

A 問題

問 1 (1) リ (2) ヲ (3) ワ (4) ヨ (5) ヘ

ガウスの法則から、真空中にある半径 r_0 の球殻とその内部にトータル Q の電荷を与えた場合の中心から r ($r \geq r_0$) の点での外向きの電場の大きさは、

$$E(r) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \quad (1)$$

であるから、その球殻の電位は、中心から r_1 の点を基準とすると、

$$V = \int_{r_1}^{r_0} E(r) dr = \left[\frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r} \right]_{r_1}^{r_0} \quad (2)$$

となる。ここで、外向きの電場を正としているため、電圧の式に負号は入らない。

(1)

球殻 B に電荷 Q を与える場合、無限遠を接地電位（零）としたときの球殻 B の電位は式 (2) より、

$$V_B = \left[\frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r} \right]_{\infty}^b = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 b}. \quad (3)$$

また、球殻 A の電荷は 0 であるので、球殻 B を基準としたときの球殻 A の電位は、

$$V_{AB} = \left[\frac{0}{4\pi\epsilon_0 r} \right]_b^a = 0. \quad (4)$$

よって、無限遠を接地電位（零）としたときの球殻 A の電位は

$$V_A = V_B + V_{AB} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 b}. \quad \dots (1)$$

(2)

球殻 A に生じる電荷を Q_1 とすると、球殻 B の内側の電荷は $-Q_1$ 、外側の電荷は $Q + Q_1$ となる。球殻 B と内部のトータルの電荷は $Q + Q_1$ であるから、先ほどと同様に、無限遠を接地電位（零）としたときの球殻 A の電位は、

$$V_A = \frac{Q + Q_1}{4\pi\epsilon_0 b} + \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{a} - \frac{1}{b} \right). \quad (6)$$

球殻 A が接地されているということは、この電位が零でないとおかしいので、球殻 A に生じる電荷は

$$Q_1 = -\frac{a}{b}Q. \quad \dots (2)$$

(3)

$$V_B = \frac{Q + Q_1}{4\pi\epsilon_0 b} = \frac{(b-a)Q}{4\pi\epsilon_0 b^2}. \quad \dots (\text{フ}) \quad (8)$$

(4)

$$C = \frac{Q}{V_B} = \frac{4\pi\epsilon_0 b^2}{b-a}. \quad \dots (\text{エ}) \quad (9)$$

(5)

球殻 C の内側に生じる電荷を Q_2 とすると、球殻 B の外側の電荷は $-Q_2$ 、内側の電荷は $Q + Q_2$ となり、球殻 A の電荷に生じる電荷は $-Q - Q_2$ となる。球殻 B と内部のトータルの電荷は $-Q_2$ であるから、球殻 C を接地電位（零）としたときの球殻 A の電位は、

$$V_{AC} = V_{BC} + V_{AB} = \frac{-Q_2}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{b} - \frac{1}{c} \right) + \frac{-Q - Q_2}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{a} - \frac{1}{b} \right). \quad (10)$$

この電位が零でないとおかしいので、

$$Q_2 = -\frac{(b-a)c}{(c-a)b} Q \quad \dots (\text{カ}) \quad (11)$$

問2

$$(1) B_H(x) = B(x + \frac{R}{2}) + B(x - \frac{R}{2}) \quad \underline{\text{(7)}} \quad \#$$

$$(2) B(x + \frac{R}{2})'' = \frac{\mu_0 I R^2}{2} \frac{12(x + \frac{R}{2})^2 - 3R^2}{((x + \frac{R}{2})^2 + R^2)^{\frac{7}{2}}}$$

よ、 $x=0$ のときの分子は

$$12(0 + \frac{R}{2})^2 - 3R^2 = 0$$

 $B(x - \frac{R}{2})''$ (2) の場合と同様に 0 である。

$$B_H''(0) = 0 \quad \underline{\text{(1)}} \quad \#$$

$$(3) B_H(-x) = B(-x + \frac{R}{2}) + B(-x - \frac{R}{2})$$

$$= B(-(\frac{R}{2} - x)) + B(-(\frac{R}{2} + x))$$

$$= B(x - \frac{R}{2}) + B(x + \frac{R}{2}) = B_H(x)$$

よって $B_H(x)$ は偶関数 $\underline{\text{(4)}} \quad \#$

$$(4) B_H(x) = B_H(0) + \underbrace{B_H'(0)}_{(3) \text{より}} x + \underbrace{\frac{B_H''(0)}{2!}}_{(2) \text{より}} x^2 + \underbrace{\frac{B_H'''(0)}{3!}}_{(3) \text{より}} x^3 + \dots$$

3乗 $\underline{\text{(1)}} \quad \#$ (5) ほぼ一定の $\underline{\text{(1)}} \quad \#$

問3

(1) 端子 A-B 間から見た ~~左側のインダクタンス~~ → ノイズ

回路全体のインダクタンス → シルズ

$$\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} + \frac{1}{R_3} \quad (4) \#$$

