



普通物理I PHYS1181.03

彭鹏

Office: 物质学院8号楼301室
Email: pengpeng@shanghaitech.edu.cn

研究方向: 超快光谱、X射线阿秒脉冲产生、阿秒瞬态吸收光谱、
强场激光物理、飞秒激光成丝。

<https://spst.shanghaitech.edu.cn/2021/0115/c2349a59066/page.htm>

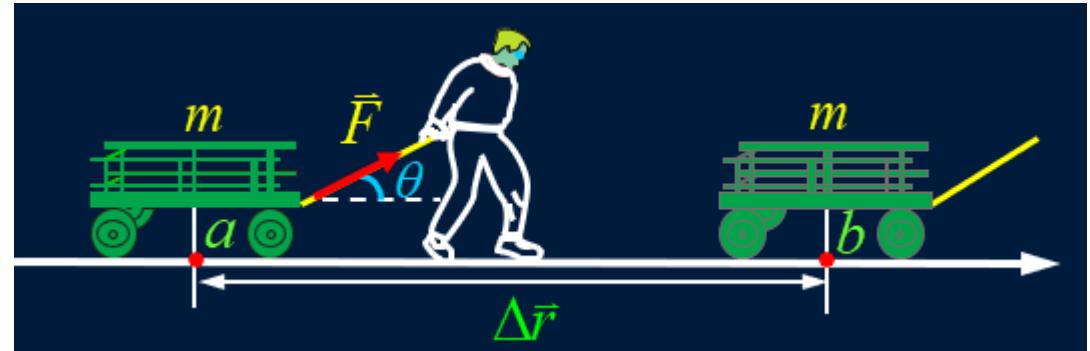


1. 恒力的功



恒力 \vec{F} , 夹角 θ

位移 $\Delta\vec{r}$, 路程 Δs



$$A = (F \cos \theta) \Delta s = F |\Delta \vec{r}| \cos \theta$$

$$A = \vec{F} \cdot \Delta \vec{r}$$

- 功是标量
- 功有正功、负功之分，功的正负功取决于 θ 。
- 力对物体作负功，也可以说物体反抗外力作功。



2. 变力的功

取元位移 $d\vec{r}$ ，在 $d\vec{r}$ 范围内，作用力 \vec{F} 可认为是恒力
在任一元位移 $d\vec{r}$ 上，力 \vec{F} 所作的元功

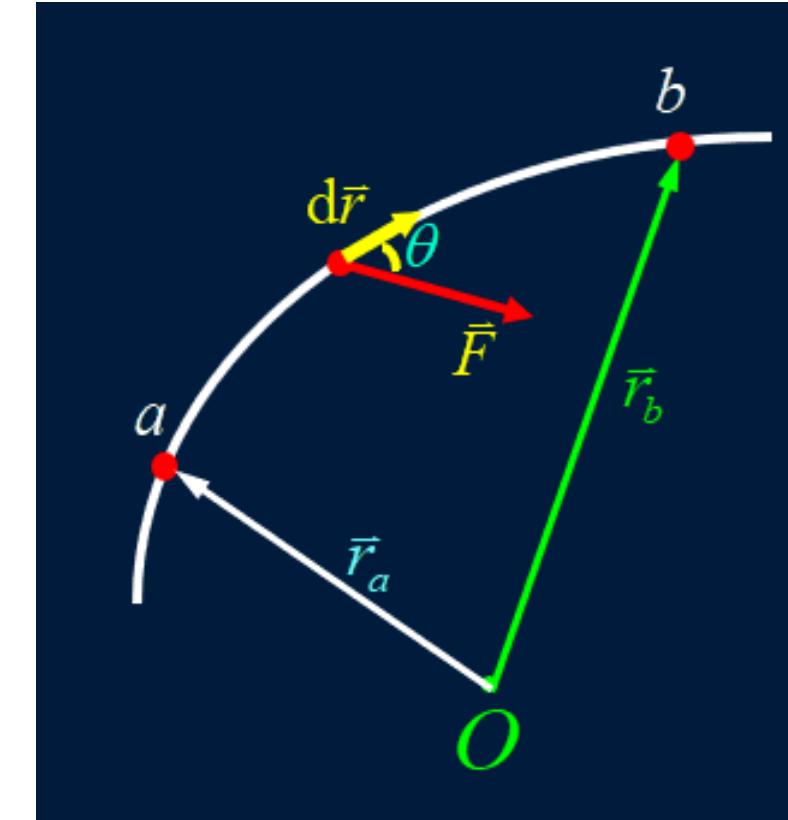
$$dA = \vec{F} \cdot d\vec{r} = F|d\vec{r}|\cos\theta$$

