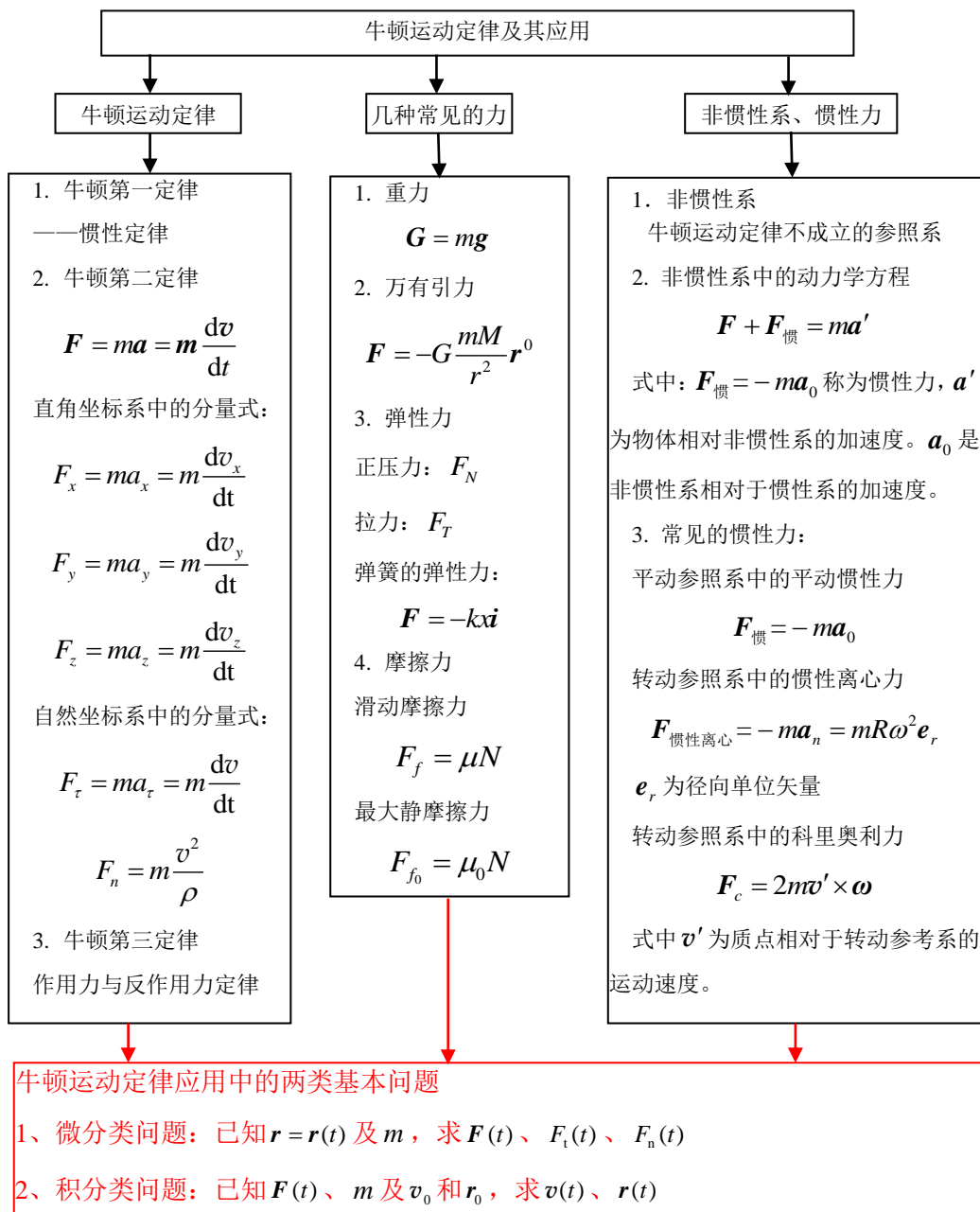


第2章 牛顿运动定律

一、知识点网络框图



二、基本要求

1. 熟练掌握牛顿运动三定律的内容和意义，明确牛顿运动定律的适用范围；
2. 熟练掌握用牛顿运动定律处理动力学问题的基本方法；
3. 掌握用矢量代数和微积分求解动力学方程的基本方法和技巧；
4. 理解惯性系和非惯性系，理解在非惯性系中处理动力学问题的思路和方法。

三、主要内容

【牛顿运动三定律】

第一定律：任何物体都将保持静止或匀速直线运动的状态，直至其它物体的作用迫使它改变这种状态时为止。

牛顿第一定律给出了惯性和力两个重要概念。①任何物体都有保持其原有的静止或匀速直线运动状态的性质，物体的这种性质称为惯性，因此第一定律也称为惯性定律。②力是物体与物体之间的相互作用，其作用效果是改变物体的运动状态，而不是维持物体的运动。