(2) A-B間を短絡して、端子 B から R_1 および R_2 を介して端子 A へ流れる電流

$$\frac{E_1}{R_1} + \frac{E_2}{R_2} \quad (1) \# \quad \left(\frac{E_1}{R_1} + \frac{E_2}{R_2} + \frac{0}{R_3} \text{ と考えて同じ} \right)$$

(3) シルズ (1) #

$$V = \frac{\frac{E_1}{R_1} + \frac{E_2}{R_2} + \frac{0}{R_3}}{\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} + \frac{1}{R_3}}$$

(4) 電圧源を短絡除去して、端子 A-B から見た左側の合成抵抗

$$R_1 \parallel R_2 = \frac{R_1 R_2}{R_1 + R_2} \quad (1) \#$$

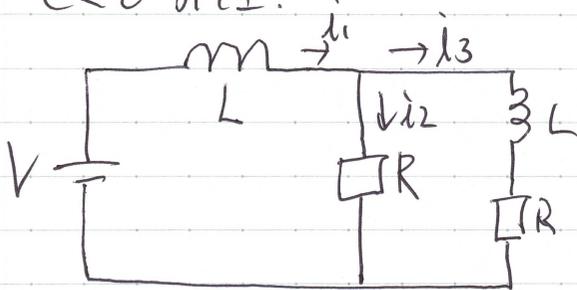
(5)

$$V = \frac{\frac{E_1}{R_1} + \frac{E_2}{R_2}}{\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} + \frac{R_1 R_2}{R_1 R_2} \cdot \frac{R_1 + R_2}{R_1 R_2}} = \frac{\frac{R_2 E_1 + R_1 E_2}{R_1 R_2}}{2 \cdot \frac{R_1 + R_2}{R_1 R_2}} = \frac{R_2 E_1 + R_1 E_2}{2(R_1 + R_2)}$$

$$P = \frac{V^2}{R_3} = \frac{(R_2 E_1 + R_1 E_2)^2}{4(R_1 + R_2)^2} \cdot \frac{R_1 + R_2}{R_1 R_2} = \frac{(R_2 E_1 + R_1 E_2)^2}{4 R_1 R_2 (R_1 + R_2)} \quad (1) \#$$

問4

$$(1) \quad L \frac{di(t)}{dt} + L \frac{di(t)}{dt} + Ri(t) = 2L \frac{di(t)}{dt} + Ri(t) \quad (1)_{\text{H}}$$

(2) $t < 0$ のとき.

直流定常状態なので L の両端の電圧はゼロ
 かつ $i_1 = i_2 + i_3$

$$i_2 = i_3 = \frac{V}{R}, \quad i_1 = \frac{2V}{R}$$

よって インダクタの磁束は

$$\Phi = Li_1 + Li_3 = \frac{3VL}{R} \quad (1)_{\text{H}}$$

(3) $t \gg 0$ の定常状態では L の両端の電圧はゼロ
 かつ

$$i_s(t) = \frac{V}{R} \quad (1)_{\text{H}}$$

(4) 過渡解を $i_T(t) = Ke^{\lambda t}$ とおくと (1) の右辺を 0 として.

$$2Lk\lambda e^{\lambda t} + Rke^{\lambda t} = 0$$

$$\therefore \lambda = -\frac{R}{2L}$$

よって

$$i_T(t) = Ke^{-\frac{R}{2L}t} \quad (1)_{\text{H}}$$

(5) (2) より.

$$i(0) = \frac{1}{2L} \frac{3VL}{R} = \frac{3V}{2R}$$

(3), (4) より

$$i(t) = i_T(t) + i_s(t) = \frac{V}{R} + Ke^{-\frac{R}{2L}t}$$

よって $i(0)$ の値から K を求めて.

$$i(t) = \frac{V}{R} + \frac{V}{2R} e^{-\frac{R}{2L}t} \quad (7)_{\text{H}}$$

B問題

NO.