元功等于力与元位移的标积

或 $dA = F\cos\theta ds$

由a点移动到b点，总功

$$A = \int_a^b dA = \int_{r_a}^{r_b} \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int_a^b F\cos\theta ds$$



功是过程量，是力的一种空间累积效应



➤ 讨论

(1) 在直角坐标系中

$$A = \int_a^b \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int_a^b (F_x dx + F_y dy + F_z dz)$$

(2) 合力 \vec{F} 的功 —— 等于各分力沿同一路径所作功的代数和

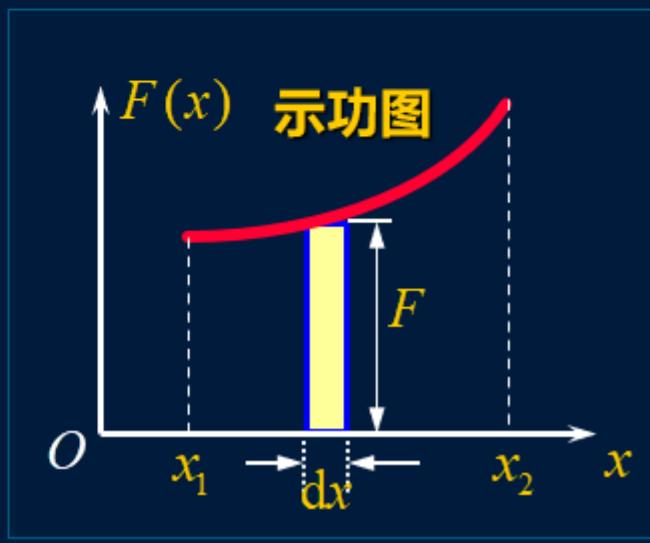
$$\begin{aligned} A &= \int_{r_a}^{r_b} \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int_a^b (\vec{F}_1 + \vec{F}_2 + \cdots + \vec{F}_n) \cdot d\vec{r} \\ &= \int_a^b \vec{F}_1 \cdot d\vec{r} + \int_a^b \vec{F}_2 \cdot d\vec{r} + \cdots + \int_a^b \vec{F}_n \cdot d\vec{r} \\ &= A_1 + A_2 + \cdots + A_n \end{aligned}$$

(3) 功在数值上等于示功图曲线下 的面积

$$A = \int_{x_1}^{x_2} F(x) dx$$

(4) 功率

$$P = \frac{dA}{dt} = \frac{\vec{F} \cdot d\vec{r}}{dt} = \vec{F} \cdot \vec{v}$$



例 有一长为 l 、质量为 m 的单摆，最初处于铅直位置且静止。现用一水平力 \vec{F} 作用于小球上，使单摆非常缓慢的上升（即上升过程中每一位置近似平衡）。用摆球与铅直位置的夹角 θ 表示单摆的位置。

求 当 θ 由0增大到 θ_0 的过程中，此水平力 \vec{F} 所作的功？

解 摆球受力分析 ，建立坐标系如图。

列方程
$$\begin{cases} F - F_T \sin\theta = 0 \\ F_T \cos\theta - mg = 0 \end{cases}$$

