2022 年度 問題 2

問題2

3次元直交座標系の 3 軸を x,y,z とする. 真空中に原点を中心とする半径 a の円 C が xy 平面上にある. C の円周上に固定された線密度 q の電荷が一様に分布している.

I. まず, C が静止している場合について考える. 真空中の位置 r' に置かれた点電荷 Q が位置 r に作る静電 ポテンシャル ϕ_0 は

$$\phi_0(\mathbf{r}) = \frac{Q}{4\pi\varepsilon_0|\mathbf{r} - \mathbf{r'}|}$$

と表される. ここで, ε_0 は真空の誘電率である. 以下の問いに答えよ.

(1) C の電荷によって位置 $\mathbf{r} = (0,0,z)$ に生じる静電ポテンシャル $\phi(\mathbf{r})$ を求めよ.

答案

$$\phi(\mathbf{r}) = \int_0^{2\pi} \frac{qa \, \mathrm{d}\theta}{4\pi\varepsilon_0 \sqrt{z^2 + a^2}} = \frac{qa}{2\varepsilon_0 \sqrt{z^2 + a^2}}.$$

(2) C の電荷によって位置 r=(0,0,z) に生じる電場 E(r) を求めよ. また, 原点に置かれた点電荷 Q' が 受ける力を求めよ.

答案 $E(\mathbf{r}) = -\nabla \phi(\mathbf{r})$ より、

$$E_x(\mathbf{r}) = E_y(\mathbf{r}) = 0, \quad E_z(\mathbf{r}) = \frac{qaz}{2\varepsilon_0(z^2 + a^2)^{\frac{3}{2}}}.$$

また, E(0) = 0 なので, 原点に置かれた点電荷が受ける力は 0 である.

(3) C の電荷分布による位置 $\mathbf{r}=(x,y,z)$ での電場 $\mathbf{E}(\mathbf{r})$ は, C の線要素ベクトル $\mathrm{d}\mathbf{r'}$ の大きさを $\mathrm{d}\mathbf{s'}=|\mathrm{d}\mathbf{r'}|$ として,

$$\boldsymbol{E}(\boldsymbol{r}) = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \int_C q \, \mathrm{d}s' \, \frac{\boldsymbol{r} - \boldsymbol{r'}}{|\boldsymbol{r} - \boldsymbol{r'}|^3}$$

と書ける. ここで, z 軸まわりの方位角 φ を用い, C 上の座標を $\mathbf{r'}=(a\cos\varphi,a\sin\varphi,0)$ と表すのが便利である. $|\mathbf{r}|\ll a$ の条件で, x,y,z の 1 次の項まで展開した式

$$|\boldsymbol{r} - \boldsymbol{r'}|^{-3} \sim a^{-3} \left[1 + \frac{3}{a} (x \cos \varphi + y \sin \varphi) \right]$$

を利用して、原点近傍における E(r) を計算せよ.このとき、q と逆符号の点電荷を原点から z 軸方向にわずかにずれた位置に置いたとき、点電荷が受ける力の向きを答えよ.また、ずれの方向が xy 平面上(z=0)のとき、点電荷が受ける力の向きを答えよ.

2022 年度 問題 2

答案 原点近傍において、

$$\begin{split} E(r) &= \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \int_C q \, \mathrm{d}s' \, \frac{r - r'}{|r - r'|^3} \\ &\sim \frac{q}{4\pi\varepsilon_0} \int_0^{2\pi} a \, \mathrm{d}\varphi \begin{pmatrix} x - a\cos\varphi \\ y - a\sin\varphi \end{pmatrix} \left(1 + \frac{3x}{a}\cos\varphi + \frac{3y}{a}\sin\varphi \right) \\ &= \frac{q}{4\pi\varepsilon_0} \int_0^{2\pi} \mathrm{d}\varphi \begin{pmatrix} (x - a\cos\varphi)(a + 3x\cos\varphi + 3y\sin\varphi) \\ (y - a\sin\varphi)(a + 3x\cos\varphi + 3y\sin\varphi) \\ az + 3ax\cos\varphi + 3ay\sin\varphi \end{pmatrix} \\ &= \frac{q}{4\pi\varepsilon_0} \int_0^{2\pi} \mathrm{d}\varphi \begin{pmatrix} ax - 3ax\cos^2\varphi \\ ay - 3ay\sin^2\varphi \\ az \end{pmatrix} \\ &= \frac{q}{4\pi\varepsilon_0} \begin{pmatrix} 2\pi ax - 3\pi ax \\ 2\pi ay - 3\pi ay \\ 2\pi az \end{pmatrix} \\ &= \frac{qa}{4\varepsilon_0} \begin{pmatrix} -x \\ -y \\ 2z \end{pmatrix}. \end{split}$$

また, q と逆符号の点電荷が受ける力は, ずれが z 軸方向のときずれを小さくする向きに, ずれが xy 平面上のときずれを大きくする向きに, いずれもずれと並行にはたらく.

