cdot (\mathbf{c} \times \mathbf{a})$$

$$\mathbf{c} \cdot (\mathbf{a} \times \mathbf{b}) = \mathbf{a} \cdot (\mathbf{b} \times \mathbf{c}) = \mathbf{b} \cdot (\mathbf{c} \times \mathbf{a})$$

点积的微商

$$\frac{d}{dt}(\mathbf{a} \cdot \mathbf{b}) = \mathbf{a} \cdot \frac{d\mathbf{b}}{dt} + \frac{d\mathbf{a}}{dt} \cdot \mathbf{b}$$

叉积的微商

$$\frac{d}{dt}(\mathbf{a} \times \mathbf{b}) = \mathbf{a} \times \frac{d\mathbf{b}}{dt} + \frac{d\mathbf{a}}{dt} \times \mathbf{b}$$



4 - 3 质点和质点系的动能定理

一 质点的动能定理 (theorem of kinetic energy)

- 由牛顿第二定律: $\frac{d\mathbf{P}}{dt} = \mathbf{F}$, 用 \mathbf{v} 点积等式两边, 得

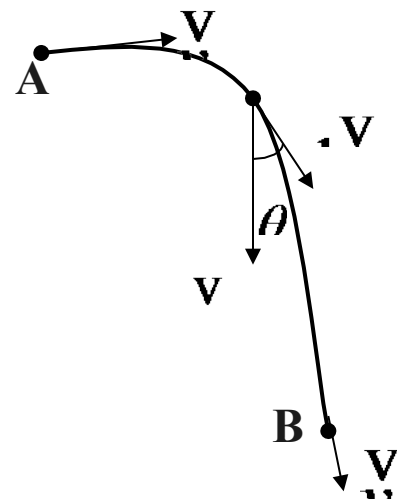
$$\mathbf{F} \cdot \mathbf{v} = \frac{d\mathbf{P}}{dt} \cdot \mathbf{v} = \frac{d(m\mathbf{v})}{dt} \cdot \mathbf{v}$$

借助标量积的微分法则, 得:

$$\frac{d}{dt}(\mathbf{v} \cdot \mathbf{v}) = 2\mathbf{v} \cdot \frac{d\mathbf{v}}{dt}$$

在非相对论情况下, 质量 m 为常数, 则

$$\mathbf{F} \cdot \mathbf{v} = \frac{d}{dt} \left(\frac{m}{2} \mathbf{v} \cdot \mathbf{v} \right) = \frac{d}{dt} \left(\frac{1}{2} m v^2 \right)$$



4 - 3 质点和质点系的动能定理

$$\mathbf{F} \cdot \mathbf{v} = \frac{d}{dt} \left(\frac{m}{2} \mathbf{v} \cdot \mathbf{v} \right) = \frac{d}{dt} \left(\frac{1}{2} m v^2 \right)$$

又 $d\mathbf{v} = \mathbf{a} dt$ 于是: $\mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = d\left(\frac{1}{2} m v^2\right)$

$dA = \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r}$ 称为元功, 描述了力的空间累积效应。

物理上, 称 $E_k = \frac{1}{2} m v^2 = \frac{P^2}{2m}$ 为质点的动能。

于是有: $dE_k = d\left(\frac{1}{2} m v^2\right) = \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = dA$

可见: 质点动能的微分等于作用于质点的合外力所作的元功,
—— 动能定理的微分形式



4 - 3 质点和质点系的动能定理

$$dE_k = dA$$

对于有限的过程:

$$A = \int_1^2 \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \frac{1}{2}mv_2^2 - \frac{1}{2}mv_1^2 = E_{k2} - E_{k1}$$

即, 合外力对质点所做的功等于质点动能的增量。

—— 有限的过程的动能定理。

Note:

若质点速度接近光速, 则动能定理的论述不变, 但动能体现式变化!



4 - 3 质点和质点系的动能定理

一 质点的动能定理

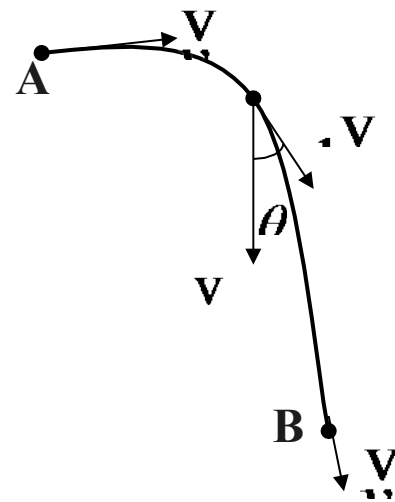
$$A = \int \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \int F_t |d\mathbf{r}| = \int F_t ds \quad F_t = m \frac{dv}{dt}$$
$$A = \int_{v_1}^{v_2} m \frac{dv}{dt} ds = \int_{v_1}^{v_2} m v dv = \frac{1}{2} m v_2^2 - \frac{1}{2} m v_1^2$$

