

1

一质点由静止开始做直线运动,初始加速度为 a_0 ,其后加速度均匀增加,每经过 s 秒增加 a_0 . 求质点的速度和位移.

解 由题意可知,加速度和时间的关系为 $a = a_0 + \frac{a_0}{s}t$, 又 $a = \frac{dv}{dt}$, 联立方程并积分得

$$\int_0^v dv = \int_0^t \left(a_0 + \frac{a_0}{s}t \right) dt,$$

故质点速度为

$$v = a_0 t + \frac{a_0}{2s} t^2 = \frac{dx}{dt}.$$

由此知 $\int_0^x dx = \int_0^t \left(a_0 t + \frac{a_0}{2s} t^2 \right) dt$, 故质点位移 $x = \frac{a_0}{2} t^2 + \frac{a_0}{6s} t^3$.

2

一质点做半径为 0.1 m 的圆周运动,其运动方程为 $\theta = \frac{\pi}{4} + \frac{1}{2} t^2$, 则其切向加速度 a_t

= _____.

0.1 m/s

一条长为 l 质量均匀分布的细链条 AB , 挂在半径可忽略的光滑钉子上, 开始处于静止状态, 已知 BC 段长为 L ($\frac{1}{2}l < L < \frac{2}{3}l$), 释放后链条将做加速运动, 如图 2.5(a) 所示. 试求当 $L = \frac{2}{3}l$ 时, 链条的加速度和速度.

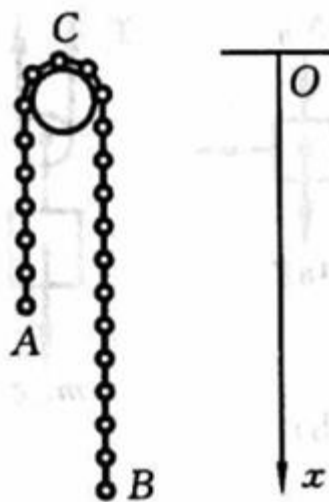
解 建立如图 2.5(b) 所示的坐标系, 设任意时刻 BC 长度为 x , 则有

$$\frac{m}{l}xg - \frac{m}{l}(l-x)g = ma, \quad \text{即} \quad a = \frac{2x}{l}g - g.$$

又
$$a = \frac{2x}{l}g - g = \frac{dv}{dt} = \frac{dv}{dx} \cdot \frac{dx}{dt} = v \frac{dv}{dx}, \quad \int_0^v v dv = \int_L^{\frac{2}{3}l} \left(\frac{2x}{l}g - g \right) dx,$$

解得链条的速度为
$$v = \sqrt{2 \left(L - \frac{L^2}{l} - \frac{2}{9}l \right) g}.$$

所以当 $L = \frac{2}{3}l$ 时, $a = \frac{1}{3}g$.



(a)

(b)

有一条单位长度质量为 λ 的均匀细绳, 开始时盘绕在光滑的水平桌面上. 现以恒定的加速度 a 竖直向上提拉. 当提起的高度为 y 时, 作用在绳端的力为多少? 若以恒定的速度 v 竖直向上提绳, 仍提到 y 的高度, 则此时作用在绳端的力又是多少?

解 取竖直向上的方向为正, 以被提起的绳段 y 为研究对象, 它受有拉力 F 与重力 λyg 作用, 依据牛顿定律有

$$F - \lambda yg = \frac{d}{dt}(\lambda yv), \quad F - \lambda yg = \lambda v^2 + \lambda ya.$$

当加速度 a 恒定时, $F = \lambda(yg + v^2 + ya) = \lambda(g + 3a)y.$

当加速度 $a=0$, v 为恒定速度时, $F = \lambda yg + \lambda v^2 = \lambda(yg + v^2).$

长为 l 、质量为 m 的匀质链条, 置于桌面上, 链条与桌面的摩擦因数为 μ , 下垂端的长度为 a . 在重力作用下, 由静止开始下落, 求链条完全滑离桌面时重力、摩擦力的功.