第二定律：物体受到外力作用时，它所获得的加速度的大小与合外力的大小成正比，与物体的质量成反比，加速度的方向与合外力的方向相同。其数学表达式为

$$\mathbf{F} = m\mathbf{a} = m \frac{d\mathbf{v}}{dt} \quad (2.1)$$

第二定律给出了力与加速度之间的定量关系，同时也揭示了质量是衡量物体惯性大小的量度。

在应用时应注意以下几点

1. 适用对象：宏观低速（远小于光速）运动的质点；
2. 适用条件：惯性参照系；
3. 用分量式求解。第二定律在直角坐标系中的分量式为

$$\left. \begin{aligned} F_x &= ma_x = m \frac{dv_x}{dt} = m \frac{d^2x}{dt^2} \\ F_y &= ma_y = m \frac{dv_y}{dt} = m \frac{d^2y}{dt^2} \end{aligned} \right\} \quad (2.2)$$

$$F_z = ma_z = m \frac{dv_z}{dt} = m \frac{d^2 z}{dt^2}$$

在自然坐标系中的分量式为

$$\left. \begin{aligned} F_\tau &= ma_\tau = m \frac{dv}{dt} \\ F_n &= ma_n = m \frac{v^2}{\rho} \end{aligned} \right\} \quad (2.3)$$

第三定律：两个物体之间的作用力 \mathbf{F} 和反作用力 \mathbf{F}' ，大小相等、方向相反，并且在同一直线上，其数学关系为

$$\mathbf{F} = -\mathbf{F}' \quad (2.4)$$

第三定律也称为作用力与反作用力定律。

【惯性系与非惯性系 惯性力】

1、惯性系与非惯性系

牛顿运动定律能够成立的参考系称为惯性系，牛顿运动定律不能成立的参照系称为非惯性参照系。一切相对于某个惯性系做匀速运动的参照系都是惯性系；相对于惯性系做加速运动的参照系都是非惯性系。

2、非惯性系中的动力学方程 惯性力

若质点相对于某个非惯性系的加速度为 \mathbf{a}' ，该参照系相对于惯性参照系的加速度为 \mathbf{a}_0 ，则质点在该非惯性参照系中的动力学方程为

$$\mathbf{F} + \mathbf{F}_{\text{惯}} = m\mathbf{a}' \quad (2.5)$$

式中： $\mathbf{F}_{\text{惯}} = -m\mathbf{a}_0$ 称为惯性力。惯性力并非物体间的相互作用力，它是在非惯性参照系中引入的虚拟的、假象的力，是运动物体惯性的一种表现形式。

在相对于惯性参照系做加速平动的参照系中， $\mathbf{F}_{\text{惯}} = -m\mathbf{a}_0$ 称为平动惯性力。

在转动参照系中，惯性力比较复杂，一般表达式为：

$$\mathbf{F} = m\omega^2 \mathbf{r} + 2m\boldsymbol{\omega}' \times \mathbf{v} \quad (2.6)$$

其中第一项称为惯性离心力，第二项称为科里奥利力。

四、典型例题解法指导

牛顿运动定律的应用类问题和质点运动学的问题一样，大致也分为两类基本问题：

第一类问题(求导类型):已知质点的**质量** m ，及**质点**的运动规律 $\mathbf{r} = \mathbf{r}(t)$ ，求作用在质点上的合外力 $\mathbf{F}(t)$ 或其中的某个分力 $\mathbf{F}_i(t)$ 。这类问题解法是：先由 $\mathbf{a} = \frac{d\mathbf{v}}{dt} = \frac{d^2\mathbf{r}}{dt^2}$ 求出加速度 \mathbf{a} ，然后由牛顿第二定律 $\mathbf{F} = m\mathbf{a}$ 求出质点所受的合外力 $\mathbf{F}(t)$ 或其中的某个分力 $\mathbf{F}_i(t)$ 。

第二类问题(积分类型): 已知作用于质点上的合外力 $\mathbf{F}(t)$ 和初始条件（即在初始时刻，质点的位置矢量 \mathbf{r}_0 和速度矢量 \mathbf{v}_0 ），求质点的运动速度 $\mathbf{v}(t)$ 、位置矢量 $\mathbf{r}(t)$ 等。对这类问题的解法是通过牛顿第二定律： $\mathbf{F} = m\frac{d\mathbf{v}}{dt}$ 在坐标系中的分量形式（2.2）式或（2.3）式，列出质点的动力学（微分）方程（组）。然后求解该方程组即可。

应注意的是：如果合外力不是常数，而是变力，则列出的方程（组）通常是一个**微分方程（组）**，此时需要先对微分方程进行分离变量，然后再用积分法求解微分方程，并根据初始条件确定积分常数即可，或者直接用定积分求解微分方程。**这正是大学物理中要求学生重点掌握的内容。**

显然，要解决实际的动力学问题，还需要读者具备足够的中学物理基础和解题技巧，如：能够正确理解并**熟练掌握**力学中的四种常见力（万有引力、重力、弹力和摩擦力）的**基本性质和计算式**，熟练掌握力的正交分解与合成的技巧和方法，能熟练、正确地对物体进行受力分析，能熟练掌握用牛顿运动定律解题的基本步骤和方法，其**基本**步骤为：1.确定研究对象；2.弄清物体的运动规律；3.选择参照系并建立坐标系；4.对**物体**进行受力分析；5.用 $\mathbf{F} = m\mathbf{a} = m\frac{d\mathbf{v}}{dt}$ 的分量形式列方程（组）；6.求解方程组并分析结果的合理性。这种步骤和方法与高中物理的是相同的。**大学物理与高中物理的主要区别在于：**高中物理用