◆ 动能 (状态函数) $E_k = \frac{1}{2} m v^2 = \frac{p^2}{2m}$

◆ 动能定理:

合外力对质点所作的功,
等于质点动能的增量.

$$A = E_{k2} - E_{k1}$$



注意

功和动能

(1) 功是能量变化的量度。功是一种过程量；而动能是一种状态量（只有外力对质点做功，才干使得质点的动能发生变化）；

(2) 质点动能定理是根据第二定律导出的，与牛二律一样，动能定理也仅合用于惯性系宏观低速运动的质点，而且功和动能都与 参照系的选用有关；

(3) 动能的单位和量纲与功的单位和量纲相同。

- 动能定理和动量定理比较:

$$\int_A^B \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \frac{1}{2}mv_B^2 - \frac{1}{2}mv_A^2$$



力的空间累积效应

$$\int_A^B \mathbf{F} \cdot dt = m\mathbf{v}_B - m\mathbf{v}_A$$



力的时间累积效应

4 - 3 质点和质点系的动能定理

※ 动量与动能的比较

• 物理量

动量 (momentum)

动能 (kinetic energy)

• 体现式

$$\vec{p} = m\vec{v}$$

$$E_k = \frac{1}{2}mv^2$$

• 单位:

kg·m/s (公斤·米/秒)

J(焦耳)(或N·m牛顿·米)

• 性质:

矢量

标量

• 变化量:

$\Delta \vec{p}$ 由力的冲量决定

ΔE_k 由力的功决定

• 对于给定两个时刻 t_1 和 t_2 :

对于给定两个时刻 t_1 和 t_2 :

• $\Delta \vec{p}$ 与惯性系的选择无关

ΔE_k 随惯性系的不同而不同

• 关系:

$$E_k = p^2 / (2m)$$



4 - 3 质点和质点系的动能定理

例: 一质量为1.0kg 的小球系在长为1.0m 细绳下端, 绳的上端固定在天花板上. 起初把绳子放在与竖直线成 30° 角处, 然后放手使小球沿圆弧下落. 试求绳与竖直线成 10° 角时小球的速率.

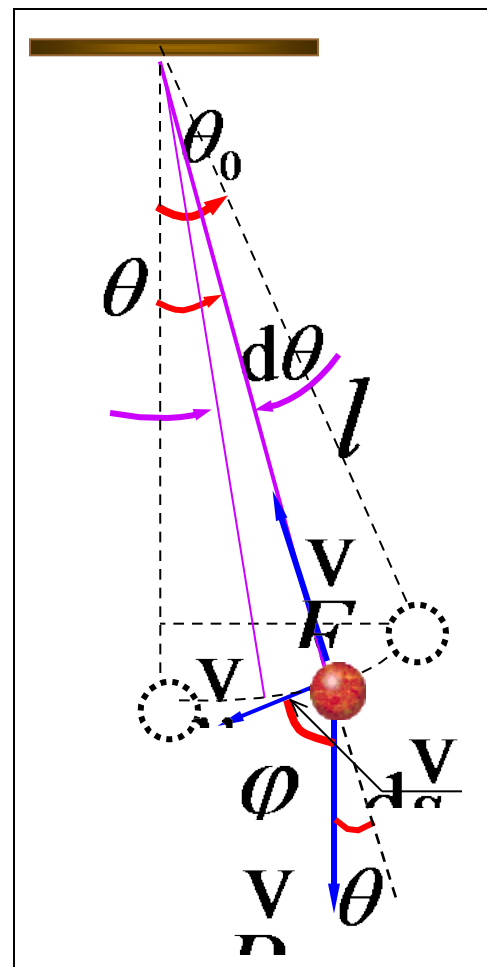
解:

$$dA = \vec{F} \cdot d\vec{s} = \vec{F} \cdot d\vec{s} + \vec{P} \cdot d\vec{s}$$

$$ds = -l d\theta$$

$$\begin{aligned} -\vec{P} \cdot d\vec{s} &= -mgl d\theta \cos\theta \\ &= -mgl \sin\theta d\theta \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} A &= -mgl \int_{\theta_0}^{\theta} \sin\theta d\theta \\ &= mgl(\cos\theta - \cos\theta_0) \end{aligned}$$



