

第 49 章

49.1 (a) 電流の流れる向きを y 軸の正方向とすると、電流は y 成分だけなので、 \mathbf{A} も y 成分だけである。したがって、 $\mathbf{B}=\nabla\times\mathbf{A}$ は $B_x=-\frac{\partial A_y}{\partial z}$ となる。この左辺の B_x に問(b)の③の B を代入して積分すればよい。

(b) 時間 Δt の間にシート上に存在する電荷は $\Delta q=\sigma(v\Delta t)d$ だから、シートを流れる電流は $I=\frac{\Delta q}{\Delta t}=\sigma vd$ 。したがって、単位長さ当たりの電流密度は $J=\frac{I}{a}=\sigma v\cdots①$ 。アンペールの法則 $\oint_C \mathbf{B}\cdot d\mathbf{s}=\mu_0 I_C\cdots②$ を適用して線積分を計算するために、シートを囲む長方形(長辺 l)の経路を考える。シートに平行な辺の長さは l だから②は $2lB=\mu_0 J l$ となるので、 $B=\frac{\mu_0 \sigma v}{2}\cdots③$ を得る。磁場の向きは x 軸の正方向である。

49.2 ビオ-サバールの法則 $dB=\frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Id\mathbf{s}}{r^2} \sin\theta\cdots①$ を使う。(a) $\theta=0$ だから l の寄与はない。

(b) 半円部分(長さ πr)を流れる電流の作る磁場だから①を積分すればよい。したがって、 $B=\frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I\pi r}{r^2}=\frac{\mu_0 I}{4r}$ 。

49.4 (a) 長さ a の直線電流 I が、その直線から距離 R の点に作る磁場は $B=\frac{\mu_0 I}{4\pi R} [\cos\theta_1-\cos\theta_2]\cdots①$ 。ここで、 θ_1 と θ_2 は直線の両端から見た点 P の仰角である。ループの中心軸を x 軸、原点を正方形の平面上にとり、正方形の一辺(長さ a)の midpoint Q から x 軸上の点 P までの距離を R として、①を適用すれば $R=\sqrt{x^2+\frac{a^2}{4}}$ 、 $\cos\theta_1=-\cos\theta_2=\frac{a/2}{\sqrt{x^2+\frac{a^2}{2}}}$ である。これらを①に代入

すると $B=\frac{\mu_0 I}{4\pi\sqrt{x^2+\frac{a^2}{4}}} \frac{a}{\sqrt{x^2+\frac{a^2}{2}}}\cdots②$ 。磁場は PQ に直交する方向を向いている。このため、水平方向の成分は反対側の直線電流の作る磁場と相殺するから、垂直成分しか寄与しない。それが 4 個あるので、点 P で作られる磁場 $B(P)$ は

$$B(P)=4B \frac{a/2}{\sqrt{x^2+\frac{a^2}{4}}} = \frac{\mu_0 I a^2}{2\pi(x^2+\frac{a^2}{4})\sqrt{x^2+\frac{a^2}{2}}}$$

となる。磁場の向きは x 軸の正方向である。(b) ベクトルポテンシャルを使って、①を導くことにする。直線電流 I (長さ a)の点 P に作るベクトルポテンシャルは $\mathbf{A}(P)=\frac{\mu_0 I}{4\pi} \int_A \frac{d\mathbf{s}}{r}\cdots③$ 。電流は x 軸に沿って流れているので、 $d\mathbf{s}$ は x 方向の成分をもつ。そのため、 $\mathbf{A}(P)$ は x 成分 $A_x(R)$ だけをもっている($A_y(R)=A_z(R)=0$)。したがって、 $A_x(R)=\frac{\mu_0 I}{4\pi} \int_{-a}^b \frac{ds}{\sqrt{s^2+R^2}}=\frac{\mu_0 I}{4\pi} \log \frac{\sqrt{b^2+R^2}+b}{\sqrt{a^2+R^2}-a}\cdots④$ 。ここで、積分の下限 $-a$ は midpoint Q を原点にしたときの端点 A の x 座標で、 b は端点 B の x 座標である。磁場 $\mathbf{B}=\nabla\times\mathbf{A}$ は円筒座標を用いて計算すればよい。いま($A_y(R)=A_z(R)=0$ のため) $A_R=0$ 、 $A_\phi=0$ だから、

$B_\phi=-\frac{\partial A_z}{\partial R}=-\frac{\mu_0 I}{4\pi R} \left(\frac{a}{\sqrt{a^2+R^2}} + \frac{b}{\sqrt{b^2+R^2}} \right)\cdots⑤$ を得る。幾何学的に $\frac{a}{\sqrt{a^2+R^2}}=\cos\theta_1$ 、 $\frac{b}{\sqrt{b^2+R^2}}=-\cos\theta_2$ であるから、⑤は①と同じものになる。

