

2016年度 A セメスター 電磁気学 B (担当: 加藤雄介)
レポート問題 II 解答例 2016.12.21 (文責: 福井)

第 1 問

(1) 原点にある電気双極子モーメント p' が位置 r につくる電場は

$$\mathbf{E}(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{3(\mathbf{p}' \cdot \mathbf{r})\mathbf{r}}{r^5} - \frac{\mathbf{p}'}{r^3} \right) \quad (1)$$

である. 双極子 p' から点電荷 $+q$ への位置ベクトルは, x 方向への位置ベクトルを e_x とすると

$$\left(l - \frac{d}{2} \right) e_x \quad (2)$$

なので, $\mathbf{p}' = p' e_x$ より p' が点電荷 $+q$ の位置につくる電場 \mathbf{E}_+ は

$$\mathbf{E}_+ = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{3p'(l - d/2)^2}{(l - d/2)^5} e_x - \frac{p'}{(l - d/2)^3} e_x \right] \quad (3)$$

$$= \frac{p'}{2\pi\epsilon_0} \frac{1}{(l - d/2)^3} e_x \quad (4)$$

である. 同様に, 双極子 p' から点電荷 $-q$ への位置ベクトルは

$$\left(l + \frac{d}{2} \right) e_x \quad (5)$$

なので

$$\mathbf{E}_- = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{3p'(l + d/2)^2}{(l + d/2)^5} - \frac{p'}{(l + d/2)^3} \right] e_x \quad (6)$$

$$= \frac{p'}{2\pi\epsilon_0} \frac{1}{(l + d/2)^3} e_x \quad (7)$$

となる.

(2) (1) より,

$$\mathbf{F}_+ = +q\mathbf{E}_+ \quad (8)$$

$$= \frac{p'q}{2\pi\epsilon_0} \frac{1}{(l - d/2)^3} e_x, \quad (9)$$

$$\mathbf{F}_- = -q\mathbf{E}_- \quad (10)$$

$$= -\frac{p'q}{2\pi\epsilon_0} \frac{1}{(l + d/2)^3} e_x \quad (11)$$

なので, 合力は

$$\mathbf{F} = \mathbf{F}_+ + \mathbf{F}_- \quad (12)$$

$$= \frac{p'q}{2\pi\epsilon_0} \left[\frac{1}{(l - d/2)^3} - \frac{1}{(l + d/2)^3} \right] e_x \quad (13)$$

である.

(3) $|x| \ll 1$ のとき, Taylor 展開して x の 2 次以上の項を無視すると

$$(1 \pm x)^{-3} \simeq 1 \mp 3x \quad (14)$$

となるので

$$\left(l \mp \frac{d}{2}\right)^{-3} = l^{-3} \left(1 \mp \frac{d}{2l}\right)^{-3} \quad (15)$$

$$\simeq l^{-3} \left(1 \pm \frac{3d}{2l}\right) \quad (16)$$

を用いると

$$\mathbf{F} = \frac{p'q}{2\pi\epsilon_0 l^3} \left[\left(1 + \frac{3d}{2l}\right) - \left(1 - \frac{3d}{2l}\right) \right] \mathbf{e}_x \quad (17)$$

$$= \frac{3p'qd}{2\pi\epsilon_0 l^4} \mathbf{e}_x \quad (18)$$

$$= \frac{3pp'}{2\pi\epsilon_0 l^4} \mathbf{e}_x \quad (p = qd \text{ を用いた}) \quad (19)$$

となり, 斥力が働くことが分かる.

第 2 問

(1) 点電荷 $+q$ の位置ベクトル \mathbf{r}_+ は

$$\mathbf{r}_+ = \begin{pmatrix} -d/2 \\ l \\ 0 \end{pmatrix} \quad (20)$$

なので,

$$\mathbf{p}' \cdot \mathbf{r}_+ = \begin{pmatrix} p' \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} -d/2 \\ l \\ 0 \end{pmatrix} = -p'd/2 \quad (21)$$

であり, これを用いると

$$\mathbf{E}_+ = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{-3p'd/2}{(l^2 + (d/2)^2)^{5/2}} \begin{pmatrix} -d/2 \\ l \\ 0 \end{pmatrix} - \frac{p'}{(l^2 + (d/2)^2)^{3/2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right] \quad (22)$$

であり, 同様に

$$\mathbf{E}_- = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{+3p'd/2}{(l^2 + (d/2)^2)^{5/2}} \begin{pmatrix} +d/2 \\ l \\ 0 \end{pmatrix} - \frac{p'}{(l^2 + (d/2)^2)^{3/2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right] \quad (23)$$

である.

