

$$\begin{aligned}
 m\ddot{\mathbf{r}} &= -e\nabla\phi - e\frac{\partial\mathbf{A}}{\partial t} + e\nabla(\mathbf{A}\cdot\dot{\mathbf{r}}) \\
 &= e\mathbf{E} + e\dot{\mathbf{r}}\times(\nabla\times\mathbf{A}) \\
 &= e\mathbf{E} + e\dot{\mathbf{r}}\times\mathbf{B}
 \end{aligned}$$

となる。

以下、 \mathbf{E} と \mathbf{B} が一定の場合を考える。デカルト座標系を採用し、 \mathbf{B} の向きを z 方向に選ぶ。すると、成分表示で $\mathbf{B} = (0, 0, B)$ と表せる。

3-2 運動の際に $\varepsilon = \frac{1}{2}m\dot{\mathbf{r}}^2 - e\mathbf{E}\cdot\mathbf{r}$ で定義される ε が保存されることを示せ。

解

(1) より

$$m\ddot{\mathbf{r}} = e\mathbf{E} + e\dot{\mathbf{r}}\times\mathbf{B}$$

これに $\dot{\mathbf{r}}$ をかけて変形すると、

$$\frac{d}{dt}\left[\frac{1}{2}m\dot{\mathbf{r}}^2\right] = e\dot{\mathbf{r}}\cdot\mathbf{E} + e\dot{\mathbf{r}}\cdot(\dot{\mathbf{r}}\times\mathbf{B}) = e\dot{\mathbf{r}}\cdot\mathbf{E}$$

よって、

$$\frac{d}{dt}(\varepsilon + e\mathbf{E}\cdot\mathbf{r}) = e\dot{\mathbf{r}}\cdot\mathbf{E}$$

$$\frac{d\varepsilon}{dt} = -e\dot{\mathbf{E}}\cdot\mathbf{r}$$

今、 \mathbf{E} は定常なので $\dot{\mathbf{E}} = 0$ となる。よって、

$$\frac{d\varepsilon}{dt} = 0$$

となる。従って、エネルギー ε は保存される。

3-3 $\mathbf{E} = 0$ の場合について、時刻 $t = 0$ に $\dot{\mathbf{r}} = (v_0, 0, 0)$ の状態にあった粒子の $t > 0$ における速度 $\dot{\mathbf{r}}(t)$ を求めよ。これはどのような運動か。

解

$\mathbf{E} = 0$ より

$$m\ddot{\mathbf{r}} = e\dot{\mathbf{r}}\times\mathbf{B}$$

$$\dot{\mathbf{r}} \times \mathbf{B} = (By, -Bx, 0)$$

よって各成分の運動方程式は,

$$m\ddot{x} = eB\dot{y} \quad (2)$$

$$m\ddot{y} = -eB\dot{x} \quad (3)$$

$$m\ddot{z} = 0 \quad (4)$$

となる。(4)式より, $\ddot{z}(t) = 0$, $\dot{z}(t) = \alpha_0$ (α_0 は定数) である。初期条件を考えると, $\dot{z}(0) = 0$ より $\dot{z}(t) = 0$ となる。

(2) + (3) i より,

$$\begin{aligned} m \frac{d}{dt}(\dot{x} + iy) &= eB(\dot{y} - ix) \\ &= ieB(\dot{x} + iy) \end{aligned}$$

ここで $\dot{x} + iy = \dot{C}$ と置くと,

$$m \frac{d\dot{C}}{dt} = ieB\dot{C}$$

$$\ddot{C} = \frac{ieB}{m}\dot{C}$$

となる。 $\dot{C} = \exp \lambda t$ と置くと,

$$\lambda - \frac{ieB}{m} = 0$$

$$\lambda = \frac{ieB}{m}$$

よって,

$$\begin{aligned} \dot{C}(t) &= A \exp \frac{ieB}{m}t \\ &= A \left[\cos \frac{eB}{m}t + i \sin \frac{eB}{m}t \right] \end{aligned}$$

A は定数 . 今 , $\dot{x} = \Re \dot{C}$, $\dot{y} = \Im \dot{C}$ なので ,

$$\begin{cases} \dot{x} = A \cos \frac{eB}{m} t \\ \dot{y} = A \sin \frac{eB}{m} t \end{cases}$$

となる . 初期条件より , $\dot{x}(0) = v_0$, $\dot{y}(0) = 0$ より $A = v_0$ である .

よって ,

$$\dot{\mathbf{r}}(t) = \left(v_0 \cos \frac{eB}{m} t, v_0 \sin \frac{eB}{m} t, 0 \right)$$

となる . これは , z 一定の円運動である .

3-4 y 方向に静電場 $\mathbf{E} = (0, E, 0)$ がある場合について , $t = 0$ において原点に静止していた $t > 0$ における速度 $\dot{\mathbf{r}}(t)$ と位置 $\mathbf{r}(t)$ を求めよ . また , xy 面内における軌跡 $\mathbf{r}(t)$ の概形を描け .

解

運動方程式は ,

$$m\ddot{x} = eB\dot{y} \quad (5)$$

$$m\dot{y} = eE - eB\dot{x} \quad (6)$$

$$m\ddot{z} = 0 \quad (7)$$

となる . (7) 式より , $\ddot{z}(t) = 0$, $\dot{z}(t) = \alpha_1$, $z(t) = \alpha_1 t + \beta_1$ (α_1 , β_1 は定数) である . 初期条件を考えると , $\dot{z}(0) = 0$, $z(0) = 0$ より $\alpha_1 = \beta_1 = 0$. よって $\dot{z}(t) = 0$, $z(t) = 0$ となる .

(5) + (6) i は ,

$$m \frac{d^2}{dt^2} (x + iy) = ieB \frac{d}{dt} (x + iy) + ieE$$

となる . $x + iy = C$ とすると ,

$$\begin{aligned} m\ddot{C} &= ieB\dot{C} + ieE \\ &= ieB \left(\dot{C} + \frac{E}{B} \right) \end{aligned}$$

よって,

$$\ddot{C} = \frac{ieB}{m} \left(\dot{C} + \frac{E}{B} \right)$$

となる. $\dot{C} + \frac{E}{B} = \exp \gamma t$ と置くと,

$$\gamma - \frac{ieB}{m} = 0$$

$$\gamma = \frac{ieB}{m} \tag{8}$$

よって,

$$\dot{C} = -\frac{E}{B} + D \left[\cos \frac{eB}{m} t + i \sin \frac{eB}{m} t \right] \tag{9}$$

D は定数. 今, $\dot{x} = \Re \dot{C}$, $\dot{y} = \Im \dot{C}$ なので,

$$\begin{cases} \dot{x} = -\frac{E}{B} + D \cos \frac{eB}{m} t \\ \dot{y} = D \sin \frac{eB}{m} t \end{cases}$$

$\dot{x}(0) = 0$ より, $D = \frac{E}{B}$ である. よって,

$$\dot{\mathbf{r}}(t) = \left(\frac{E}{B} \left(\cos \frac{eB}{m} t - 1 \right), \frac{E}{B} \sin \frac{eB}{m} t, 0 \right)$$

$$\mathbf{r}(t) = \left(\frac{meE}{B^2} \left(\sin \frac{eB}{m} t - t \right), -\frac{meE}{B^2} \cos \frac{eB}{m} t, 0 \right)$$

となる. これは, 中心の移動速度が $\dot{x} = -\frac{E}{B}$, $\dot{y} = 0$ の円運動を表す.