

动力学

dynamics

动力学

- 动力学的任务

研究物体的机械运动与作用力之间的关系。

- 动力学的分类

质点动力学

质点系动力学

质 点:是指具有一定质量但可以忽略其尺寸大小的物体。

质点系:一群具有某种联系的质点，刚体可以看成不变形的质点系。

动力学

- 动力学的基本内容

牛顿力学: 在牛顿定律基础上建立的动力学。

分析力学: 以虚位移原理和达朗贝尔原理为基础，建立受约束系统普遍方程，从而推出拉格朗日方程。

第9章

质点动力学

质点动力学 (牛顿第二定律)

质点是物体最简单、最基本的模型，是构成复杂物体系统的基础。质点动力学基本方程给出了质点受力与其运动变化之间的联系。

§ 9-1 质点运动微分方程

1. 矢量形式

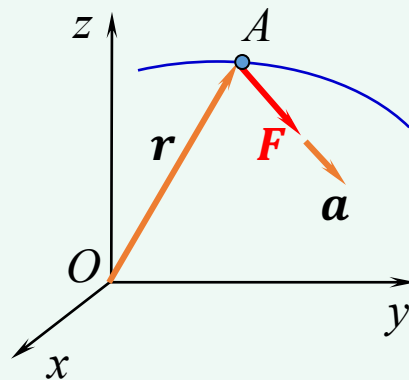
设有可以自由运动的质点 A , 质量是 m , 作用力的合力是 \mathbf{F} , 加速度是 \mathbf{a} 。由运动学可知

$$\mathbf{a} = \frac{d^2 \mathbf{r}}{dt^2}$$

牛顿第二定律 $\mathbf{F} = m\mathbf{a}$ 可写成

$$m \frac{d^2 \mathbf{r}}{dt^2} = \mathbf{F}$$

这就是质点运动微分方程的矢量形式。



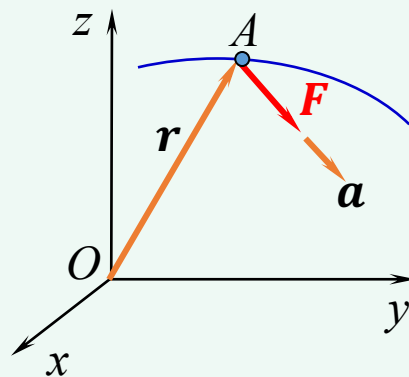
$$m \frac{d^2 \mathbf{r}}{dt^2} = \mathbf{F}$$

2. 直角坐标形式

把上式沿固定直角坐标系 $Oxyz$ 的各轴投影, 得

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = F_x, \quad m \frac{d^2 y}{dt^2} = F_y, \quad m \frac{d^2 z}{dt^2} = F_z$$

F_x, F_y, F_z 是作用力 \mathbf{F} 在各轴上的投影。上式是直角坐标形式的质点运动微分方程。



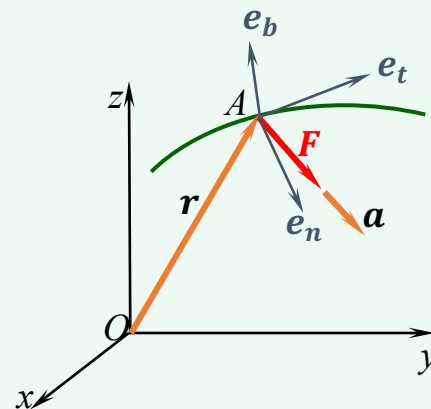
$$m \frac{d^2 \mathbf{r}}{dt^2} = \mathbf{F}$$

3. 自然形式

如采用自然轴，并把上式向各轴投影，可得

$$m \frac{d^2 s}{dt^2} = F_t, \quad m \frac{v^2}{\rho} = F_n, \quad 0 = F_b$$

式中 $a_t = \frac{d^2 s}{dt^2}$, $a_n = \frac{v^2}{\rho}$, $a_b = 0$, 是加速度 \mathbf{a} 在切线、主法线和副法线正向的投影。 F_t , F_n 和 F_b 是合力 \mathbf{F} 在相应轴上的投影。上式就是自然形式的质点运动微分方程。



§ 9-2 质点动力学基本问题

矢量形式

$$m \frac{d^2 \mathbf{r}}{dt^2} = \mathbf{F}$$

直角坐标形式

$$\begin{cases} m \frac{d^2 x}{dt^2} = F_x \\ m \frac{d^2 y}{dt^2} = F_y \\ m \frac{d^2 z}{dt^2} = F_z \end{cases}$$