$\mathbf{F} = m\mathbf{a}$ 列初等代数方程（组），并用初等代数方法求解；大学物理用 $\mathbf{F} = m\frac{d\mathbf{v}}{dt}$ 列微分方程（组），并用矢量代数和微积分求解。

例 2.1 雨滴在大气中下落时受到的空气阻力与雨滴的速度成正比，即 $F_f = -kv$ 。若雨滴的初速度为零且大气是静止的。试求

（1）雨滴下落过程中速度 v 与下落时间 t 的函数关系，并求雨滴的极限速度；

(2) 雨滴下落的高度与时间的函数关系

分析：此题已知质点的受力情况，求运动规律，属积分类型题。

解：(1) 雨点受到重力 mg 和空气阻力 $F_f = -kv$ 的作用，如图 2.1 所示。以竖直向下作为 y 轴的正方向，开始下落处为坐标原点，根据牛顿第二定律可得雨滴的动力学微分方程为

$$m \frac{dv}{dt} = mg - kv$$

对上式分离变量可得

$$dt = \frac{m}{mg - kv} dv$$

由题意可知 $t=0$ 时， $v_0=0$ ，对上式两边作定积分，即

$$\int_0^t dt = \int_0^v \frac{m}{mg - kv} dv$$

积分可得

$$t = -\frac{m}{k} \ln \frac{mg - kv}{mg}$$

所以下落过程中速度 v 随下落时间 t 的函数关系为

$$v = \frac{mg}{k} \left(1 - e^{-\frac{k}{m}t} \right) \quad (2)$$

由①式或②式可知，当 $a = \frac{dv}{dt} = 0$ ，或当 $t \rightarrow \infty$ 时，雨滴的极限速度为

$$v_{\max} = \frac{mg}{k}$$

(2) 因为： $v = \frac{dy}{dt} = \frac{mg}{k} \left(1 - e^{-\frac{k}{m}t} \right)$ ，分离变量并取积分，即

$$\int dy = \int \frac{mg}{k} \left(1 - e^{-\frac{k}{m}t} \right) dt$$

积分可得

$$y = \frac{mg}{k} t + \frac{m^2 g}{k^2} e^{-\frac{k}{m}t} + C \quad (3)$$

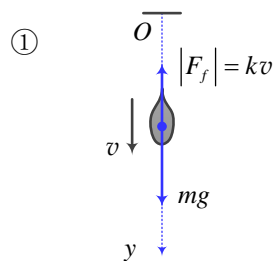


图 2.1 例 2.1 图

③式中 C 为积分常数，由初始条件确定。由 (1) 可知 $t=0$ 时， $y=0$ ，代入③式可得：

$C = -\frac{m^2 g}{k^2}$ ，所以雨滴下落的高度与时间的函数关系为

$$y = \frac{mg}{k}t + \frac{m^2 g}{k^2} \left(e^{\frac{-k}{m}t} - 1 \right)$$

这一结果看起来与我们熟悉的无阻力自由落体公式完全不同，但可以证明：当 $k \rightarrow 0$ 时，利用 $e^x = 1 + x + \frac{1}{2!}x^2 + \frac{1}{3!}x^3 + \dots$ ，取其前三项近似，由上式可自然地过渡到无阻力的自由落体公式： $y = \frac{1}{2}gt^2$ 。

例 2.2 如图 2.2 所示，长为 l 的轻绳，一端系一个质量为 m 的小球，另一端系于定点 O ，小球能在竖直平面内绕 O 点做圆周运动。已知： $t=0$ 时小球位于最低位置，并具有水平速率 v_0 。请用牛顿运动定律，求小球在任意位置的速率及绳中的张力。

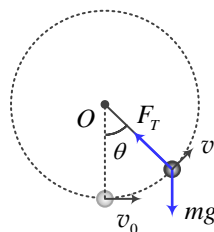


图 2.2 例 2.2 图

分析：对于圆周运动的问题，一般在自然坐标系中求解，这样可使问题的求解过程简化。

解：依题意可设：在任意时刻 t ，轻绳与铅直方向的夹角为 θ ，速率为 v 。此时小球受重力 mg 和绳的拉力 F_T 的作用，如图所示。将重力 mg 和拉力 F_T 沿圆周的切线和法线方向做正交分解，再由牛顿第二定律在自然坐标系中的分量形式，可得

$$\text{在切线方向} \quad -mg \sin \theta = ma_\tau = m \frac{dv}{dt} \quad (1)$$

$$\text{在法线方向} \quad F_T - mg \cos \theta = ma_n = m \frac{v^2}{l} \quad (2)$$

由于①式中出现了 3 个变量： θ 、 v 、 t ，所以不能直接对它分离变量，需要先利用角量与线量的关系，进行变量替换。利用： $\frac{dv}{dt} = \frac{dv}{d\theta} \frac{d\theta}{dt} = \omega \frac{dv}{d\theta} = \frac{v}{l} \frac{dv}{d\theta}$ ，将此代入①式，可得