DATE

問5

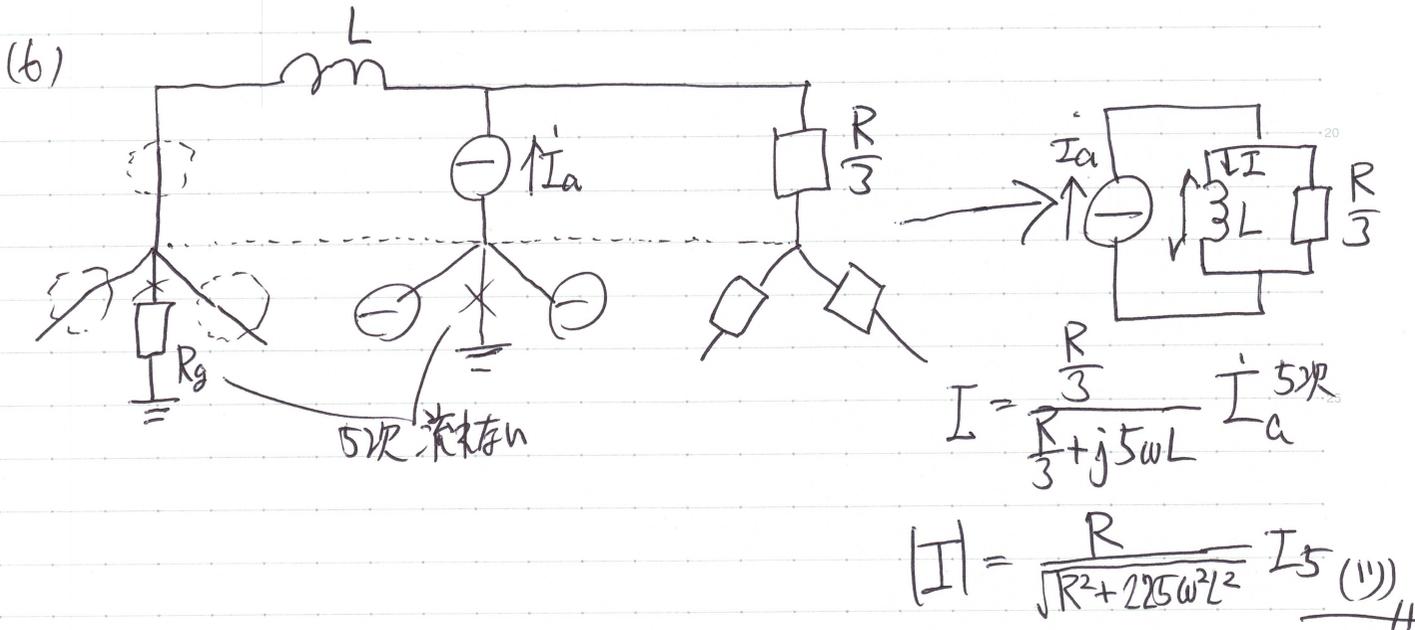
(1) Δ 結線 (ホ) //

(2) A: 電流源 \rightarrow 開放除去 (ト) //

(3) B: 電圧源 \rightarrow 短絡除去 (ニ) //

$$\begin{aligned}
 (4) \quad i_a(t) &= \sqrt{2} I_3 \sin 3\omega t + \sqrt{2} I_5 \sin 5\omega t \\
 i_b(t) &= \sqrt{2} I_3 \sin 3\omega t + \sqrt{2} I_5 \sin\left(5\omega t + \frac{2}{3}\pi\right) \\
 i_c(t) &= \sqrt{2} I_3 \sin 3\omega t + \sqrt{2} I_5 \sin\left(5\omega t - \frac{2}{3}\pi\right) \\
 &= 0 \quad \text{(フ) //}
 \end{aligned}$$

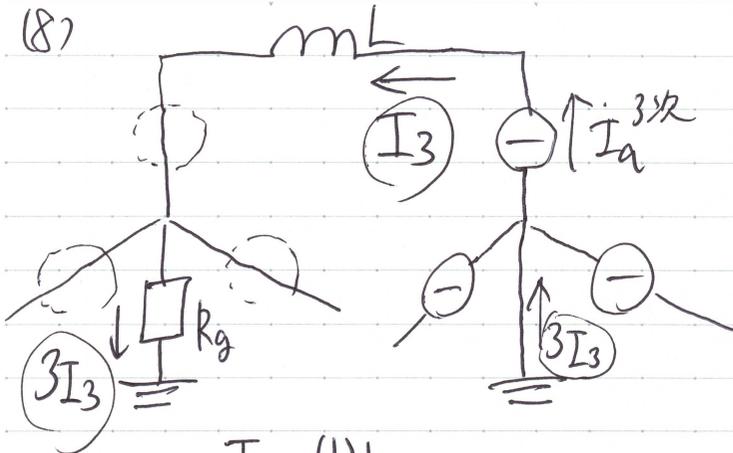
(5) 中性点 N_2 の接地線 (イ) //



(7) $|V| = |j5\omega L| |I| = \frac{5\omega L R}{\sqrt{R^2 + 225\omega^2 L^2}} I_5 \quad \text{(エ) //}$

問5 続き

(8)



$$I_3 \quad (1) \quad \underline{\underline{\quad}}$$

$$(9) \quad 3I_3 \quad (4) \quad \underline{\underline{\quad}}$$

$$(10) \quad V = R_g \cdot 3I_3 + j\omega L \cdot 3I_3$$

$$|V| = 3 \sqrt{R_g^2 + \omega^2 L^2} \cdot I_3 \quad (7) \quad \underline{\underline{\quad}}$$