自然形式

$$\begin{cases} m \frac{d^2 s}{dt^2} = F_t \\ m \frac{v^2}{\rho} = F_n \\ 0 = F_b \end{cases}$$

质点动力学的两类问题：

质点动力学的第一类问题： 已知运动，求力。

● 解决第一类问题，只需根据质点的已知运动规律 $\mathbf{r} = \mathbf{r}(t)$ ，代入左边公式，通过导数运算，即得作用力 \mathbf{F} 。

质点动力学的第二类问题： 已知力，求运动。

● 求解第二类问题，是个积分过程。必须注意：在求解第二类问题时，方程的积分中要出现积分常数，为了完全确定质点的运动，必须根据运动的初始条件定出这些积分常数。

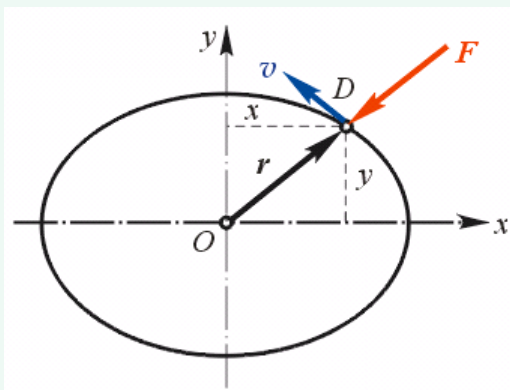
质点动力学解题步骤:

- (1) 根据题意, 适当选取研究对象。
- (2) 进行受力分析和运动分析。
- (3) 根据点的运动形式, 选取相应的坐标系。
- (4) 把质点放在一般位置, 建立质点的动力学方程或运动微分方程。
- (5) 解动力学方程并分析结果。

例题9-1 质点D在固定平面 O_{xy} 内运动，已知质点的质量 m ，运动方程是

$$x = A \cos kt \quad y = B \sin kt$$

式中 A 、 B 、 k 都是常数量。试求作用于质点 D 的力 F 。



解：本题属于第一类问题。已知运动方程求质点受力，
即

$$x = A \cos kt \quad y = B \sin kt$$

代入

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = F_x, m \frac{d^2 y}{dt^2} = F_y, m \frac{d^2 z}{dt^2} = F_z$$

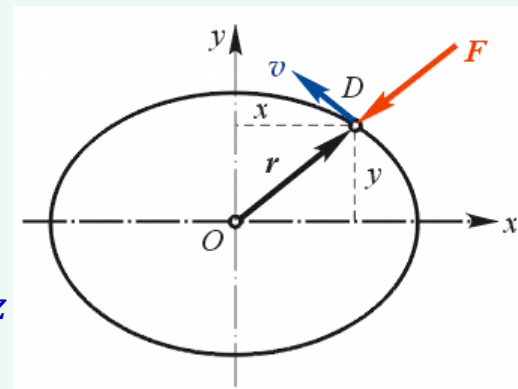
注意到 $\ddot{x} = -k^2 A \cos kt = -k^2 x$

$$\ddot{y} = -k^2 A \sin kt = -k^2 y$$

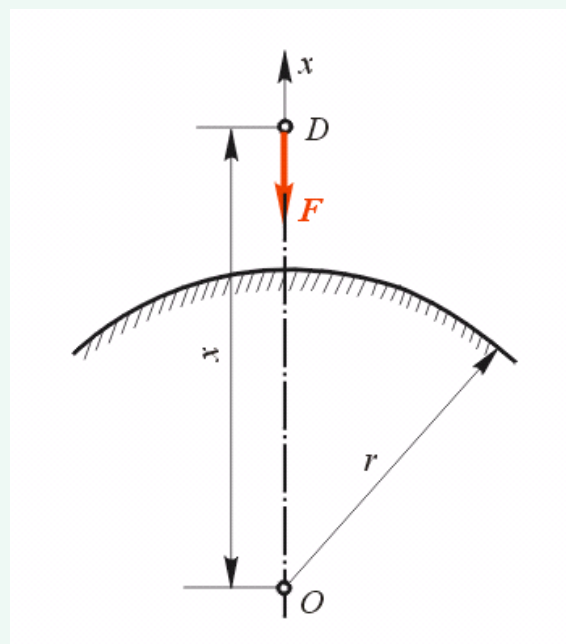
得到 $F_x = -mk^2 x \quad F_y = -mk^2 y$

于是力 \mathbf{F} 可表示成

$$\mathbf{F} = F_x \mathbf{i} + F_y \mathbf{j} = -mk^2(x\mathbf{i} + y\mathbf{j}) = -mk^2 \mathbf{r}$$