II. 次に, C が原点を中心に電荷とともに xy 平面内で一定の角速度で回転する場合を考える. 回転の向きは z 軸の z が正の領域から見て反時計回りとする. これは, 回路 C に定常電流 I が生じている状況に他ならな い. この電流 I による位置 r におけるベクトルポテンシャル A(r) は

$$\boldsymbol{A}(\boldsymbol{r}) = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int_C \frac{\mathrm{d}\boldsymbol{r'}}{|\boldsymbol{r} - \boldsymbol{r'}|}$$

で与えられる. ここで, μ_0 は真空の透磁率である. r' は C 上の位置, dr' は C の線要素ベクトルである. 以下の問いに答えよ.

(4) C の電流 I による原点近傍の位置 $\mathbf{r}=(x,y,z)$ におけるベクトルポテンシャル $\mathbf{A}(\mathbf{r})=(A_x,A_y,A_z)$ を、 $|\mathbf{r}|\ll a$ の条件で $|\mathbf{r}-\mathbf{r'}|^{-1}$ を x,y,z の 1 次の項まで展開した式を利用して求めよ.

答案

$$\frac{1}{|r - r'|} = \left[(x - a\cos\varphi)^2 + (y - a\sin\varphi)^2 + z^2 \right]^{-\frac{1}{2}}$$

より,

$$\frac{1}{|\boldsymbol{r}-\boldsymbol{r'}|}\bigg|_{\boldsymbol{r}=0} = \frac{1}{|\boldsymbol{r'}|} = \frac{1}{a},$$

$$\begin{split} \left. \left(\frac{\partial}{\partial x} \frac{1}{|\boldsymbol{r} - \boldsymbol{r'}|} \right) \right|_{\boldsymbol{r} = 0} &= -\left. \frac{x - a \cos \varphi}{|\boldsymbol{r} - \boldsymbol{r'}|^3} \right|_{\boldsymbol{r} = 0} = \frac{\cos \varphi}{a^2}, \\ \left. \left(\frac{\partial}{\partial y} \frac{1}{|\boldsymbol{r} - \boldsymbol{r'}|} \right) \right|_{\boldsymbol{r} = 0} &= \frac{\sin \varphi}{a^2}, \\ \left. \left(\frac{\partial}{\partial z} \frac{1}{|\boldsymbol{r} - \boldsymbol{r'}|} \right) \right|_{\boldsymbol{r} = 0} &= 0, \end{split}$$

なので、原点近傍において、

$$\frac{1}{|\boldsymbol{r}-\boldsymbol{r}'|}\sim\frac{1}{a}+\frac{x\cos\varphi}{a^2}+\frac{y\sin\varphi}{a^2}=\frac{1}{a^2}(a+x\cos\varphi+y\sin\varphi)$$

となる. よって, 原点近傍で,

$$\mathbf{A}(\mathbf{r}) \sim \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int_0^{2\pi} \begin{pmatrix} -a\sin\varphi \,\mathrm{d}\varphi \\ a\sin\varphi \,\mathrm{d}\varphi \end{pmatrix} \frac{1}{a^2} (a + x\cos\varphi + y\sin\varphi)$$

$$= \frac{\mu_0 I}{4\pi a} \int_0^{2\pi} \mathrm{d}\varphi \begin{pmatrix} -y\sin^2\varphi \\ x\cos^2\varphi \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$= \frac{\mu_0 I}{4\pi a} \begin{pmatrix} -\pi y \\ \pi x \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$= \frac{\mu_0 I}{4a} \begin{pmatrix} -y \\ x \\ 0 \end{pmatrix}$$

となる.

(5) (4) で求めたベクトルポテンシャルを使って磁束密度 B を求めよ.

答案 $\boldsymbol{B} = \nabla \times \boldsymbol{A}$ より、

$$B_x = B_y = 0, \quad B_z = \frac{\mu_0 I}{2a}.$$

(6) C の z 軸まわりの慣性モーメントと角運動量ベクトルをそれぞれ \mathcal{I}_C , \mathbf{L} とする。電流 I を a,q,\mathcal{I}_C , \mathbf{L} の大きさ L によって表せ。また,ここで求めた表式と(5)の結果を用いて \mathbf{B} と \mathbf{L} の関係を求めよ。さらに,原点に磁気モーメント \mathbf{M} を置くとき, \mathbf{M} と \mathbf{B} のポテンシャルエネルギー(相互作用エネルギー) V が $V = -\mathbf{M} \cdot \mathbf{B}$ で表されるとして,V を \mathbf{M} と \mathbf{L} の内積を含む式で表せ。

答案 C の回転の角速度は $\frac{L}{\mathcal{I}_C}$ なので、 $I=\frac{qaL}{\mathcal{I}_C}$ である。また、 $B_z=\frac{\mu_0qL}{2\mathcal{I}_C}$ で、 \mathbf{L} は z 軸正の向きなので、 $\mathbf{B}=\frac{\mu_0q}{2\mathcal{I}_C}\mathbf{L}$ が成り立つ。よって、原点に磁気モーメント \mathbf{M} を置いたとき、相互作用のポテンシャルエネルギーは $V=-\frac{\mu_0q}{2\mathcal{I}_C}\mathbf{M}\cdot\mathbf{L}$ となる。