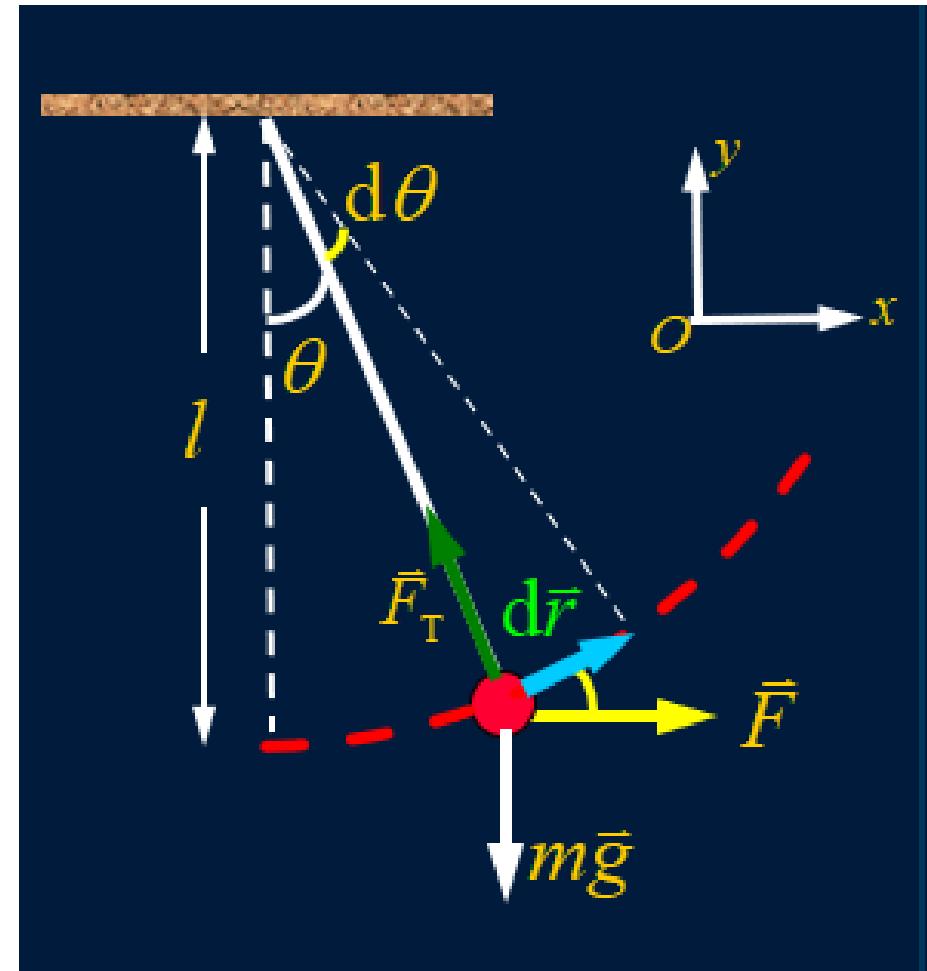
得

$$F = mgtan\theta$$

元功
$$\begin{aligned} dA &= \vec{F} \cdot d\vec{r} = F|d\vec{r}| \cos\theta = Fds \cos\theta \\ &= Fl \cos\theta d\theta = mgtan\theta l \cos\theta d\theta \end{aligned}$$

总功

$$A = \int_0^{\theta_0} mgl \sin\theta d\theta = mgl(1 - \cos\theta_0)$$





例 设作用于质量 $m = 2\text{kg}$ 的物体上的力为 $F = 6t$, 在该力作用下物体由静止出发, 沿力的作用方向作直线运动。

求 在前2s时间内, 这个力所作的功。

解 列方程

$$a = \frac{dv}{dt} = \frac{F}{m} = \frac{6t}{m}$$

分离变量, 并考虑初始条件, 积分

$$\int_0^v dv = \int_0^t \frac{6t}{m} dt \quad \rightarrow \quad v = \frac{3}{m} t^2$$

$$v = \frac{dx}{dt} = \frac{3}{m} t^2 \quad \rightarrow \quad dx = \frac{3}{m} t^2 dt$$

在前2s力所作的功为

$$A = \int_0^x F dx = \int_0^2 6t \frac{3}{m} t^2 dt = 36\text{J}$$



例 一条长为 l 、质量为 m 的均质柔绳 AB , A 端挂在天花板的钩上, 自然下垂。现将 B 端沿铅垂方向提高到与 A 端同一高度处。

求 该过程中重力所作的功。

解 取绳自然下垂时 B 端位置为坐标原点, 铅垂向上为 Oy 轴正方向。

设 B 端提升过程中的某一时刻坐标为 y

绳提起部分所受重力为

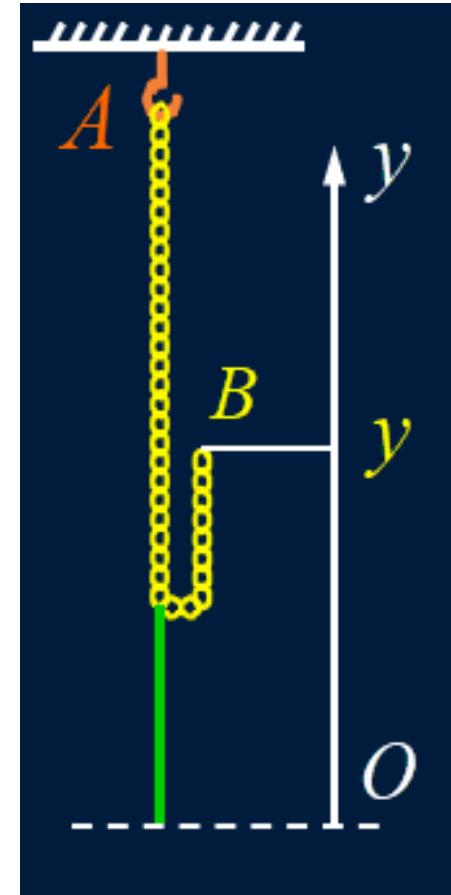
$$\frac{1}{2}y \frac{m}{l} g$$

取重力元位移 dy , 则重力在元位移上的元功为

$$dA = F_y dy = -\frac{1}{2} \frac{m}{l} gy dy$$

该过程中重力所作的总功为

$$A = \int dA = \int_0^l \left(-\frac{1}{2} \frac{m}{l} gy \right) dy = -\frac{1}{4} mgl$$