例题9-2 由地球上空某点沿铅垂方向发射宇宙飞船。试求飞船能够脱离地球引力所需的最小初速度。不计空气阻力和不考虑地球自转。



解：地球对飞船的作用力 \mathbf{F} 可由万有引力公式求得，即

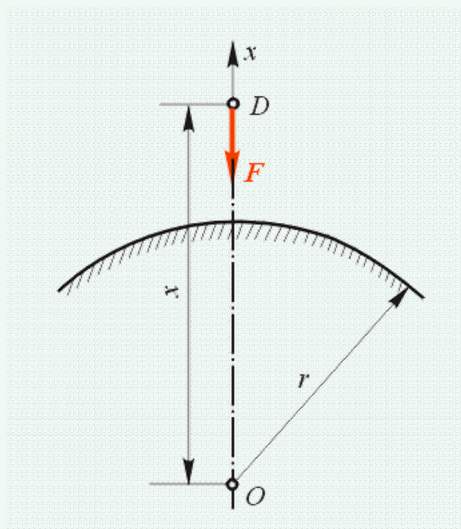
$$F = -\mu \frac{m}{x^2}$$

式中， m 是飞船的质量，地球的引力常数 $\mu = GM = 3.986 \times 10^5 \text{ km}^3/\text{s}^2$

x 是飞船到地心O的距离。

飞船的运动方程为

$$ma = -\mu \frac{m}{x^2}$$



$$ma = -\mu \frac{m}{x^2}$$

考虑到 $\frac{dv}{dt} = \frac{dv}{dx} \frac{dx}{dt} = v \frac{dv}{dx}$, 上式可改写为

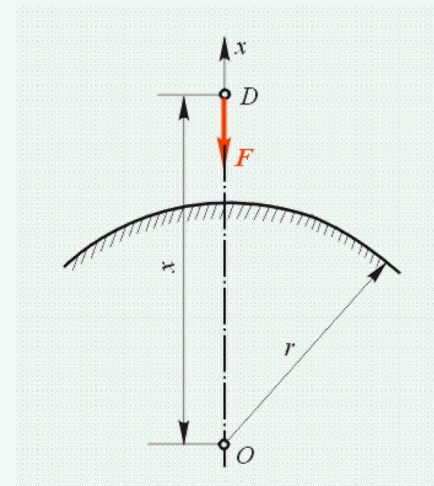
$$\frac{v dv}{dx} = -\frac{\mu}{x^2}$$

分离变量。并求定积分，有

$$\int_{v_0}^v v dv = - \int_{x_0}^x \frac{\mu}{x^2} dx$$

式中， v_0 是发射速度， x_0 是发射点的坐标，积分后得

$$\frac{1}{2} v^2 - \frac{1}{2} v_0^2 = \frac{\mu}{x} - \frac{\mu}{x_0}$$



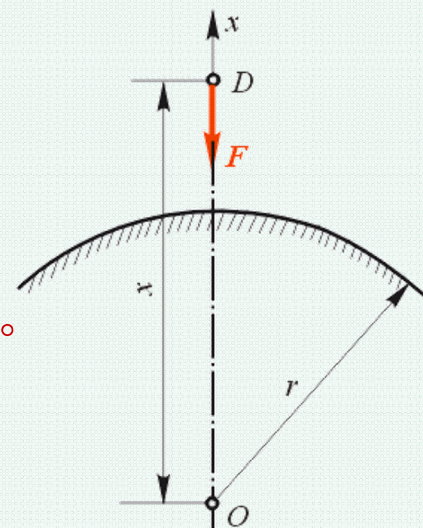
从而得

$$v_0 = \sqrt{v^2 + 2\mu\left(\frac{1}{x_0} - \frac{1}{x}\right)}$$

根据逃逸速度的定义，当 $x \rightarrow \infty$ ，速度需仍满足 $v \geq 0$ 。令此速度等于零，最后求得飞船所需的最小发射速度

$$v_{0min} = \sqrt{\frac{2\mu}{x_0}}$$

这个速度称为在距离地心O为 x_0 处的脱离速度。



如果在地面上发射，则

$$x_0 = r = 6371 \text{ km}$$

带入公式

$$v_{0min} = \sqrt{\frac{2\mu}{x_0}} = 11.2 \text{ km/s}$$

注意在 $x_0 = r$ 处的脱离速度 v_{0min} 称为地面处的第二宇宙速度 v_{II} ，

$$v_{II} = 11.2 \text{ km/s}$$

