

带电粒子在正交均匀的电磁场中的二维运动

白映祥

(甘肃省陇南武都八中 甘肃 陇南 746000)

(收稿日期:2022-06-10)

摘要:通过论证,证明沿与磁场方向垂直的平面射入的带电粒子在正交均匀的电、磁场中运动轨迹是旋轮线,粒子的运动轨迹选择3种旋轮线中的一种,解决了一个常常困扰中学生的物理问题.

关键词:带电粒子;电磁场;旋轮线

在正交均匀的电、磁场中,沿与磁场方向垂直的平面射入的带电粒子是否会处于平衡状态?这是中学生常常提出的一个问题.本文在探讨这个问题时,不考虑粒子所受的重力.

1 带电粒子在正交均匀电磁场中的运动分析

设在空间某一区域内充满着电场强度为 E 的匀强电场和磁感应强度为 B 的匀强磁场(图1), $E \perp B$, 一质量为 m , 电荷量 $+q$ 的粒子, 以与 B 垂直的速度 v_0 进入场内, v_0 与 E 的夹角为 θ_0 .

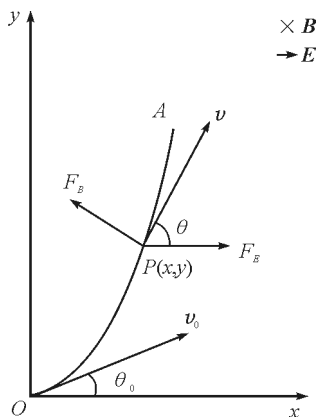


图1 带电粒子射入正交均匀的电磁场

一般地说,该粒子将在与 B 垂直的平面内做曲线运动,为确定粒子的运动轨迹,我们取直角坐标系的 xOy 平面与 B 垂直, x 的正方向与 E 的正方向一致,磁感应强度 B 垂直纸面向里,粒子进入场内时的点 O 为坐标原点.设粒子进入场内时开始计时,经时

间 t 后它到达 xOy 平面内曲线 OA 上的 $P(x, y)$ 点,此时粒子的速度 v 与 E 的正方向的夹角为 θ ,于是我们有

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = F_E - F_B \sin \theta \quad (1)$$

$$m \frac{d^2 y}{dt^2} = F_B \cos \theta \quad (2)$$

$$\frac{dx}{dt} = v \cos \theta \quad (3)$$

$$\frac{dy}{dt} = v \sin \theta \quad (4)$$

$$\frac{1}{2} m v^2 = \frac{1}{2} m v_0^2 + F_E x \quad (5)$$

式中

$$F_E = qE$$

$$F_B = qvB$$

由式(2)和(3)得

$$m \frac{dy}{dt} = \int qvB \cos \theta dt + C_1 =$$

$$\int qB dx + C_1 = qBx + C_1$$

因为当 $x = 0$ 时

$$\frac{dy}{dt} = v_0 \sin \theta_0$$

故

$$C_1 = m v_0 \sin \theta_0$$

所以

$$m \frac{dy}{dt} = m v \sin \theta = qBx + m v_0 \sin \theta_0 \quad (6)$$

由式(1)和(6)得

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = F_E - F_B \sin \theta =$$

$$F_E - qBv \sin \theta =$$

$$F_E - qB \frac{qBx + mv_0 \sin \theta_0}{m}$$

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} + \frac{q^2 B^2}{m} x - (F_E - qBv_0 \sin \theta_0) = 0$$

这个微分方程的解是

$$x = -A \cos(\omega t + \varphi) + \frac{F_E - qBv_0 \sin \theta_0}{K}$$

式中

$$K = \frac{q^2 B^2}{m}$$

$$\omega = \sqrt{\frac{K}{m}} = \frac{qB}{m}$$

令

$$P = \frac{F_E - qBv_0 \sin \theta_0}{K} = \frac{m(E - Bv_0 \sin \theta_0)}{qB^2}$$