$$-mg \sin \theta = m \frac{v}{l} \frac{dv}{d\theta}$$

对上式进行分离变量并取定积分，即

$$\int_{v_0}^v v dv = - \int_0^\theta gl \sin \theta d\theta$$

积分可得小球在任意位置的速率为

$$v = \pm \sqrt{v_0^2 + 2gl(\cos\theta - 1)}$$

将 v 代入②式，可得绳中的拉力为

$$F_T = \frac{mv_0^2}{l} + 3mg \cos\theta - 2mg$$

注：如果没有求解方法的限制，本题也可用功能关系求解。

例 2.3 如图 2.3 所示，一根质量为 m ，长为 l 的匀质链条，摊直放在光滑的水平桌面上，其一端有极小的一段被推出桌子的边缘，在重力的作用下从静止开始滑落，试求整个链条刚刚离开桌面时速度的大小。

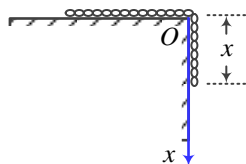


图 2.3 例 2.3 图

分析：尽管链条不是一个质点，但是整个链条的速度和加速度的大小都是相同的，所以我们仍然可以将链条作为一个整体，用牛顿运动定律来求解。

解：以链条下落的方向作为 x 轴的正方向。设链条在下落的过程中的任意时刻，下落的长度为 x ，则整个链条在竖直方向受到的合外力等于下落部分的重力，即

$$F = m_x g = \frac{m}{l} gx。根据牛顿第二定律 $F = ma = m \frac{dv}{dt}$ ，有$$

$$m \frac{dv}{dt} = \frac{m}{l} gx$$

由于此方程中含有 3 个变量： v 、 x 、 t ，为此需要先做变量替换。利用 $\frac{dv}{dt} = \frac{dv}{dx} \frac{dx}{dt} = v \frac{dv}{dx}$ ，上式可变换为

$$v \frac{dv}{dx} = \frac{g}{l} x$$

对上式分离变量，并取定积分，即

$$\int_0^v v dv = \int_0^l \frac{g}{l} x dx$$

积分可得链条刚离开桌面时的速度为

$$v = \sqrt{gl}$$

例 2.4 高速战斗机降落时，为了减少在跑道上的滑行距离，通常在落地时向后释放一个降落伞，利用空气阻力使其尽快停稳。已知飞机的质量为 m ，降落时制动机构产生的

恒定阻力为 F_f ，降落伞产生的空气阻力与速度的平方成正比，即 $F' = -kv^2$ 。假设降落伞刚释放时飞机的速度为 v_0 。试求飞机在跑道上滑行速度与滑行距离的函数关系，并求最大滑行距离。

分析：飞机在跑道上在制动力和空气阻力的共同作用下做减速运动，又空气阻力与速度有关，故可由牛顿运动定律列出动力学微分方程。

解：以飞机的滑行方向作为 x 轴的正方向，因为飞机在滑行方向只受制动力和空气阻力的作用，由题意可得飞机滑行时的动力学微分方程为

$$-F_f - kv^2 = m \frac{dv}{dt} \quad (1)$$

由于题中要求出滑行速度与滑行距离的关系，所以首先做变量替换以方便求解。由

$$a = \frac{dv}{dt} = \frac{dv}{dx} \frac{dx}{dt} = v \frac{dv}{dx}$$

于是方程①可改写为

$$-F_f - kv^2 = mv \frac{dv}{dx}$$

对上式分离变量，并取定积分，即

$$\int_0^x dx = \int_{v_0}^v m \frac{v dv}{-F_f - kv^2}$$

积分得

$$x = \frac{m}{2k} \ln \frac{F_f + kv_0^2}{F_f + kv^2} \quad (2)$$

由此得滑行速度与滑行距离的函数关系为

$$v = \sqrt{\frac{F_f + kv_0^2}{k} e^{-\frac{2k}{m}x} - \frac{F_f}{k}}$$

由②可知，当 $v=0$ 时，可求出飞机的最大滑行距离为

$$x_{\max} = \frac{m}{2k} \ln \frac{F_f + kv_0^2}{F_f}$$

例 2.5 质量为 m_1 的楔放在水平面上，楔的斜面上放一质量为 m_2 的物体，如果每一接触面都是光滑的，斜面与水平面的夹角为 θ 角，如图 2.4 所示。试求：

- (1) 楔对地的加速度 a_1 ;
- (2) 物体对楔的加速度 a_2 ;
- (3) 物体对楔的正压力 N_1 ;
- (4) 楔对桌面的正压力 N_2 。