做功的效果：质点的动能定理

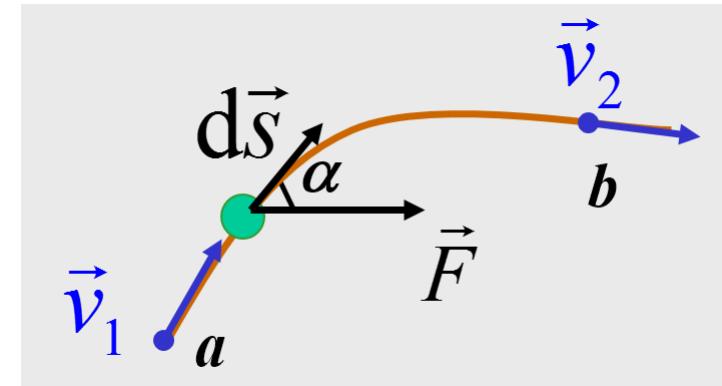


设质点 m 在力的作用下沿曲线从 a 点移动到 b 点

$$dA = \vec{F} \cdot d\vec{r} = F \cos \alpha ds$$

$$F \cos \alpha = ma_t = m \frac{dv}{dt}$$

$$dA = F \cos \alpha ds = m \frac{dv}{dt} ds = mv dv$$



总功：

$$A = \int dA = \int_{v_1}^{v_2} mv dv = \frac{1}{2} m(v_2^2 - v_1^2) = E_{kb} - E_{ka}$$

无论走的路径是什么样的，力的作用方向、过程是什么样的，总功可以由起始+终末的状态确定！





净合外力对质点所做的功等于质点动能的增量。

$$A = \frac{1}{2}mv_2^2 - \frac{1}{2}mv_1^2 = E_{kb} - E_{ka}$$

说明

1. 合外力的功是动能变化的量度。 $A > 0 \rightarrow E_{kb} > E_{ka}, \quad A < 0 \rightarrow E_{kb} < E_{ka}$
2. A, E_k 与参考系有关，不同惯性系里它们的大小是不一样的
3. 动能定理只在惯性系中成立。