4 - 3 质点和质点系的动能定理

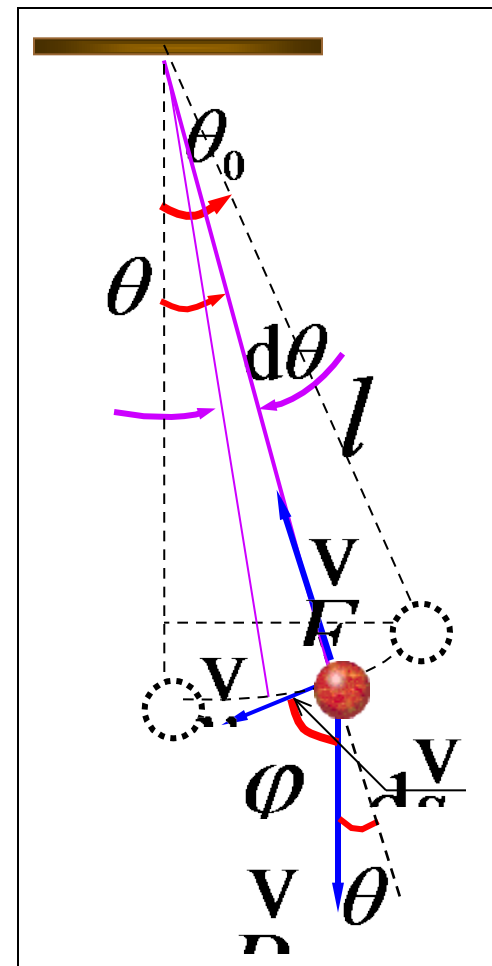
$$m = 1.0\text{kg} \quad l = 1.0\text{m}$$

$$\theta_0 = 30^\circ \quad \theta = 10^\circ$$

$$A = mgl(\cos \theta - \cos \theta_0)$$

由动能定理 $W = \frac{1}{2}mv^2 - \frac{1}{2}mv_0^2$

得 $v = \sqrt{2gl(\cos \theta - \cos \theta_0)}$
 $= 1.53\text{m}\cdot\text{s}^{-1}$



4 - 3 质点和质点系的动能定理

例题：如图,物块质量 m 置于粗糙水平面上,用橡皮绳系于墙上,橡皮绳原长 a , 拉伸时相当于劲度系数为 k 的弹簧,现将物块向后拉伸至橡皮绳长为 b 后再由静止释放.求物块击墙的速度.物块与水平面间的摩擦系数为 μ .

[解] 弹力只存在于 $b \rightarrow a$ 过程,

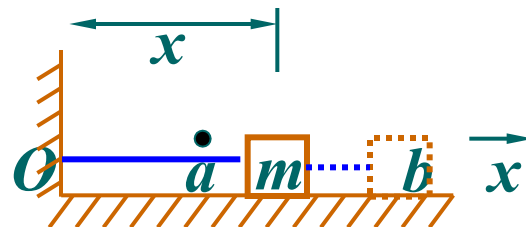
摩擦力一直存在,

由动能定理有: ($v_0 = 0$)

$$\frac{1}{2}mv^2 = -\mu mgb + \int_b^a -k(x-a)dx$$

$$= \frac{1}{2}k(b-a)^2 - \mu mgb$$

$$\therefore v = \left[\frac{k}{m}(b-a)^2 - 2\mu gb \right]^{\frac{1}{2}}$$



4 - 3 质点和质点系的动能定理

例： $m=1\text{kg}$ 的物体，在坐标原点处从静止出发沿 x 轴运动，合力为 $F_x = (3 + 2x)\text{N}$ (SI)，则在 $x=0 \sim 3\text{m}$ 内，合力作功 $A =$ _____； $x=3\text{m}$ 处，物体速率 $v =$ _____。

解：

$$(1) \quad A = \int_0^x F_x dx = \int_0^3 (3 + 2x) dx = 18 \text{ J}$$

$$(2) \quad A = \frac{1}{2} mv^2 - 0 \rightarrow v = \sqrt{\frac{2A}{m}} = 6 \text{ m/s}$$



4 - 3 质点和质点系的动能定理

例：一质量为 m 的物体，受到沿 x 轴正方向外力 $F = F_0 + kx$ 的作用（ F_0 、 k 为常数），从坐标原点由静止开始运动，求质点运动位移为 x_0 时外力作的功以及速度与位移之间的函数关系。

解：

(1) 直线运动做功的体现式为

$$A = \int \overset{V}{F} \cdot d\overset{V}{r} = \int_0^x F_x dx$$

F_x 为 F 沿 x 轴的投影，于是

$$A = \int_0^x F_x dx = \int_0^x (F_0 + kx) dx = F_0 x + \frac{1}{2} kx^2$$



4 - 3 质点和质点系的动能定理

当 $x = x_0$ 时，外力做功为

$$A = F_0 x_0 + \frac{1}{2} k x_0^2$$

(2) 由动能定理，得

$$A = \Delta E_k = \frac{1}{2} m v^2 - \frac{1}{2} m v_0^2 = \frac{1}{2} m v^2$$

求得速度与位移之间的函数关系为

$$v^2 = \frac{2A}{m} = \frac{2}{m} F_0 x + \frac{k}{m} x^2$$

以上内容仅为本文档的试下载部分，为可阅读页数的一半内容。如要下载或阅读全文，请访问：<https://d.book118.com/697153022104006154>