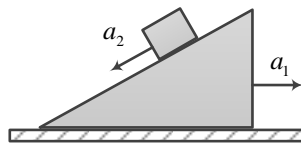


图 2.4 例 2.5 图

分析：由于物体在楔的斜面上运动，又楔相对于地面也在做加速度运动，所以在分析斜面上物体的运动时应加上惯性力，用非惯性系中的动力学规律列方程。而对于楔来说，则仍然以地面为参照系，用牛顿运动定律列方程。

解：首先用隔离法对楔和楔上的物体进行受力分析，如图 2.5 所示，其中 $F_0 = -m_2 a_1$ 是物体在非惯性参照系中的平动惯性力，其大小为 $m_2 a_1$ ，方向与 a_1 的方向相反。

对于楔，以地面为惯性参照系，由牛顿运动定律可得
在水平方向

$$F_{N2} \sin \theta = m_1 a_1 \quad (1)$$

在竖直方向

$$F_{N2} - F_{N1} \cos \theta + m_1 g = 0 \quad (2)$$

对于物体 m_2 ，以楔为参照系，由非惯性系中的动力学方程，在沿斜面方向（以沿斜面向下为
正方向）

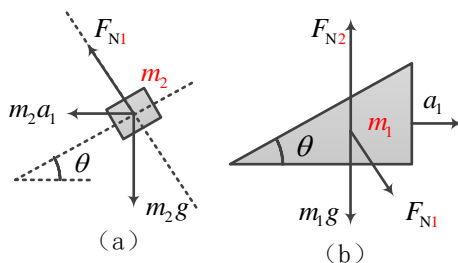


图 2.5 例 2.5 解图

$$m_2 g \sin \theta + m_2 a_1 \cos \theta = m_2 a_2 \quad (3)$$

在垂直于斜面方向

$$F_{N1} + m_2 a_1 \sin \theta - m_2 g \cos \theta = 0 \quad (4)$$

联立求解方程组①~④，可得

- (1) 楔对地的加速度大小为

$$a_1 = \frac{m_2 \sin \theta \cos \theta}{m_1 + m_2 \sin^2 \theta} g$$

方向水平向右

- (2) 物体对楔的加速度大小为

$$a_2 = \frac{(m_1 + m_2) \sin \theta}{m_1 + m_2 \sin^2 \theta} g$$

方向平行于斜面向下

(3) 物体对楔的正压力的大小为

$$F_{N1} = \frac{m_1 m_2 \cos \theta}{m_1 + m_2 \sin^2 \theta} g$$

方向垂直于斜面向下

(4) 楔对桌面的正压力

$$F_{N2} = \frac{m_1 (m_1 + m_2)}{m_1 + m_2 \sin^2 \theta} g$$

方向垂直于桌面向下

例 2.6 如图 2.6 所示, 光滑金属丝上穿一小环, 当金属丝绕竖直轴 Oy 以角速度 ω 匀速转动时, 小环在金属丝上的任何位置均保持与金属丝相对静止, 求证金属丝的曲线方程为 $y = \frac{\omega^2}{2g} x^2$ 。

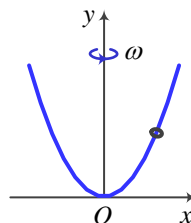


图 2.6 例 2.6 图

分析: 小环在转动的金属丝上保持相对静止, 若以金属丝为参照系, 则这是一个转动参照系, 是非惯性系。所以在受力分析时应加上惯性离心力, 然后用非惯性参照系中的动力学方程来讨论。

解: 以转动的金属丝为参照系, 在这非惯性系中, 小环受力如图所示, 其中 $\mathbf{F}' = m\omega^2 \mathbf{x}$ 为惯性离心力。由于小环在转动参照系中是静止的, 所以由非惯性系中的平衡条件, 可得

$$F \cos \theta = mg \quad (1)$$

$$F \sin \theta = m\omega^2 x \quad (2)$$

由①、②两式得:
$$\tan \theta = \frac{\omega^2}{g} x$$

又小环所处位置金属丝的斜率为

$$\frac{dy}{dx} = \tan \theta$$

由此得:

$$\frac{dy}{dx} = \frac{\omega^2}{g} x$$

对上式分离变量并积分:

$$\int_0^y dy = \int_0^x \frac{\omega^2}{g} x dx$$

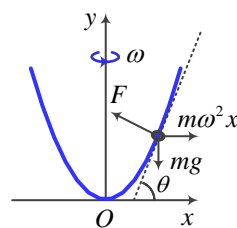


图 2.7 例 2.6 解图

积分得金属丝的曲线方程为：

$$y = \frac{\omega^2}{2g} x^2$$

五、自我测试题

2.1 一只质量为 m 的猴子，开始时抓住了一根吊在天花板上、质量为 M 的竖直杆。当悬挂杆的钩子突然脱落时，猴子沿杆竖直向上爬，以保持其离地面的高度不变。则此时杆下落的加速度的大小为（ ）

- (A) g (B) $\frac{M+m}{M}g$ (C) $\frac{M-m}{M}g$ (D) $\frac{M+m}{M-m}g$

2.1 答案：B

解法提要：当猴子相对于地面保持高度不变时，其所受合外力为零，即杆对猴子的作用力为 mg ，方向向上。由牛顿第三定律，猴子对杆的作用力大小也为 mg ，但方向向下。于是杆受到的合外力为 $mg + Mg$ ，再由 $mg + Mg = Ma$ 可得解。