则

$$x = -A \cos(\omega t + \varphi) + P \quad (7)$$

因为当 $t=0$ 时

$$x=0$$

所以

$$P = A \cos \varphi \quad (7a)$$

式(7)对 t 求导得

$$\frac{dx}{dt} = \omega A \sin(\omega t + \varphi)$$

因为当 $t=0$ 时

$$\frac{dx}{dt} = v_0 \cos \theta_0$$

所以

$$v_0 \cos \theta_0 = \omega A \sin \varphi \quad (7b)$$

由式(7a)和(7b)得

$$A = \sqrt{P^2 + \left(\frac{v_0 \cos \theta_0}{\omega}\right)^2} =$$

$$\frac{m}{qB^2} \sqrt{E^2 + B^2 v_0^2 - 2BE v_0 \sin \theta_0}$$

$$\tan \varphi = \frac{v_0 \cos \theta_0}{\omega P}$$

而因为

$$m \frac{dy}{dt} = qBx + mv_0 \sin \theta_0$$

有

$$m \frac{dy}{dt} = qB[-A \cos(\omega t + \varphi) + P] + mv_0 \sin \theta_0$$

积分上式得

$$my = -\frac{qBA}{\omega} \sin(\omega t + \varphi) +$$

$$(qBP + m v_0 \sin \theta_0)t + C_2$$

因为 $t=0$ 时, $y=0$, 所以

$$C_2 = \frac{qBA}{\omega} \sin \varphi = mA \sin \varphi$$

因此

$$y = -A \sin(\omega t + \varphi) + \frac{E}{B}t + A \sin \varphi \quad (8)$$

下面进行坐标变换:

设

$$l = \frac{mE}{qB^2} - P$$

令

$$x' = x + l$$

由式(7)得

$$x' = \frac{mE}{qB^2} - A \cos(\omega t + \varphi) \quad (9)$$

令

$$y' = y - A \sin \varphi + \frac{mE}{qB^2} \varphi$$

则由式(8)得

$$y' = \frac{mE}{qB^2}(\omega t + \varphi) - A \sin(\omega t + \varphi) \quad (10)$$

于是在新坐标系 $x'O'y'$ 中, 有

$$x' = \frac{mE}{qB^2} - A \cos(\omega t + \varphi)$$

$$y' = \frac{mE}{qB^2}(\omega t + \varphi) - A \sin(\omega t + \varphi)$$

这是以 $\omega t + \varphi$ 为参变量的旋轮线参变方程. 由此得知, 带电粒子在正交的匀强电场和匀强磁场中的运动轨迹是旋轮线.

1) 当 $v_0=0$ 及 $\frac{v_0}{\sin \theta_0} = \frac{2E}{B}$ 时, 有

$$B^2 v_0^2 - 2EBv_0 \sin \theta_0 = 0$$

这对应于

$$A = \frac{mE}{qB^2}$$

而当 $v_0 = 0$ 时, 参变方程(9)和(10)简化为

$$x' = x = \frac{mE}{qB^2}(1 - \cos \omega t)$$

$$y' = y = \frac{mE}{qB^2}(\omega t - \sin \omega t)$$

所以, 带电粒子的运动轨迹犹如半径为 $\frac{mE}{qB^2}$ 的

轮沿 Oy 轴 [$v_0 = 0$, 图 2(a) 中的 a] 或 $O'y'$ 轴

[$\frac{v_0}{\sin \theta_0} = \frac{2E}{B}$, 图 2(a) 中的 b] 滚动时轮沿上一点画

出的曲线.

$$2) \text{ 当 } \frac{v_0}{\sin \theta_0} > \frac{2E}{B} \text{ 时, } A > \frac{mE}{qB^2}$$

此时带电粒子的运动轨迹犹如半径为 $\frac{mE}{qB^2}$ 的轮

沿 $O'y'$ 轴滚动时的距轮心为 A 的轮外一点所画出的曲线, 称为长幅旋轮线[图 2(b)].

$$3) \text{ 当 } \frac{v_0}{\sin \theta_0} < \frac{2E}{B} \text{ 时, } A < \frac{mE}{qB^2}$$

