

問題 11 A [静電界・定常電流]

I

- (1) 金属棒を含む同心円の円筒形 (半径
- r
- , 長さ
- l
-) の部分にガウスの法則を適用する。

$$\int_S \mathbf{E} \cdot \mathbf{n} dS = \frac{\lambda}{\epsilon_0}$$

ここで, \mathbf{n} は微小面積 dS の法線ベクトルである。この円筒形の上面と下面では, 電界 \mathbf{E} と法線ベクトル \mathbf{n} は直交するので積分はゼロになる。従って,

$$E(r) \cdot 2\pi r = \frac{\lambda}{\epsilon_0} \quad \therefore E(r) = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r} \quad (r > R).$$

- (2) 設問(1)の結果を用いると,

$$E(x) = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{x} + \frac{1}{a-x} \right).$$

- (3) A, B 間の電位差
- ϕ
- は,

$$\phi = \int_R^{a-R} E(x) dx = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \int_R^{a-R} \left(\frac{1}{x} + \frac{1}{a-x} \right) dx = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \left(\ln \frac{a-R}{R} - \ln \frac{R}{a-R} \right) = \frac{\lambda}{\pi\epsilon_0} \ln \frac{a-R}{R}.$$

単位長さあたりの静電容量 C は,

$$C = \frac{\lambda}{\phi} = \pi\epsilon_0 \left(\ln \frac{a-R}{R} \right)^{-1} \quad \text{または, } a \gg R \text{ を考慮して, } C = \frac{\pi\epsilon_0}{\ln(a/R)}.$$

II

$$(1) \quad \phi(x, y, z) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left\{ \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2 + (z-d)^2}} + \frac{-1}{\sqrt{x^2 + y^2 + (z+d)^2}} \right\}.$$

- (2)
- $r \gg d$
- より, 電位
- $\phi(x, y, z)$
- の中括弧の中の式は以下のように近似できる。

$$\frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2 + (z \mp d)^2}} = \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2 \mp 2dz}} = r^{-1} \left(1 \mp \frac{2dz}{r^2} \right)^{-1/2}$$

一方, $2dz/r^2 \ll 1$ なので, 近似式として, $\left(1 \mp \frac{2dz}{r^2} \right)^{-1/2} \approx 1 \pm \frac{dz}{r^2}$ が成り立つ。したがって,

$$\frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2 + (z \mp d)^2}} = r^{-1} \left(1 \pm \frac{dz}{r^2} \right)$$

$$\therefore \phi(x, y, z) = \frac{2qdz}{4\pi\epsilon_0 r^3} = \frac{qdz}{2\pi\epsilon_0 r^3}.$$

1/2

平成19年度大学院工学研究科博士前期課程試験問題 解答

問題11 B [電磁誘導・電磁波]

問I. 解答

(1) コイル面が磁界 H の方向と角度 θ をなすとき, コイルの鎖交磁束は

$$\Phi = \int_S \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S} = \int_S \mu_0 \mathbf{H} \cdot d\mathbf{S} = \mu_0 H S_0 \cos \theta$$

$$\because \theta = \omega t$$

$$\therefore \Phi = \mu_0 H S_0 \cos(\omega t)$$

(2) (a) コイルに生じる起電力が微小ギャップ AB 間の電圧になる. $H = H_0$ のとき,

$$e = -\frac{d\Phi}{dt} = \mu_0 H_0 S_0 \omega \sin(\omega t)$$

(b) $H = H_0 \sin(\omega t)$ のとき,

$$\Phi = \mu_0 H_0 S_0 \sin(\omega t) \cos(\omega t) = \frac{1}{2} \mu_0 H_0 S_0 \sin(2\omega t)$$

$$e = -\frac{d\Phi}{dt} = -\mu_0 H_0 S_0 \omega \cos(2\omega t)$$

問題11B

2/2

問 II. 解答

(1) 入射波の電界ベクトルは,

$$\mathbf{E}_{i1} = \hat{\mathbf{y}} E_0 \exp\{-jk_0(-x \cos \theta_{i1} + z \sin \theta_{i1})\}$$

(2) 入射波の磁界ベクトルは, 平面波であることから,

$$\mathbf{H}_{i1} = \frac{1}{\eta_1} \hat{\mathbf{u}} \times \mathbf{E}_{i1} \quad \text{ただし, } \hat{\mathbf{u}} = -\hat{\mathbf{x}} \cos \theta_{i1} + \hat{\mathbf{z}} \sin \theta_{i1}, \quad \eta_1 = \sqrt{\frac{\mu_1 \mu_0}{\epsilon_1 \epsilon_0}} = \sqrt{\frac{\mu_0}{\epsilon_0}}$$

よって,

$$\mathbf{H}_{i1} = E_0 \sqrt{\frac{\epsilon_0}{\mu_0}} (-\hat{\mathbf{x}} \times \hat{\mathbf{y}} \cos \theta_{i1} + \hat{\mathbf{z}} \times \hat{\mathbf{y}} \sin \theta_{i1}) \exp\{-jk_0(-x \cos \theta_{i1} + z \sin \theta_{i1})\}$$

$$\therefore \mathbf{H}_{i1} = E_0 \sqrt{\frac{\epsilon_0}{\mu_0}} (-\hat{\mathbf{z}} \cos \theta_{i1} - \hat{\mathbf{x}} \sin \theta_{i1}) \exp\{-jk_0(-x \cos \theta_{i1} + z \sin \theta_{i1})\}$$

(3) 境界において, 電界, 磁界とも, 接線成分が連続なので,

$$\text{電界の境界条件: } \hat{\mathbf{x}} \times (\mathbf{E}_{i1} + \mathbf{E}_{r1} - \mathbf{E}_{t1}) = \mathbf{0}$$

$$\text{磁界の境界条件: } \hat{\mathbf{x}} \times (\mathbf{H}_{i1} + \mathbf{H}_{r1} - \mathbf{H}_{t1}) = \mathbf{0}$$

(4)

スネルの法則より,

$$\text{面①において, } k_0 \sin \theta_{i1} = k_1 \sin \theta_{t1}$$

$$\text{面②において, } k_1 \sin \theta_{t2} = k_0 \sin \theta_{i2}$$

$$\theta_{i1} = \theta_{i2} \quad \text{なので,}$$

$$k_0 \sin \theta_{i1} = k_0 \sin \theta_{i2}$$

$$\therefore \theta_{i1} = \theta_{i2}$$