解 建立如图 4.1 所示的坐标系, 在链条下落的任意时刻, 重力所做的元功为 $dA = \frac{m}{l}ygdy$; 链条完全脱离桌面时, 重力所做的功为

$$A_g = \int_a^l \frac{m}{l}ygdy = \frac{1}{2} \frac{m}{l}g(l^2 - a^2).$$

在任意时刻, 桌面上的链条长度为 $l - y$, 则摩擦力为 $-\frac{m}{l}(l - y)g\mu$, 从静止到链条完全滑离桌面摩擦力所做的功为

$$A_f = - \int_a^l \frac{m}{l}(l - y)g\mu dy = - \int_a^l mg\mu dy + \int_a^l \frac{m}{l}g\mu y dy = - \frac{1}{2}mg\mu \frac{(l - a)^2}{l}.$$



图 4.1

在光滑水平面上放着一个质量为 m 的物体. 从 $t=0$ 开始, 物体受到一个随时间变化而变化的力 $F=bt$ 的作用, 其中 b 是一个常矢量, 它与水平方向始终保持 θ 角, 如图 4.2 所示. 物体沿水平面滑过一段距离后脱离水平面, 求在沿水平面滑动过程中力 F 所做的功.

解 由牛顿第二定律有 $bt\cos\theta=ma_x=m\frac{dv_x}{dt}$, 即

$$dv_x = \frac{b\cos\theta}{m}t dt,$$

上式两边对时间积分得

$$\int_0^{v_x} dv_x = \int_0^t \frac{b\cos\theta}{m}t dt,$$

故

$$v_x = \frac{b\cos\theta}{2m}t^2.$$

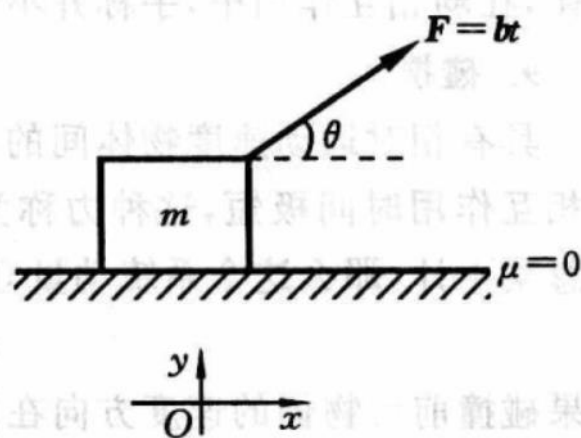


图 4.2

当物体离开水平面时, 有 $N=0$, 即 $mg=bt_0\sin\theta$, 亦即

$$t_0 = \frac{mg}{b\sin\theta}.$$

由质点动能定理可求得 $0 \rightarrow t_0$ 时间里, 力 F 所做的功为

$$A = \frac{1}{2}mv_x^2 = \frac{1}{2}m\left[\frac{b\cos\theta}{2m}\left(\frac{mg}{b\sin\theta}\right)^2\right]^2 = \frac{m^3g^4\cos^2\theta}{8b^2\sin^4\theta}.$$

有一保守力 $F = (-Ax + Bx^2)i$ (A, B 为常数), 沿 x 轴作用于质点上.

(1) 若取 $x=0$ 时, $E_p=0$, 试求与此力相对应的势能函数表达式;

(2) 求质点从 $x=1\text{ m}$ 运动到 $x=2\text{ m}$ 时势能的变化. (所有物理量均采用国际单位制)

解 质点从 $x=a$ 运动到 $x=b$ 时, 保守力 F 所做的功为

$$A_{ab} = \int_a^b F dx = \int_a^b (-Ax + Bx^2) dx = \frac{A}{2}(a^2 - b^2) + \frac{B}{3}(b^3 - a^3) = -(E_{pb} - E_{pa}).$$

(1) 取 $x=0$ 时, $E_p=0$ 作为势能零点, 依据势能定义, 令 $a=x, b=0$ 即可求得保守力 F 势场中任意点 x 的势能函数表达式为 $E_p = \frac{A}{2}x^2 - \frac{B}{3}x^3$.