几种常见力的做功：重力



质量为m的质点，从a点运动到b点

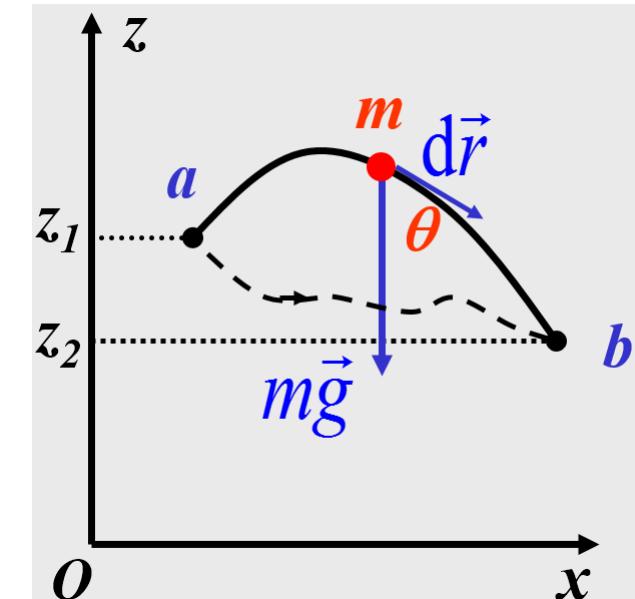
$$dA = m\vec{g} \cdot d\vec{r}$$

$$m\vec{g} = -mg\vec{k}$$

$$d\vec{r} = dx\vec{i} + dz\vec{k}$$

$$dA = -mg\vec{k} \cdot (dx\vec{i} + dz\vec{k}) = -mgdz$$

$$A = -mg \int_{z_1}^{z_2} dz = mgz_1 - mgz_2$$



- 重力作功只与质点的起始和终了位置有关，而与所经过的路径无关。



几种常见力的做功：万有引力



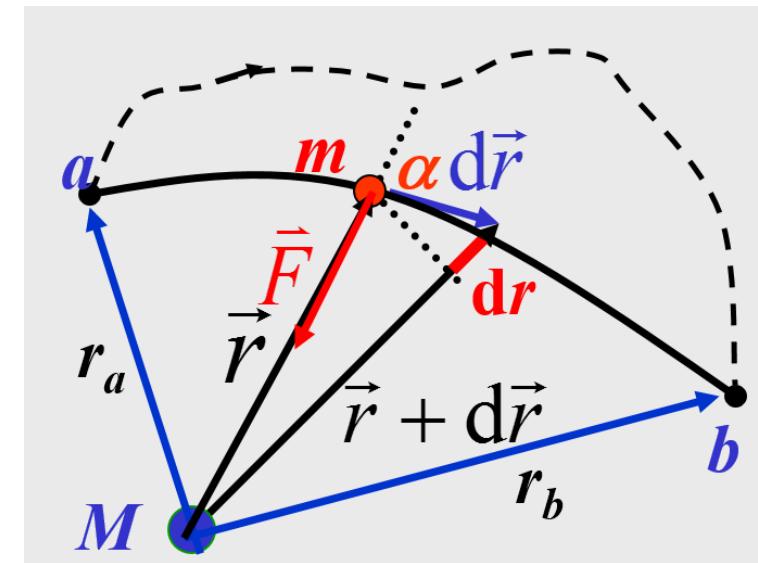
设质量为 M 的质点固定，另一质量为 m 的质点在 M 的引力场中从 a 点运动到 b 点。

$$\vec{F} = -G \frac{Mm}{r^3} \vec{r}$$

$$A = \int_{r_a}^{r_b} -G \frac{Mm}{r^3} \vec{r} \cdot d\vec{r}$$

$$\vec{r} \cdot d\vec{r} = r |d\vec{r}| \cos \alpha = r dr$$

$$A = -GMm \int_{r_a}^{r_b} \frac{dr}{r^2} = -GMm \left(\frac{1}{r_a} - \frac{1}{r_b} \right)$$



► 万有引力的功仅由物体的始末位置决定，而与路径无关。



几种常见力的做功：弹性力

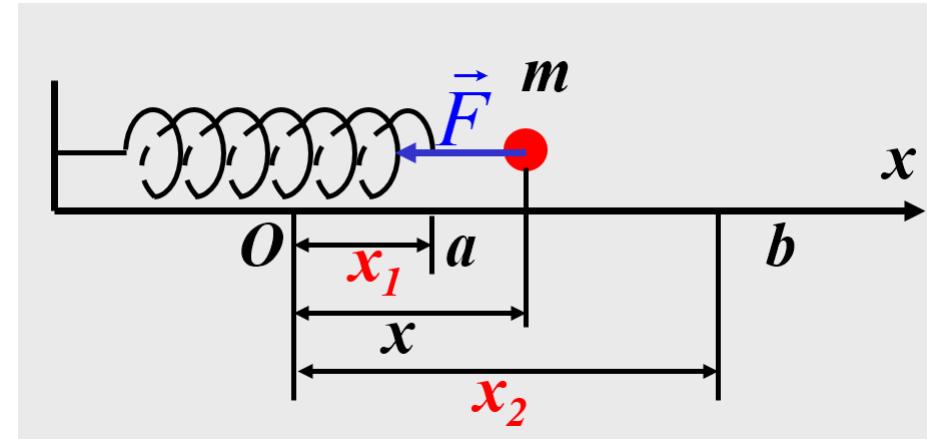


0为平衡位置，质量为m的质点，从a点运动到b点

$$\vec{F} = -kx\vec{i}$$

$$A = \int \vec{F} \cdot d\vec{x} = \int_{x_1}^{x_2} -kx\vec{i} \cdot dx\vec{i} = - \int_{x_1}^{x_2} kx dx$$