2.2 质量为 M 的气球下面用绳系着一个质量为 m 的物体，两者正以加速 a 度匀加速上升。不考虑物体 m 所受的浮力，当绳突然断开时，气球的加速度为（ ）

- (A) a (B) $\frac{M+m}{M}a$ (C) $a + \frac{m}{M}g$ (D) $a + \frac{m}{M}(g+a)$

2.2 答案：D

解法提要：在绳子断开前后的极短时间内，气球的速度变化可忽略不计，故断开前后的极短时间内气球受浮力和空气阻力的合力不变，可记为 F ，方向向上。由断开前

$$F - (M+m)g = (M+m)a$$

断开后

$$F - Mg = Ma'$$

联立上述两个方程，即可解得气球的加速度 a' 。

2.3 质量为 m 的质点，沿 x 轴运动，其运动方程为 $x = A\cos\omega t$ ，则在任意时刻，质点受到的合外力为（ ）

- (A) $\omega^2 x$ (B) $-\omega^2 x$ (C) $m\omega^2 x$ (D) $-m\omega^2 x$

2.3 答案：D

解法提要： 因为 $F = m \frac{dv}{dt} = m \frac{d^2x}{dt^2} = -mA\omega^2 \cos \omega t$

2.4 质量 $m = 4\text{kg}$ 的物体，在合外力 $F = (10 + 2t)$ (SI) 的作用下沿 x 轴做直线运动。

$t = 0$ 时，速度 $v = 2\text{m} \cdot \text{s}^{-1}$ 。则 $t = 2\text{s}$ 时的速度为 ()

- (A) $6\text{m} \cdot \text{s}^{-1}$ (B) $7\text{m} \cdot \text{s}^{-1}$ (C) $8\text{m} \cdot \text{s}^{-1}$ (D) $9\text{m} \cdot \text{s}^{-1}$

2.4 答案： C

解法提要： 由 $F = m \frac{dv}{dt}$ 得： $\frac{dv}{dt} = \frac{F}{m} = \frac{5+t}{2}$ ，分离变量并积分，即： $\int_2^v dv = \int_0^t \frac{5+t}{2} dt$ ，

积分可得 $v = v(t)$ 。

2.5 质量为 0.25kg 的质点，受力 $F = t\mathbf{i}$ (SI) 的作用，式中 t 为时间。 $t = 0$ 时刻该质点以 $v_0 = 2\mathbf{j} \text{m} \cdot \text{s}^{-1}$ 的速度通过坐标原点，则该质点任意时刻的位置矢量是_____。

2.5 答案： $\mathbf{r} = \frac{2}{3}t^3\mathbf{i} + 2t\mathbf{j}$ (SI)

解法提要： 由 $F = m \frac{dv}{dt}$ 得： $\frac{dv}{dt} = \frac{F}{m} = 4t\mathbf{i}$ ，分离变量并取定积分，即： $\int_{v_0}^v dv = \int_0^t 4t\mathbf{i} dt$ ，

积分可得 $\mathbf{v} = v_0 + 2t^2\mathbf{i} = 2\mathbf{j} + 2t^2\mathbf{i}$ ，即 $\frac{d\mathbf{r}}{dt} = 2t^2\mathbf{i} + 2\mathbf{j}$ ，再次分离变量并取定积分，即：

$\int_0^{\mathbf{r}} d\mathbf{r} = \int_0^t (2t^2\mathbf{i} + 2\mathbf{j}) dt$ ，积分可得结果。

2.6 一质量为 m 的物体沿 x 轴正方向运动，假设该质点通过坐标为 x 时的速度为 $v = kx$ (k 为正常数)，则此时作用于该质点的力 $F =$ _____，该质点从 $x = x_0$ 点出发运动到 $x = x_1$ 处所经历的时间 $\Delta t =$ _____。

2.6 答案： mk^2x ； $\frac{1}{k} \ln \frac{x_1}{x_0}$

解： $F = m \frac{dv}{dt} = m \frac{dv}{dx} \frac{dx}{dt} = mkv = mk^2x$

由 $v = \frac{dx}{dt} = kx$ ，分离变量并取定积分 $\int_{x_0}^{x_1} \frac{1}{kx} dx = \int_t^{t+\Delta t} dt$ ，所以： $\Delta t = \frac{1}{k} \ln \frac{x_1}{x_0}$

2.7 如图所示，用绳子跨过轻质定滑轮拉一个质量为 m 的木箱（可视为质点）。设木箱与地面之间的滑动摩擦因数为 μ ，要使物体在移动过程中始终保持匀速运动，问在夹角

θ 为多大时最省力?