(2) 令 $a=1\text{ m}, b=2\text{ m}$, 则 $\Delta E_p = -A_{ab} = \frac{3}{2}A - \frac{7}{3}B$.

8

二质点的质量各为 m_1 、 m_2 ，当它们之间的距离由 a 缩短到 b 时，万有引力所做的功为_____。

$$-Gm_1m_2\left(\frac{1}{a}-\frac{1}{b}\right)$$

9

质量为 M 的匀质圆盘，可绕通过盘心并垂直于盘的固定光滑轴转动，绕过盘的边缘挂有质量为 m ，长为 l 的匀质柔软绳索，如图 5.2 所示。设绳与圆盘无相对滑动，试求当圆盘两侧绳长之差为 s 时，绳的加速度的大小。

解一 如图 5.2 所示，将绳分成三部分考虑，这三部分的质量分别为 m_1 、 m_2 和 m_3 ，对圆盘及每一段绳子进行受力分析，有

$$m_1g - T_1 = m_1a, \quad T_2 - m_2g = m_2a,$$

$$(T_1 - T_2)R = J\beta = \left(m_3R^2 + \frac{1}{2}MR^2\right)\beta,$$

$$a = \beta R, \quad m_1 - m_2 = \frac{m}{l}s,$$

联立求解以上各式，可得 $a = \frac{2msg}{Ml + 2ml}$ 。

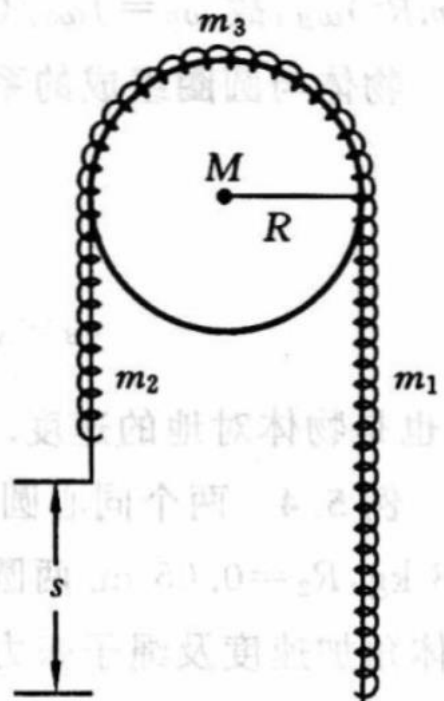


图 5.2

一半径为 R , 质量为 m 的匀质圆盘, 可绕垂直于盘面并通过中心的轴转动, 在外力作用下获得角速度 ω_0 . 设盘与桌面间的摩擦系数为 μ , 现撤去外力, 求: (1) 盘从开始减速到停止转动所需的时间; (2) 阻力矩的功.

解 (1) 将圆盘视为由许多个连续分布的环带组成, 每个环带到盘中心 O 点的距离都不同, 因而各环带所受到的力矩不同, 整个圆盘受到的力矩是各个环带所受力矩之和 (方向均相同), 在离中心 O 点为 r 处取一个环带元, 此环带元的宽度为 dr , 受到的摩擦力为

$$df = \mu dm g = 2\pi\mu g \sigma r dr, \quad \sigma = \frac{m}{\pi R^2},$$

摩擦力矩为 $dM = -r df = -2\pi\mu g \sigma r^2 dr$, 负号说明力矩的方向与 ω_0 方向相反.