这时粒子的运动轨迹犹如半径为 $\frac{mE}{qB^2}$ 的轮沿

$O'y'$ 轴滚动时距轮心为 A 的轮内一点所画出的曲线, 称为短幅旋轮线[图 2(c)].

$$4) \text{ 特别的, 当 } v_0 = \frac{E}{B}, \theta = \frac{\pi}{2} \text{ 时, 由 } A \text{ 及 } P \text{ 的表}$$

达式可得 $A = 0, P = 0$, 由式(7)和(8)得

$$x = 0 \quad y = \frac{E}{B}t = vt$$

这表明此时带电粒子沿 y 轴做匀速直线运动.

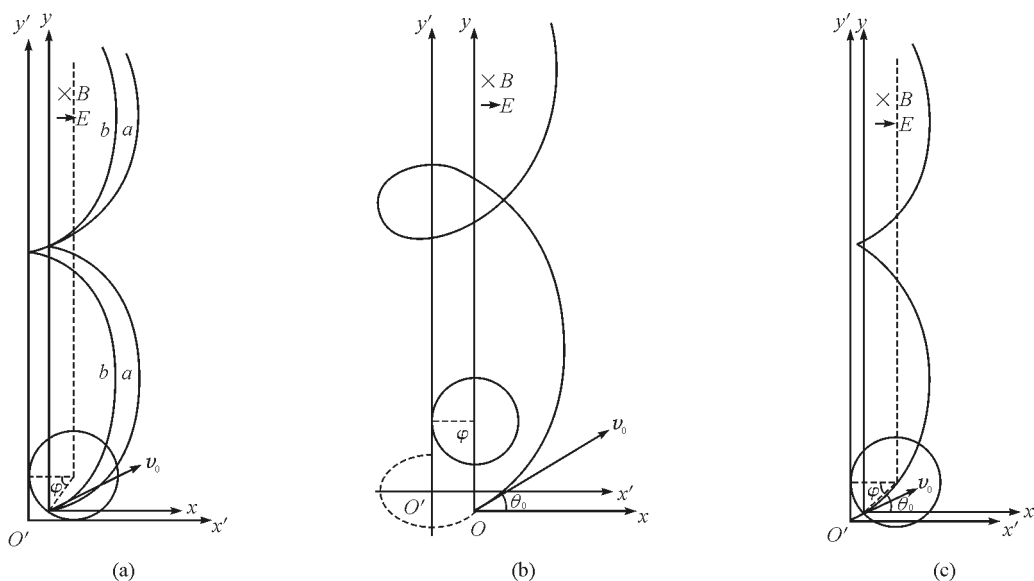


图 2 正电子在相互垂直的匀强电、磁场中的二维运动

2 带电粒子在正交均匀电磁场中的受力分析

现在我们来考查带电粒子在运动中的受力情况.

x 有极值的条件是式(7)的导数为零

$$\frac{dx}{dt} = \omega A \sin(\omega t + \varphi) = 0$$

即当 x 有极值时, 粒子的水平分速度为零, 且

$$\omega t + \varphi = 2n\pi, (2n+1)\pi, (n=0, 1, 2, 3, \dots)$$

这时

$$v = \frac{dy}{dt} = -\omega A \cos(\omega t + \varphi) + \frac{E}{B}$$

因为粒子只具有沿 y 方向的分速度, 所以作用在粒子上的电场力和洛伦兹力必在一直线上.

$$1) \text{ 当 } \omega t + \varphi = (2n+1)\pi \text{ 时, } v = \frac{E}{B} + \omega A, \text{ 作}$$

用在粒子上的合力

$$F = F_E - F_B = qE - qB\left(\frac{E}{B} + \omega A\right) = -qB\omega A$$

负号表示合力的方向跟电场强度的方向相反。

$$2) \text{ 当 } \omega t + \varphi = 2n\pi \text{ 时, } v = \frac{E}{B} - \omega A, \text{ 作用在粒}$$

