§2.1 质点的运动学方程

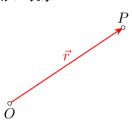


一、位置矢量





- 设 *t* 时刻, 质点位于 *P* 点
- 由参考点 (通常为坐标原点) 指向质点所 在位置的矢量称为质点在该时刻的位置矢 量,通常用 r 表示



• 在直角坐标系中, \vec{r} 一般地表示为

$$\vec{r} = x \vec{e}_x + y \vec{e}_y + z \vec{e}_z$$
$$= r \vec{e}_r$$

所以

$$r = |\vec{r}|$$

$$= \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$$

$$\vec{e}_r = \frac{\vec{r}}{r}$$

$$= \frac{x}{r} \vec{e}_x + \frac{y}{r} \vec{e}_y + \frac{z}{r} \vec{e}_z$$



二、运动学方程



- 运动的质点,不同时刻出现在不同的位置
- 质点的位置矢量 r 随时间变化

$$\vec{r} = \vec{r}(t)$$

即位置矢量是以时间为自变量的函数,称为质点的运动学方程,或称质点的运动方程

• 首角坐标系中

$$\vec{r} = \vec{r}(t) = x(t) \vec{e}_x + y(t) \vec{e}_y + z(t) \vec{e}_z$$

上式称为质点运动学方程的矢量形式, 它等价于

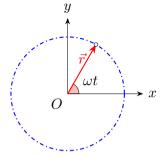
$$x = x(t)$$

$$y = y(t)$$

$$z = z(t)$$

上式称为质点运动学方程的分量形式



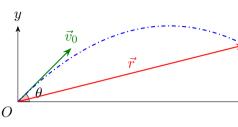


匀速圆周运动

$$x = R\cos(\omega t)$$

$$y = R\sin(\omega t)$$

$$\vec{r} = R\cos(\omega t)\vec{e}_x + R\sin(\omega t)\vec{e}_y$$



抛体运动

$$x = (v_0 \cos \theta)t$$

$$y = (v_0 \sin \theta)t - \frac{1}{2}gt^2$$

$$\vec{r} = \left[(v_0 \cos \theta) t \right] \vec{\mathbf{e}}_x + \left[(v_0 \sin \theta) t - \frac{1}{2} g t^2 \right] \vec{\mathbf{e}}_y$$

三、轨道方程



• 二维直角坐标系中,某质点的运动学方程为

$$x = x(t)$$

$$y = y(t)$$

消去时间 t, 可得 x、y 坐标满足的函数关系

$$y = y(x),$$
 $\mathbf{x} = x(y),$ $\mathbf{x} f(x,y) = 0$

称为质点的轨道方程



某质点的运动学方程为

$$x = A\cos(\omega t + \varphi_0)$$
$$y = B\sin(\omega t + \varphi_0)$$

其中 $A \times B \times \omega \times \varphi_0$ 为常数、则有

$$\frac{x}{A} = \cos(\omega t + \varphi_0)$$
$$\frac{y}{B} = \sin(\omega t + \varphi_0)$$
$$\frac{x^2}{A^2} + \frac{y^2}{B^2} = 1$$

抛体运动的运动学方程为

$$x = (v_0 \cos \theta)t$$
$$y = (v_0 \sin \theta)t - \frac{1}{2}gt^2$$

其中 v_0 、 θ 、q 为常数,则有

$$t = \frac{x}{v_0 \cos \theta}$$

$$y = (\tan \theta)x - \frac{g}{2(v_0 \cos \theta)^2}x^2$$

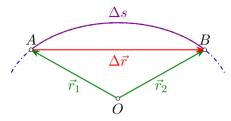
四、位移和路程







• 质点沿某轨道运动, t_1 时刻质点出现在位矢为 $\vec{r_1}$ 的 A 处, t_2 时刻质点出现在位矢为 \vec{r}_2 的 B 处,



• 则从起点 A 指向终点 B 的矢量称为质点在 $t_1 \rightarrow t_2$ 时间内的位移 (矢量), 记为

$$\Delta \vec{r} = \vec{r}_2 - \vec{r}_1$$

 而从起点 A 到终点 B 之间轨道的长度称为质点在 $t_1 \rightarrow t_2$ 时间内的路程、记为 Δs

显然,一般情况下,位移的大小 与路程并不会相等

$$|\Delta \vec{r}| \neq \Delta s$$

• 但对于历时无穷小 (dt) 的任意元 过程,元位移(dr)的大小等于元 路程 (ds)

$$|d\vec{r}| = ds$$



在三维直角坐标系中

$$\begin{split} \vec{r}_1 &= x_1 \, \vec{\mathbf{e}}_x + y_1 \, \vec{\mathbf{e}}_y + z_1 \, \vec{\mathbf{e}}_z \\ \vec{r}_2 &= x_2 \, \vec{\mathbf{e}}_x + y_2 \, \vec{\mathbf{e}}_y + z_2 \, \vec{\mathbf{e}}_z \\ \Delta \vec{r} &= \vec{r}_2 - \vec{r}_1 \\ &= (x_2 - x_1) \, \vec{\mathbf{e}}_x + (y_2 - y_1) \, \vec{\mathbf{e}}_y + (z_2 - z_1) \, \vec{\mathbf{e}}_z \\ &= (\Delta x) \, \vec{\mathbf{e}}_x + (\Delta y) \, \vec{\mathbf{e}}_y + (\Delta z) \, \vec{\mathbf{e}}_z \\ |\Delta \vec{r}| &= \sqrt{(\Delta x)^2 + (\Delta y)^2 + (\Delta z)^2} \\ r_1 &= \sqrt{x_1^2 + y_1^2 + z_1^2} \\ r_2 &= \sqrt{x_2^2 + y_2^2 + z_2^2} \\ \Delta r &= r_2 - r_1 \end{split}$$

一般情况下, $|\Delta \vec{r}| \neq \Delta r = \Delta |\vec{r}|$, 且 Δr 可能为负

$$\vec{r} = x \, \vec{e}_x + y \, \vec{e}_y + z \, \vec{e}_z$$

$$d\vec{r} = d(x \, \vec{e}_x + y \, \vec{e}_y + z \, \vec{e}_z)$$

$$= d(x \, \vec{e}_x) + d(y \, \vec{e}_y) + d(z \, \vec{e}_z)$$

$$= (dx) \, \vec{e}_x + x (d \, \vec{e}_x)$$

$$+ (dy) \, \vec{e}_y + y (d \, \vec{e}_y)$$

$$+ (dz) \, \vec{e}_z + z (d \, \vec{e}_z)$$

$$= (dx) \, \vec{e}_x + (dy) \, \vec{e}_y + (dz) \, \vec{e}_z$$



习题 2.1.3

质点的运动学方程为

$$\vec{r} = 4t^2 \vec{e}_x + (2t+3) \vec{e}_y$$

(单位: m)。(1) 求质点轨迹; (2) 求自 t = 0 s 至 t = 1 s 质点的位移。

解答

$$\vec{r} = 4t^2 \vec{e}_x + (2t+3) \vec{e}_y$$

$$x = 4t^2$$

$$y = 2t+3$$

$$2t = y-3$$

$$x = 4t^2 = (2t)^2 = (y-3)^2$$

$$x = (y-3)^2$$

$$\vec{r}_0 = \vec{r}(t=0) = 3\vec{e}_y$$

$$\vec{r}_1 = \vec{r}(t=1) = 4\vec{e}_x + 5\vec{e}_y$$

$$\Delta \vec{r} = \vec{r}_1 - \vec{r}_0 = (4\vec{e}_x + 2\vec{e}_y) \text{ m}$$