2.7 答案: $\tan \theta = \mu$

解: 对木箱进行受力分析, 如图所示。因木箱匀速运动, 所以

以

$$\text{在水平方向: } F_T \cos \theta - F_f = 0$$

$$\text{在竖直方向: } F_N + F_T \sin \theta - mg = 0$$

$$\text{且: } F_f = \mu F_N$$

$$\text{联立以上三式, 可得: } F_T = \frac{\mu mg}{\cos \theta + \mu \sin \theta}$$

因拉力 F_T 与角度 θ 有关, 要求其极小值, 可令: $\frac{dF_T}{d\theta} = 0$, 由此可得最省力的条件是:

$$\tan \theta = \mu$$

2.8 有一光滑的三棱柱, 质量为 m_0 , 斜面倾角为 θ , 放在光滑的水平桌面上。另一质量为 m 的滑块放在三棱柱的斜面上, 如图所示。现给三棱柱施加一个水平向左的恒力 F , 问当 F 多大时, 才能保持 m 相对于 m_0 静止不动? 此时 m_0 相对于水平桌面的加速度为多大?。

2.8 答案: $(m_0 + m)g \tan \theta$ 、 $g \tan \theta$

解: 当滑块与三棱柱保持相对静止时, 可将两者作为一个整体, 其受力有: 重力 $(M + m)g \downarrow$, 桌面的支持力 $N_1 \uparrow$, 和水平推力 $F \leftarrow$ 。由牛顿运动定律, 可得其水平加速度为

$$a = \frac{F}{m_0 + m} \quad (1)$$

再对滑块进行分析, 其受力有重力 $mg \downarrow$, 斜面的支持力 N_2 方向垂直斜面向上。由牛顿运动定律, 在竖直方向有

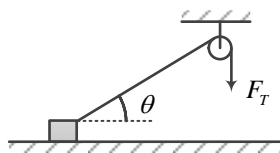
$$N_2 \cos \theta = mg \quad (2)$$

在水平方向

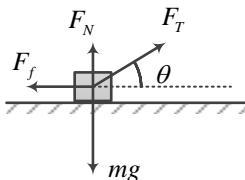
$$N_2 \sin \theta = ma \quad (3)$$

联立①②③可得

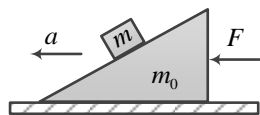
$$F = (m_0 + m)g \tan \theta \quad a = g \tan \theta$$



测试题 2.7 图



测试题 2.7 解图



测试题 2.8 图

2.9 质量 $m = 2.0\text{kg}$ 的物体在沿 x 方向的周期性合外力 $F = 8.0\cos 4\pi t$ (SI) 的作用下做直线运动, 开始时, 物体静止于坐标原点处。试求:

(1) 任意时刻物体的运动速度;

(2) 任意时刻物体的位置。

2.9 答案: $\frac{1}{\pi} \sin 4\pi t$ (SI); $\frac{1}{4\pi^2} (1 - \cos 4\pi t)$ (SI)

解: (1) 由牛顿运动定律可知, 物体的加速度为

$$a = F/m = 4.0\cos 4\pi t$$

即

$$\frac{dv}{dt} = 4.0\cos 4\pi t$$

对上式分离变量并取定积分

$$\int_0^v dv = \int_0^t 4.0\cos 4\pi t dt$$

积分可得物体的速度为

$$v = \frac{1}{\pi} \sin 4\pi t \text{ (SI)}$$

(2) 因 $v = \frac{dx}{dt}$, 由 (1) 可知

$$\frac{dx}{dt} = \frac{1}{\pi} \sin 4\pi t$$

再对上式分离变量并积分, 即

$$\int_0^x dx = \int_0^t \frac{1}{\pi} \sin 4\pi t dt$$

由此得物体在任意时刻的位置为 $x = \frac{1}{4\pi^2} (1 - \cos 4\pi t)$ (SI)

2.10 一质量 $m = 2\text{kg}$ 的质点在 $O\text{-}xy$ 平面内运动, 受到合外力 $\mathbf{F} = 4\mathbf{i} - 18t^2\mathbf{j}$ (N) 的作用, 式中 t 的单位为 s。当 $t = 0$ 时, 质点的初速度 $\mathbf{v}_0 = 3\mathbf{i} + 3\mathbf{j} \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}$ 。试求

(1) $t = 1\text{s}$ 时的速度;

(2) $t = 1\text{s}$ 时合外力的法向分量。

2.10 答案: $5\mathbf{i} \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}$; $-18\mathbf{j} \text{ N}$

解: (1) 由牛顿运动定律, 可得

$$\frac{d\mathbf{v}}{dt} = \frac{\mathbf{F}}{m} = 2\mathbf{i} - 9t^2\mathbf{j}$$

分离变量并取定积分, 即

$$\int_{\mathbf{v}_0}^{\mathbf{v}} d\mathbf{v} = \int_0^t (2\mathbf{i} - 9t^2\mathbf{j}) dt$$

积分得

$$\boldsymbol{v} = \boldsymbol{v}_0 + 2t\boldsymbol{i} - 3t^3\boldsymbol{j} = (3+2t)\boldsymbol{i} + (3-3t^3)\boldsymbol{j} \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}$$