$$A = \frac{1}{2}kx_1^2 - \frac{1}{2}kx_2^2$$



- 弹性力作功只与质点的起始和终了位置有关，而与质点运动的路径无关。



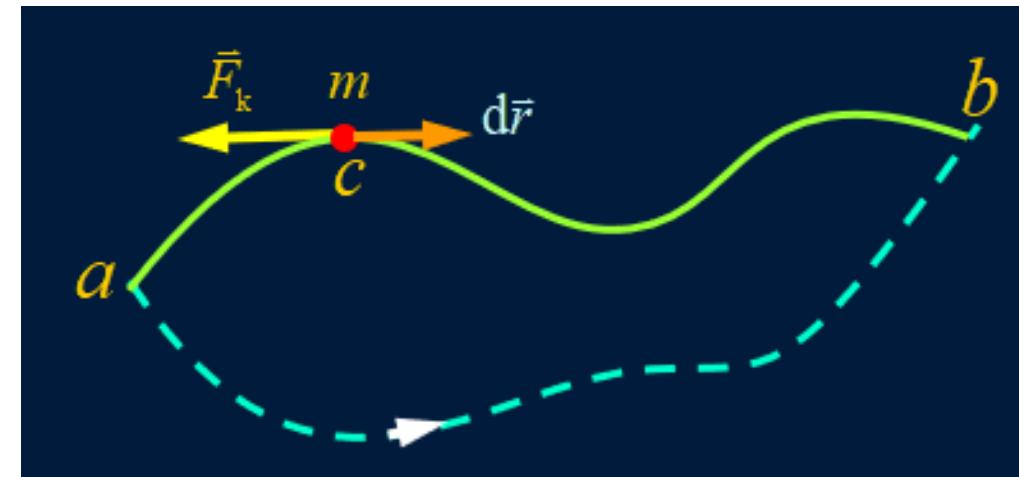
几种常见力的做功：摩擦力



元功 $dA = \vec{F}_k \cdot d\vec{r}$
 $= F_k |d\vec{r}| \cos\pi = -F_k ds$

总功 $A_{ab} = \int dA = -F_k \int_a^b ds$
 $= -F_k s_{ab}$ (F_k 为常量)

➤ 结论：摩擦力的功与路径有关。



重力，万有引力，弹性力做功与路径无关。



保守力与非保守力

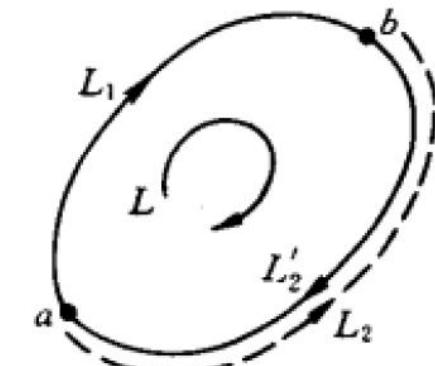
保守力：作功与路径无关，只与始末位置有关的力。
如：重力，引力，弹性力等。

$$\int_{L_1} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} = \int_{L_2} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l}.$$

$$\int_{L'_2} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} = - \int_{L_2} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} = - \int_{L_1} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l}, \quad \text{或} \quad \int_{L'_2} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} + \int_{L_1} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} = 0.$$

$$\oint \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} = 0.$$

➤ 保守力沿任何闭合路径作功等于零。



非保守力：作功不仅与始末位置有关，还与路径有关的。比如摩擦力。



例

质量为 m 的小球，系在长为 l 的细绳下端，绳的上端固定在天花板上，构成一单摆，如图。开始时，把绳子拉到与铅垂线成 θ_0 角处，然后放手使小球沿圆弧下落。

求 绳与铅垂线成 θ 角时小球的速率。

解 受力如图，取元位移 $d\vec{r}$

由质点的动能定理得

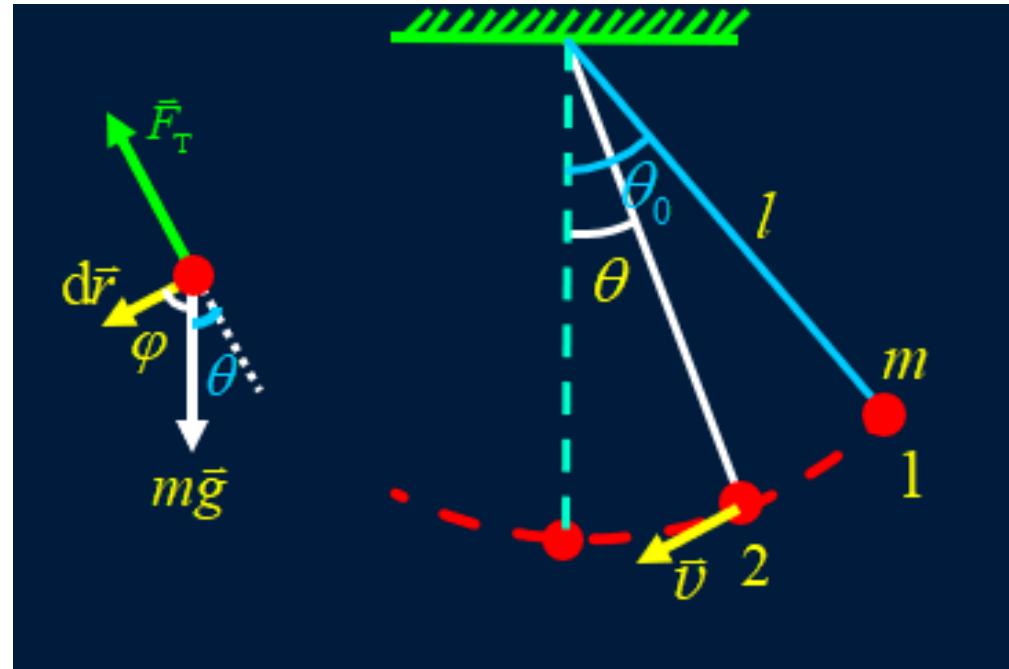
$$\begin{aligned} A &= \int_1^2 \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int_1^2 (\vec{F}_T + m\vec{g}) \cdot d\vec{r} \\ &= \int_1^2 \vec{F}_T \cdot d\vec{r} + \int_1^2 m\vec{g} \cdot d\vec{r} = \frac{1}{2}mv^2 - \frac{1}{2}mv_0^2 \end{aligned}$$