(2) (1) より

$$\mathbf{F}_+ = +q\mathbf{E}_+ \quad (24)$$

$$= \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{-3p'd/2}{(l^2 + (d/2)^2)^{5/2}} \begin{pmatrix} -d/2 \\ l \\ 0 \end{pmatrix} - \frac{p'}{(l^2 + (d/2)^2)^{3/2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right], \quad (25)$$

$$\mathbf{F}_- = -q\mathbf{E}_- \quad (26)$$

$$= -\frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{+3p'd/2}{(l^2 + (d/2)^2)^{5/2}} \begin{pmatrix} +d/2 \\ l \\ 0 \end{pmatrix} - \frac{p'}{(l^2 + (d/2)^2)^{3/2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right] \quad (27)$$

なので, 合力は

$$\mathbf{F} = \mathbf{F}_+ + \mathbf{F}_- \quad (28)$$

$$= \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{-3p'd/2}{(l^2 + (d/2)^2)^{5/2}} \begin{pmatrix} -d/2 + d/2 \\ l + l \\ 0 \end{pmatrix} \quad (29)$$

$$= -\frac{3p'qd}{4\pi\epsilon_0} \frac{l}{(l^2 + (d/2)^2)^{5/2}} \mathbf{e}_y \quad (30)$$

となる. ここで, $\mathbf{e}_y = (0, 1, 0)$ は y 方向の単位ベクトルである.

(3) $|x| \ll 1$ のとき Taylor 展開して x の 2 次以上を無視すると

$$(1 + x^2)^{-5/2} = 1 - 5x(1 + x^2)^{-7/2} \Big|_{x=0} + \frac{1}{2!} \left[-5(1 + x^2)^{-7/2} + 35x^2(1 + x^2)^{-9/2} \right] \Big|_{x=0} x^2 + \dots \quad (31)$$

$$= 1 - \frac{5}{2}x^2 + \dots \quad (32)$$

$$\simeq 1 \quad (33)$$

となるので, 微小量 $d/(2l)$ の 2 次以上の項を無視すると

$$\left(l^2 + \left(\frac{d}{2} \right)^2 \right)^{-5/2} = l^{-5} \left(1 + \left(\frac{d}{2l} \right)^2 \right)^{-5/2} \quad (34)$$

$$\simeq l^{-5} \quad (35)$$

であるので,

$$\mathbf{F} \simeq -\frac{3pp'}{4\pi\epsilon_0 l^4} \mathbf{e}_y \quad (p = qd \text{ を用いた}) \quad (36)$$

となり, 第 1 問とは異なり引力が働くことが分かる.

第3問

(1) r 方向の単位ベクトルは

$$\mathbf{e}_r = \frac{\mathbf{r}}{r} \quad (37)$$

より, 電場の r 方向成分は

$$E_r = \mathbf{E} \cdot \mathbf{e}_r = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{3(\mathbf{p} \cdot \mathbf{r})}{r^5} \mathbf{r} \cdot \left(\frac{\mathbf{r}}{r} \right) - \frac{1}{r^3} \mathbf{p} \cdot \frac{\mathbf{r}}{r} \right) \quad (38)$$

$$= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{3pr \cos \theta}{r^5} \frac{r^2}{r} - \frac{pr \cos \theta}{r^4} \right) \quad (39)$$

$$= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{2p \cos \theta}{r^3} \quad (40)$$

$$= \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{p \cos \theta}{r^3} \quad (41)$$

である.

また, 図1より

$$\mathbf{p} \cdot \mathbf{e}_\theta = p \cos \left(\theta + \frac{\pi}{2} \right) \quad (42)$$

$$= p \left(\cos \theta \cos \frac{\pi}{2} - \sin \theta \sin \frac{\pi}{2} \right) \quad (43)$$

$$= -p \sin \theta, \quad (44)$$

$$\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_\theta = 0 \quad (45)$$

なので,

$$E_\theta = \mathbf{E} \cdot \mathbf{e}_\theta = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{3(\mathbf{p} \cdot \mathbf{r})}{r^5} \mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_\theta - \frac{1}{r^3} \mathbf{p} \cdot \mathbf{e}_\theta \right) \quad (46)$$

$$= + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{p \sin \theta}{r^3} \quad (47)$$

である.