由此可得当 $t=1\text{s}$ 时, 质点的速度为: $\boldsymbol{v} = 5\boldsymbol{i} \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}$

(2) 由于 $t=1\text{s}$ 时, $\boldsymbol{v} = 5\boldsymbol{i} \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}$, 即速度沿 x 轴正方向。又速度的方向就是曲线的切线方向, 所以此时质点所在位置处曲线的法线方向就沿 y 轴方向, 故此时的法向分力为

$$\boldsymbol{F}_n = \boldsymbol{F}_y \boldsymbol{j} \Big|_{t=1} = -18\boldsymbol{j} \text{ (N)}$$

2.11 质量为 m 的物体从一栋高楼的阳台上, 从静止开始落下, 已知空气阻力与速度的平方成正比, 物体下落时能达到的极限速率为 $50\text{m}\cdot\text{s}^{-1}$ 。试求

- (1) 物体下落速率达到 $25\text{m}\cdot\text{s}^{-1}$ 时所需的时间;
- (2) 在此过程中物体下落的高度。

2.11 答案: 2.8 s; 36.7m

解: (1) 物体下落时受重力和空气阻力的共同作用。由题意可设空气阻力的大小为:

$F_f = kv^2$, 方向 \uparrow 。当物体达到最大速度(极限速度) $v_m = 50\text{m}\cdot\text{s}^{-1}$ 时, 必有: $mg - kv_m^2 = 0$,

所以:

$$v_m = \sqrt{\frac{mg}{k}} = 50\text{m}\cdot\text{s}^{-1}$$

以向下为正方向, 由牛顿第二定律, 可得物体的动力学方程为

$$mg - kv^2 = m \frac{dv}{dt} \quad (1)$$

分离变量并取定积分, 即

$$\int_0^t dt = \int_0^v \frac{m}{mg - kv^2} dv$$

积分可得:

$$t = \frac{1}{2g} \sqrt{\frac{mg}{k}} \ln \frac{\sqrt{\frac{mg}{k}} + v}{\sqrt{\frac{mg}{k}} - v} = \frac{v_m}{2g} \ln \frac{v_m + v}{v_m - v}$$

由此可得当 $v = \frac{1}{2}v_m = 25\text{m}\cdot\text{s}^{-1}$ 时, $t = \frac{v_m}{2g} \ln \frac{1+0.5}{1-0.5} = \frac{50}{2 \times 9.8} \ln 3 = 2.8 \text{ (s)}$

(2) 利用 $\frac{dv}{dt} = v \frac{dv}{dx}$, 则方程①可改写为

$$mg - kv^2 = mv \frac{dv}{dx}$$

分离变量并取定积分, 即:

$$\int_0^x dx = \int_0^v \frac{mv}{mg - kv^2} dv$$

积分即可得:

$$x = -\frac{m}{2k} \ln \left(1 - \frac{k}{mg} v^2 \right) = -\frac{v_m^2}{2g} \ln \left(1 - \frac{v^2}{v_m^2} \right)$$

将 $v = \frac{v_m}{2} = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{mg}{k}} = 25 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$ 代入, 可得: $x = 36.7 \text{ m}$

2.12 一质量为 m 的物体以初速度 v_0 做竖直上抛运动, 所受的空气阻力与速度成正比, 比例系数为 k 。试求:

(1) 物体在上升过程中速度随时间的变化关系。

(2) 物体能上升的最大高度 H 。

2.12 答案: $v = v_0 e^{-\frac{k}{m}t} - \frac{mg}{k} \left(1 - e^{-\frac{k}{m}t} \right); \quad \frac{m}{k} v_0 - \frac{m^2 g}{k^2} \ln \left(1 + \frac{kv_0}{mg} \right)$

解: (1) 物体在向上运动时受到重力 mg 和空气阻力 $F_f = kv$ 的共同作用, 两者方向都向下。以竖直向上作为 x 轴的正方向, 抛出点为坐标原点, 根据牛顿第二定律可得

$$m \frac{dv}{dt} = -mg - kv \quad \text{①}$$

对上式分离变量并取定积分, 即

$$\int_0^t dt = \int_{v_0}^v \frac{m}{-mg - kv} dv$$

积分可得

$$t = -\frac{m}{k} \ln \frac{mg + kv}{mg + kv_0}$$

所以速度 v 随下落时间 t 的函数关系为

$$v = v_0 e^{-\frac{k}{m}t} - \frac{mg}{k} \left(1 - e^{-\frac{k}{m}t} \right)$$

(2) 利用 $\frac{dv}{dt} = v \frac{dv}{dx}$, 则方程①可改写为

$$mv \frac{dv}{dx} = -mg - kv$$

分离变量并取定积分

$$\int_0^H dx = \int_{v_0}^0 \frac{mv}{-mg - kv} dv$$

由此解得最大高度为:

$$H = \frac{m}{k} v_0 - \frac{m^2 g}{k^2} \ln \left(1 + \frac{kv_0}{mg} \right)$$

请读者思考: 如何由此证明当 $k \rightarrow 0$ 时, $H = \frac{v_0^2}{2g}$?