子上的合力分3种情况计算。

$$\textcircled{1} \text{ 若 } A = \frac{mE}{qB^2}, \text{ 则合力}$$

$$F' = F_E - F_B =$$

$$qE - qB\left(\frac{E}{B} - \omega A\right) = qE - 0 = qE$$

$$\textcircled{2} \text{ 若 } A > \frac{mE}{qB^2}, \text{ 则合力}$$

$$F'' = F_E - F_B =$$

$$qE - qB\left[-\left(\omega A - \frac{E}{B}\right)\right] = q\omega BA$$

$$\textcircled{3} \text{ 若 } A < \frac{mE}{qB^2}, \text{ 则合力取}$$

$$F'' = F_E - F_B =$$

$$qE - qB\left(\frac{E}{B} - \omega A\right) = q\omega BA$$

3) 当 $\omega t + \varphi$ 取 $2n\pi$ 及 $(2n+1)\pi$ 以外的其他值时, 电场力和洛伦兹力都不可能在同一直线上。因此, 除了 $\theta = \frac{\pi}{2}, v_0 = \frac{E}{B} (A=0)$ 这一情况外, 作用在粒子上的电场力、洛伦兹力是绝不会平衡的。

3 进一步的思考

综上所述, 除粒子以 $v_0 = \frac{E}{B}$ 的速率垂直于 \mathbf{B} 和 \mathbf{E} 射入场内这一特殊情况外, 在其他一切情形下, 粒子都不会做匀速直线运动, 而因 $\frac{v_0}{\sin \theta_0}$ 的不同, 粒子的运动轨迹选择3种旋轮线中的一种。

最后应该指出, 因为式(9)、(10)右端的第一项和第二项中都含有共同因子 q , 所以将 q 换为 $-q$ 时, x' 和 y' 同时变号, 即 $-q$ 粒子与 $+q$ 的运动轨迹对坐标原点 O' 对称。

下面是参考数据(以正电子为例)

$$m = 9.1 \times 10^{-31} \text{ kg}$$

$$q = 1.6 \times 10^{-19} \text{ C}$$

由图2(a)有

$$\frac{mE}{qB^2} \approx 0.23 \text{ m}$$

$$l \approx 0.11 \text{ m}$$

$$\varphi = \frac{\pi}{3}$$

$$A\varphi - A\sin \varphi \approx 0.04 \text{ m}$$

由图2(b)有

$$\frac{mE}{qB^2} \approx 0.23 \text{ m}$$

$$A = 2 \frac{mE}{qB^2}$$

$$l \approx 0.25 \text{ m}$$

$$\varphi \approx 0.53\pi$$

$$\frac{mE}{qB^2}\varphi - A\sin \varphi \approx -0.11 \text{ m}$$

由图2(c)有

$$\frac{mE}{qB^2} \approx 0.23 \text{ m} \quad A \approx 0.20 \text{ m}$$

$$l \approx 0.05 \text{ m} \quad \varphi = \frac{\pi}{6}$$

$$\frac{mE}{qB^2}\varphi - A\sin \varphi \approx 0.02 \text{ m}$$

$$\text{在图2(a)中} \quad A = \frac{mE}{qB^2}$$

$$\text{在图2(b)中} \quad A > \frac{mE}{qB^2}$$

$$\text{在图2(c)中} \quad A < \frac{mE}{qB^2}$$

图2为正电子在相互垂直的匀强电、磁场中的二维运动, 具体数值如下。

$$\text{在图2(a)中} \quad \text{曲线 } a - v_0 = 0$$

$$\text{曲线 } b - v_0 = 2.0 \times 10^7 \text{ m/s}$$

$$\text{在图2(b)中} \quad v_0 = 4.6 \times 10^7 \text{ m/s}$$

$$\text{在图2(c)中} \quad v_0 = 1.0 \times 10^7 \text{ m/s}$$

$$E = 1.0 \times 10^4 \text{ N/C}$$

$$B = 5.0 \times 10^{-4} \text{ T}$$

$$\sin \theta_0 = \frac{1}{2}$$