III. 最後に、 定常電流 I が流れている回路 C の半径 a が微小である場合を考える. 定常電流 I の向きは前 問 II と同じとする.

(7) C の電流 I による位置 $\mathbf{r}=(x,y,z)$ におけるベクトルポテンシャル $\mathbf{A}(\mathbf{r})=(A_x,A_y,A_z)$ を, $|\mathbf{r}|\gg a$ の条件で $|\mathbf{r}-\mathbf{r'}|^{-1}$ を a の 1 次の項まで展開した式を利用して表すと,

$$\mathbf{A}(\mathbf{r}) = \frac{\mu_0 I a^2}{4r^3} (-y, x, 0)$$

となる. 磁束密度 ${m B}({m r})$ を求めよ. また, ${m m_1}=(0,0,\pi Ia^2)$ と定義すると, 磁束密度 ${m B}$ は

$$\boldsymbol{B}(\boldsymbol{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi r^5} \big[3(\boldsymbol{m_1} \cdot \boldsymbol{r}) \boldsymbol{r} - \boldsymbol{m_1} r^2 \big]$$

と一致することを示せ. ただし, r = |r| である.

答案 例えば、 $\frac{\partial}{\partial x}\frac{1}{r^3}=-\frac{3x}{r^5}$ なので、 $\nabla\frac{1}{r^3}=-\frac{3r}{r^5}$ が成り立つ. よって、

$$\begin{split} \mathbf{B}(\mathbf{r}) &= \mathbf{\nabla} \times \mathbf{A} \\ &= \frac{\mu_0 I a^2}{4} \left[\left(\mathbf{\nabla} \frac{1}{r^3} \right) \times \begin{pmatrix} -y \\ x \\ 0 \end{pmatrix} + \frac{1}{r^3} \mathbf{\nabla} \times \begin{pmatrix} -y \\ x \\ 0 \end{pmatrix} \right] \\ &= \frac{\mu_0 I a^2}{4} \left[-\frac{3}{r^5} \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} -y \\ x \\ 0 \end{pmatrix} + \frac{1}{r^3} \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 2 \end{pmatrix} \right] \\ &= \frac{\mu_0 I a^2}{4r^5} \left[3 \begin{pmatrix} xz \\ yz \\ z^2 - r^2 \end{pmatrix} + r^2 \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 2 \end{pmatrix} \right] \\ &= \frac{\mu_0 I a^2}{4r^5} (3z\mathbf{r} - r^2\mathbf{e}_z) \end{split}$$

となる. ただし, $e_z = (0,0,1)$ である. また, $m_1 = \pi I a^2 e_z$ なので,

$$\begin{split} \boldsymbol{B}(\boldsymbol{r}) &= \frac{\mu_0}{4\pi r^5} \pi I a^2 \big[3(\boldsymbol{e}_z \cdot \boldsymbol{r}) \boldsymbol{r} - \boldsymbol{e}_z r^2 \big] \\ &= \frac{\mu_0}{4\pi r^5} \big[3(\boldsymbol{m_1} \cdot \boldsymbol{r}) \boldsymbol{r} - \boldsymbol{m_1} r^2 \big] \end{split}$$

が成り立つ.

(8) (7) の m_1 による磁束密度 B に対して、原点からの距離 r の z 軸上の位置 r に別の磁気モーメント m_2 を置く、 $m_2=\pm m_1$ のとき、それぞれ m_2 と B のポテンシャルエネルギー(相互作用エネルギー) V

2022 年度

を I,a,r を含む式で表せ. 次に, 原点からの距離 r の xy 平面上の位置 r に m_2 を置き直す. $m_2=\pm m_1$ のとき, それぞれ同様に V を求めよ.

答案 m_2 が z 軸上のとき, $m_1 \cdot r = \pi I a^2 e_z \cdot r = \pi I a^2 r$ なので,

$$\begin{split} V &= \mp \boldsymbol{m_1} \cdot \frac{\mu_0}{4\pi r^5} \big[3(\boldsymbol{m_1} \cdot \boldsymbol{r}) \boldsymbol{r} - \boldsymbol{m_1} r^2 \big] \\ &= \mp \frac{\mu_0}{4\pi r^5} \big[3(\boldsymbol{m_1} \cdot \boldsymbol{r})^2 - \boldsymbol{m_1}^2 r^2 \big] \\ &= \mp \frac{\pi \mu_0 I^2 a^4}{2r^3} \end{split}$$

となる. また, m_2 が xy 平面上のとき, $m_1 \cdot r = 0$ なので,

$$egin{aligned} V &= \mp m{m_1} \cdot rac{\mu_0}{4\pi r^5} ig(-m{m_1} r^2ig) \ &= \pm rac{\pi \mu_0 I^2 a^4}{4r^3} \end{aligned}$$

となる.