其中，张力的功

$$\int_1^2 \vec{F}_T \cdot d\vec{r} = 0$$

重力的功

$$\int_1^2 m\vec{g} \cdot d\vec{r} = \int_1^2 m g \cos\phi ds = \int_1^2 m g \sin\theta ds$$



按照运动学中对角位移正负的规定，这里 $d\theta$ 为负，则

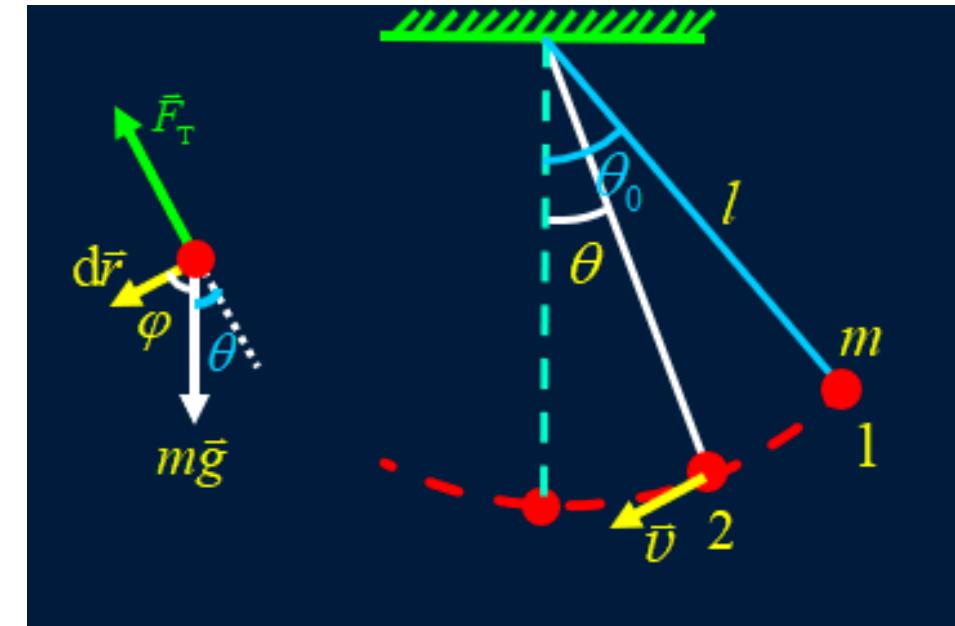
$$ds = -l d\theta$$

且初始条件为 $\theta = \theta_0$ $v_0 = 0$

有 $A = \int_1^2 m g \sin \theta ds = - \int_{\theta_0}^{\theta} m g l \sin \theta d\theta = \frac{1}{2} m v^2$

$$m g l (\cos \theta - \cos \theta_0) = \frac{1}{2} m v^2$$

故得 $v = \sqrt{2 g l (\cos \theta - \cos \theta_0)}$





例：质量为m的质点，系在一端固定的绳子上且在粗糙水平面上作半径为R的圆周运动。当它运动一周后，由初速 v_0 减小为 $v_0/2$

求：(1) 摩擦力所作的功；(2) 滑动摩擦系数；(3) 静止前质点运动了多少圈？

解：质点在运动过程中，受重力、支承力和摩擦力，但只有摩擦力作功

根据质点的动能定理，摩擦力的功

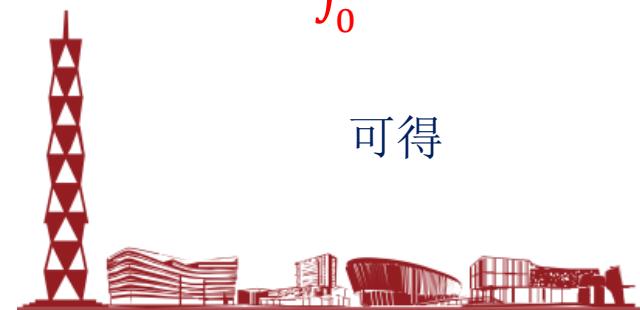
$$A = \frac{1}{2}mv^2 - \frac{1}{2}mv_0^2 = \frac{1}{2}m\left(\frac{v_0}{2}\right)^2 - \frac{1}{2}mv_0^2 = -\frac{3}{8}mv_0^2$$

(2) 因摩擦力 $F_k = \mu mg$ 方向与运动方向相反

$$A = \int_0^{2\pi R} F_k \cos\theta ds = - \int_0^{2\pi R} \mu mg ds = -\mu mg \cdot 2\pi R = -\frac{3}{8}mv_0^2$$