49.6 球内の磁場 $B_{内部}$ を求めるために、半径 a の球面上の電荷密度を σ として、 $a d\theta$ の円輪(面積 $dS=2\pi a^2 \sin\theta d\theta$)上の電気量 σdS が ω で回転していると仮定する。このとき、 z 軸を含む面を毎秒 $\omega/2\pi$ 回通過するから、電流 $dI=(\sigma dS)(\omega/2\pi)=\sigma a^2 \omega \sin\theta d\theta\cdots①$ の円形電流が生じる。半径 $r=a \sin\theta$ の円形電流①が、 z 軸上の点 P に作る磁場 dB は $dB=\frac{\mu_0 r^2 dI}{2R^3}=\frac{\mu_0 \sigma a^4 \omega \sin^3\theta d\theta}{2R^3}\cdots②$ 。ここで分母の R は円形電流から点 P までの距離。導体球表面上の全電荷が作る電流による磁場は②を積分すれば求まる。 $R^2=z^2+a^2-2az \cos\theta$ より $RdR=az \sin\theta d\theta$ なので磁場は $B(P)=\frac{\mu_0 \sigma a^4 \omega}{2} \int_0^\pi \frac{\sin^3\theta}{R^3} d\theta = \frac{\mu_0 \sigma a^4 \omega}{2az} \int_{a-z}^{a+z} \frac{1}{R^3} \left[1 - \left(\frac{a^2+z^2-R^2}{2za} \right)^2 \right] R dR = \frac{2}{3} \mu_0 \sigma a \omega$ 。ここで、 $\sigma=\frac{Q}{4\pi a^2}=\frac{CV}{4\pi a^2}=\frac{(4\pi\epsilon_0 a)V}{4\pi a^2}=\frac{\epsilon_0 V}{a}$ を使って書き換えれば、 $B_{内部}=\frac{2\omega V}{3c^2}$ を得る。

第 51 章

51.1 電磁誘導の法則の $2\pi r E=\pi r^2 \dot{B}$ から $E=\frac{r}{2} \dot{B}\cdots①$ 。電子の運動方程式 $ma=qE$ と①より、加速度の大きさは $a=\frac{qE}{m}=\frac{qr}{2m} \dot{B}$ 。 P_2 は $r=0$ だから $a=0$ 。 P_1 と P_3 は $r=5\times 10^{-2}$ m だから $\dot{B}=-10^2$ T/s より $a=\frac{qr}{2m} \dot{B}=\frac{(1.6\times 10^{-19}\text{C})(5\times 10^{-2}\text{m})}{2\times(9.11\times 10^{-31}\text{kg})}(-10^2\text{T/s})=4.4\times 10^7\text{m/s}^2$ 。

51.2 (a) 磁束 $\Phi=BA \cos\omega_v t$ を使って誘導起電力 $V=-\dot{\Phi}\cdots①$ を計算する。面積 $A=\frac{\pi r^2}{2}$ と振動数 $\omega_v=2\pi f$ を①に代入すると、 $V=\pi^2 r^2 f B \sin(2\pi ft)=V_0 \sin(2\pi ft)$ 。

(b) オームの法則より $I_0=\frac{V_0}{R_M}$ 。

51.3 ループ(1)による磁場は $B=\frac{\mu_0 I a^2}{2(a^2+R^2)^{3/2}}\approx\frac{\mu_0 I a^2}{2R^3}$ 。ループ(2)を通る磁束は $\Phi=BA \cos\omega t$ 。面積 $A=\pi a^2$ に注意して誘導起電力 $\mathcal{E}=-\dot{\Phi}$ を計算すればよい。

51.4 (a) 運動方程式 $m\dot{v}=IBd\cdots①$ より、速さ v は $v(t)=\frac{IBd}{m}t+v_0$ 。ただし、 $v_0=0$ 。

(b) 電池の置き換えによる電流を $I'=\frac{Bvd}{R}$ とすると、①は $m\dot{v}=IBd-I'Bd=IBd-\frac{B^2 d^2}{R}v\cdots②$ となる。 $v=v_{終端}$ と置くと、②の左辺はゼロになるので、右辺から $v_{終端}=\frac{\mathcal{E}}{Bd}$ を得る。微分方程式②を解けば $v(t)=\frac{RI}{Bd} \left(1-e^{-t/\tau} \right) = \frac{\mathcal{E}}{Bd} \left(1-e^{-t/\tau} \right)\cdots③$ 。ただし、 $\tau=\frac{mR}{B^2 d^2}$ 。

(c) $I(t)=\frac{Bd}{R}v(t)$ に③を代入すると $I(t)=\frac{\mathcal{E}}{R}v(t)$ 。 $t\rightarrow\infty$ で $I_{終端}=\frac{\mathcal{E}}{R}$ 。

51.5 (a) コイルに電流 I を流すには、電源の仕事 W が必要である。2つのコイルに流れる電流の向きが同じ場合、