圆盘受到的总摩擦力矩为 $M = \int dM = \int_0^R -2\pi\mu g \sigma r^2 dr = -\frac{2}{3}\mu m g R.$

由转动定律有 $\beta = \frac{M}{J} = \frac{-\frac{2}{3}\mu m g R}{\frac{1}{2}mR^2} = -\frac{4}{3}\frac{\mu g}{R}$, 由于 $\beta = -\frac{4\mu g}{3R} = \frac{d\omega}{dt}$, 故

$$\int_0^t -\frac{4\mu g}{3R} dt = \int_{\omega_0}^0 d\omega, \quad t = \frac{3R\omega_0}{4\mu g}.$$

(2) 由刚体转动动能定理, 可得阻力矩做的功为

$$W = 0 - \frac{1}{2}J\omega_0^2 = -\frac{1}{4}mR^2\omega_0^2.$$

一根长为 L , 质量为 M 的均匀直棒, 可绕垂直于竖直平面的光滑轴转动. 开始时棒悬垂静止, 有一质量为 m , 水平速度为 v_0 的子弹射向棒的下端, 如图 5.5 所示, 与棒碰撞后以水平速度 v 飞离, 求棒摆到最大高度时, 棒与铅直方向的夹角 θ .

解 子弹与棒相碰的瞬间, 系统对转轴的合外力矩为零, 角动量守恒, 设碰撞后棒对转轴的角速度为 ω , 则有

$$mLv_0 = mLv + \frac{1}{3}ML^2\omega. \quad (1)$$

棒被撞击后开始摆动, 此过程中仅重力做功, 棒的机械能守恒, 有

$$\frac{1}{2}J\omega^2 = \frac{1}{2}MgL(1 - \cos\theta). \quad (2)$$

联立求解式①、式②, 得

$$\cos\theta = 1 - \frac{3m^2(v_0 - v)^2}{M^2Lg}.$$

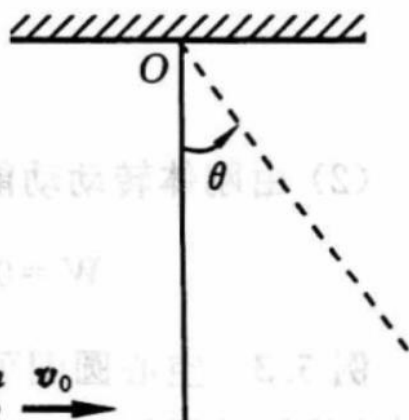


图 5.5

均质圆盘半径为 R , 质量为 M , 挖去如图 5.7 所示半径为 $\frac{R}{2}$ 的小圆盘后, 求剩余部分

对通过中心并垂直于盘面的轴的转动惯量.

解 设小圆盘质量为 m , 由平行轴定理, 其对 O 轴转动惯量为

$$J_{\text{小盘}} = m \left(\frac{R}{2} \right)^2 + \frac{1}{2} m \left(\frac{R}{2} \right)^2 = \frac{3}{8} m R^2.$$

由于是均质圆盘, 所以有

$$\frac{m}{M} = \frac{r^2}{R^2} = \frac{1}{4}, \quad \text{即} \quad m = \frac{1}{4} M,$$

$$J_{\text{小盘}} = \frac{3}{8} m R^2 = \frac{3}{32} M R^2.$$

由转动惯量的可加性, 剩余部分对定轴 O 的转动惯量为

$$J = J_{\text{大盘}} - J_{\text{小盘}} = \frac{1}{2} M R^2 - \frac{3}{32} M R^2 = \frac{13}{32} M R^2.$$

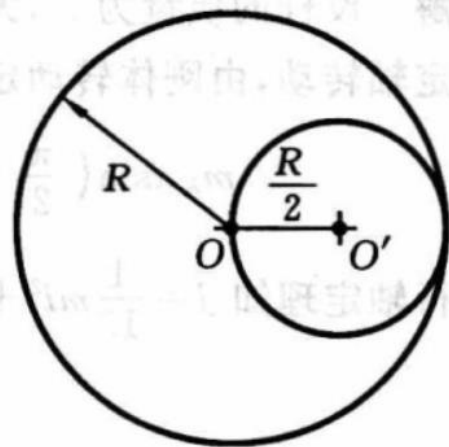


图 5.7