可得

$$\mu = \frac{3v_0^2}{16\pi Rg}$$





(3) 设静止前质点运动了 n 圈

$$A_n = \int_0^{n \cdot 2\pi R} F_k \cos \theta ds = - \int_0^{n \cdot 2\pi R} \mu mg ds \\ = -n\mu mg \cdot 2\pi R$$

由质点的动能定理有

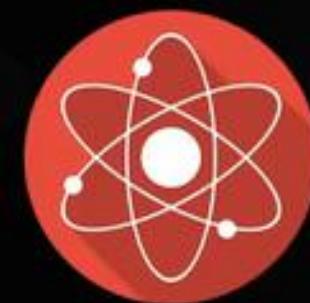
$$A_n = -n\mu mg \cdot 2\pi R = 0 - \frac{1}{2}mv_0^2$$

可得

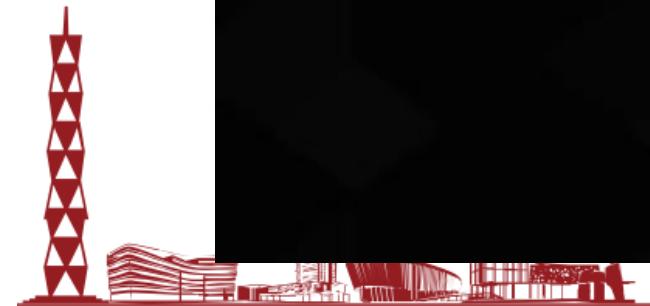
$$n = \frac{4}{3} \text{ (圈)}$$



科里奥利力



ScienceClic
Alessandro Roussel



例 长为 l 的均质绳索，部分置于水平面上，另一部分自然下垂，如图所示。已知绳索与水平面间的静摩擦系数为 μ_s ，滑动摩擦系数为 μ_k 。

- 求
- (1) 满足什么条件时，绳索将开始滑动？
 - (2) 若下垂长度为 b 时，绳索自静止开始滑动，当绳索末端刚刚滑离桌面时，其速度等于多少？

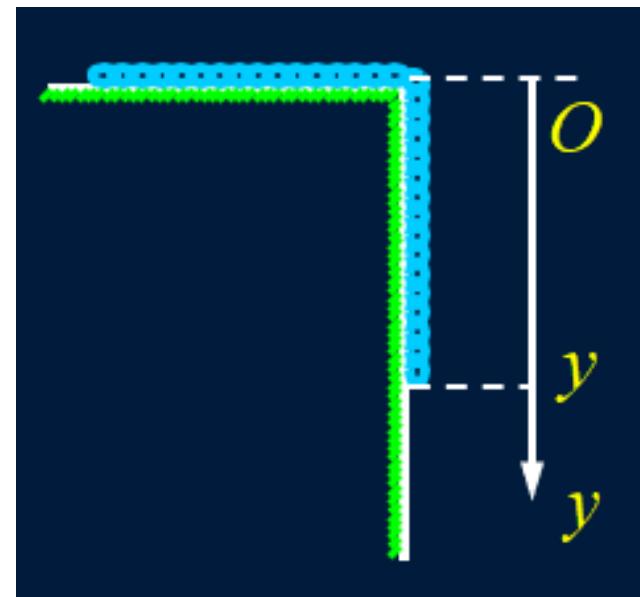
解 以绳索的水平部分为研究对象，设绳索每单位长度的质量为 ρ ，设 Oy 轴向下，绳索下垂部分的端点坐标为 y 。

当 $y = b_0$ 时，水平部分受到的下垂部分的拉力为

$$F_l = \rho b_0 g$$

此时达到最大静摩擦力 $F_{S\max} = \mu_s \rho(l - b_0)g$

则有 $\rho b_0 g - \mu_s \rho(l - b_0)g = 0$



$$b_0 = \frac{\mu_s}{1 + \mu_s} l$$

$y > b_0$ 拉力大于最大静摩擦力，绳索将开始滑动

(2) 以整个绳索为研究对象

重力的功为

$$A = \int_b^l \rho y g dy = \frac{1}{2} \rho g (l^2 - b^2)$$

摩擦力的功为

$$A' = - \int_b^l \mu_k \rho g (l - y) dy = - \frac{1}{2} \mu_k \rho g (l - b)^2$$

根据动能定理，有

$$\frac{1}{2} \rho g (l^2 - b^2) - \frac{1}{2} \mu_k \rho g (l - b)^2 = \frac{1}{2} \rho l v^2 - 0$$

解得

$$v = \sqrt{\frac{g}{l} (l^2 - b^2) - \frac{\mu_k g}{l} (l - b)^2}$$

