

直交する一様な電場 (電界) $\mathbf{E} = (E, 0, 0)$ と磁場 (磁界) $\mathbf{B} = (0, 0, B)$ の中における荷電粒子 (質量 m , 電荷 q) の運動を次の手順で求めよ。

1. この荷電粒子の任意時刻における速度ベクトルを \mathbf{v} とし、ニュートンの運動方程式を記し、微分方程式としての種類を述べよ。
2. 電場がゼロの場合の速度ベクトルに対する一般解 $\mathbf{v}_0(t)$ を求めよ (= 解け). (積分によって生じる任意定数は適当に定義してよい.)
3. 電場がゼロではない場合の特殊解 $\mathbf{v}_1(t)$ を求めよ.
4. 以上の結果をまとめると、荷電粒子はどのような運動をするか述べよ.

(解答例)

1. 速度ベクトル \mathbf{v} を用いた運動方程式は

$$m \frac{d\mathbf{v}}{dt} = q\mathbf{E} + q\mathbf{v} \times \mathbf{B} \quad (1)$$

となる. ここで、未知数 \mathbf{v} について整理すると

$$m \frac{d\mathbf{v}}{dt} - q\mathbf{v} \times \mathbf{B} = q\mathbf{E} \quad (2)$$

と書ける. この式の右辺は未知数 \mathbf{v} について 1 次であるが、右辺は 0 次であるので、この方程式は 非同次 (または非斉次) 微分方程式 である.

非同次 (または非斉次) 微分方程式の一般解 \mathbf{v} は、右辺をゼロにおいた同次 (または斉次) 微分方程式の一般解 (今、 \mathbf{v}_0 とおく) と非同次 (または非斉次) 微分方程式の特殊解 (今、 \mathbf{v}_1 とおく) の和として書ける. すなわち、 $\mathbf{v} = \mathbf{v}_0 + \mathbf{v}_1$.

2. 任意のベクトル $\mathbf{C} = (C_x, C_y, C_z)$, $\mathbf{D} = (D_x, D_y, D_z)$ に対して、それらの外積 (ベクトル積) は $\mathbf{C} \times \mathbf{D} = (C_y D_z - C_z D_y, C_z D_x - C_x D_z, C_x D_y - C_y D_z)$ である.

まず、この荷電粒子に対するローレンツ力は $q\mathbf{v}_0 \times \mathbf{B} = (qv_{y0}B, -qv_{x0}B)$ なので、運動方程式 $m d\mathbf{v}_0/dt = q\mathbf{v}_0 \times \mathbf{B}$ を x, y, z 成分に分けて記すと

$$m \frac{dv_{x0}}{dt} = qv_{y0}B, \quad m \frac{dv_{y0}}{dt} = -qv_{x0}B, \quad m \frac{dv_{z0}}{dt} = 0 \quad (3)$$

となる.

次に、これら 3 つの式の最後の式から、 z 軸方向では荷電粒子は等速直線運動をすることがわかる. すなわち、

$$v_{z0} = \text{constant}. \quad (4)$$

続いて、式(3)の第1式、第2式を用いて

$$\begin{aligned} v_{x0} \frac{dv_{x0}}{dt} + v_{y0} \frac{dv_{y0}}{dt} &= 0 \rightarrow v_{x0}^2 + v_{y0}^2 = \text{constant} \equiv v_{00}^2 \\ \rightarrow v_{x0}(t) &= v_{00} \cos \theta, v_{y0}(t) = v_{00} \sin \theta \quad (\theta = \theta(t)) \end{aligned} \quad (5)$$

が得られる。さらに、式(5)を式(3)の第1式に代入すると

$$\begin{aligned} -mv_{00} \sin \theta \frac{d\theta}{dt} &= qv_{00} B \sin \theta \rightarrow \frac{d\theta}{dt} = -\frac{qB}{m} \equiv -\omega \\ \rightarrow \theta &= -\omega t. \end{aligned} \quad (6)$$

したがって、速度の x, y 成分は次のように求められる。

$$v_{x0}(t) = v_{00} \cos(\omega t), v_{y0}(t) = -v_{00} \sin(\omega t). \quad (7)$$

電場がゼロの場合、磁場に垂直な面 (xy 面) に射影した荷電粒子の運動は点 (x_0, y_0) のまわりの、角速度 $\omega = qB/m$ 、半径 $v_0/\omega (= mv_0/qB)$ の等速円運動であり、 z 軸方向に等速直線運動をする。すなわち、 $\mathbf{v}_0(t)$ は z 方向に移動するらせん運動を表す。

3. 特殊解は考えるべき微分方程式を満たせば、一定ベクトルでもいいから

$$0 - q\mathbf{v}_1 \times \mathbf{B} = q\mathbf{E} \quad (8)$$

が成り立つ。題意より、 $\mathbf{E} = (E, 0, 0)$ 、 $\mathbf{B} = (0, 0, B)$ であるから、 $\mathbf{v}_1 = (0, v_{10}, 0)$ とおける。この表現を(8)に代入すれば

$$-v_{10}B = E \rightarrow v_{10} = -\frac{E}{B} \quad (9)$$

と求まる。すなわち、すなわち、 $\mathbf{v}_1(t)$ は y 方向の等速直線運動を表す。

4. 以上の結果より、荷電粒子の運動は z 向きのらせん運動が y 軸向き等速直線運動により斜めにずらされるような運動である。
5. 備考：非同次（または非斉次）微分方程式の一般解 \mathbf{v} が $\mathbf{v} = \mathbf{v}_0 + \mathbf{v}_1$ と書けることの説明は以下のとおり。 $\mathbf{v}_0, \mathbf{v}_1$ の定義より

$$m \frac{d\mathbf{v}_0}{dt} - q\mathbf{v}_0 \times \mathbf{B} = 0, \quad (10)$$

$$m \frac{d\mathbf{v}_1}{dt} - q\mathbf{v}_1 \times \mathbf{B} = q\mathbf{E} \quad (11)$$

が成り立つ。まず、式(10)と式(11)を辺々加えると、明らかに $\mathbf{v} = \mathbf{v}_0 + \mathbf{v}_1$ は式(2)を満たすので、解であるといえる。次に、微分方程式(2)は時間 t について、一階の微分方程式で、その一般解は一つの積分定数を含んでいなければならないが、今の場合、それは \mathbf{v}_0 に含まれることになるからである。