(2) 無限遠点から r まで, r 方向向きの積分路に沿って線積分を行う.

$$\phi(\mathbf{r}) = - \int_{+\infty}^r d\mathbf{r}' \cdot \mathbf{E}(\mathbf{r}') \quad (48)$$

$$= \int_{+\infty}^r dr' E_r(r') \quad (49)$$

$$= - \frac{p \cos \theta}{2\pi\epsilon_0} \int_{+\infty}^r dr' \frac{1}{r'^3} \quad (50)$$

$$= - \frac{p \cos \theta}{2\pi\epsilon_0} \left[-\frac{1}{2} \frac{1}{r'^2} \right]_{+\infty}^r \quad (51)$$

$$= \frac{p \cos \theta}{4\pi\epsilon_0 r^2} \left(= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\mathbf{p} \cdot \mathbf{r}}{r^3} \right). \quad (52)$$

(3) A, B, C, D にある双極子モーメントが原点 O につくる電場の r, θ 方向成分はそれぞれ ($r = a, \theta = \pi/2$ より)

$$E_r = 0 \quad (53)$$

$$E_\theta = \frac{p}{4\pi\epsilon_0 a^3} \quad (54)$$

である. 図 2 に例として点 A にある双極子を原点とした極座標での点 O を示した. 図より, このとき ($\theta = \pi/2$) の θ 方向は直交座標系 z 方向なので, A, B, C, D の双極子が原点 O に作る電場は直交座標表示で

$$\mathbf{E}_{ABCD} = -\frac{p}{4\pi\epsilon_0 a^3} \mathbf{e}_z \times 4 \quad (55)$$

$$= -\frac{p}{\pi\epsilon_0 a^3} \mathbf{e}_z \quad (56)$$

である.

(4) 点 E の双極子が点 O に作る電場は $r = a, \theta = \pi$ より

$$E_r = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{-p}{a^3} \quad (57)$$

$$E_\theta = 0 \quad (58)$$

であり, $-z$ 向きである. 点 F の双極子が点 O に作る電場は $r = a, \theta = 0$ より

$$E_r = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{p}{a^3} \quad (59)$$

$$E_\theta = 0 \quad (60)$$

であり, $+z$ 向きである. 従って, E と F の双極子が O に作る合成電場は直交座標系で

$$\mathbf{E}_{EF} = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{-p}{a^3} (-\mathbf{e}_z) + \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{p}{a^3} \mathbf{e}_z \quad (61)$$

$$= \frac{p}{\pi\epsilon_0 a^3} \mathbf{e}_z \quad (62)$$

である. よって, (3) の結果と合わせると A, B, C, D, E, F にある双極子が原点 O に作る電場は

$$\mathbf{E}_{ABCDEF} = \mathbf{0} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad (63)$$

となる.

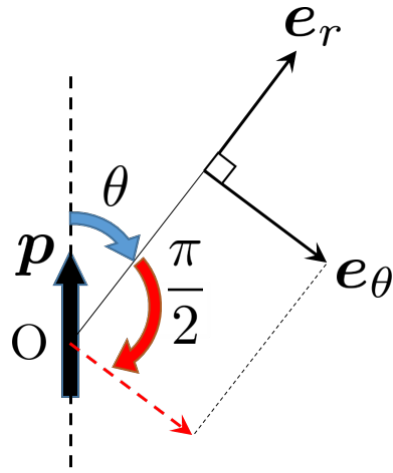


図 1: e_θ の方向

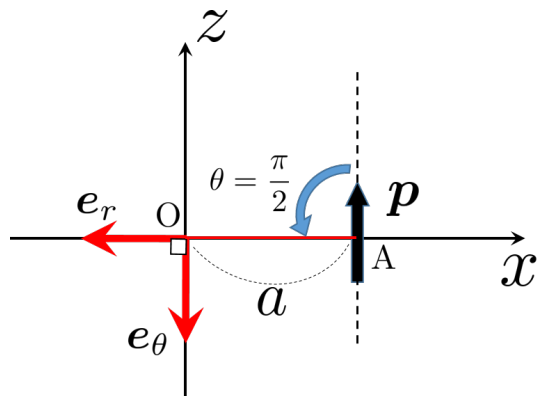


図 2: 点 A を原点とする極座標で見た点 O