

no10 略解

0.

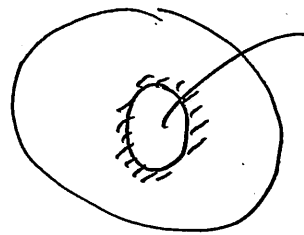
(1) 導体内では電場は 0 とならなければならない。 (理由)

$$\rho = \epsilon_0 \nabla \cdot \mathbf{E} = 0 \quad \rightarrow \quad \int dV \rho = 0 \quad \dots (\#)$$

(1) この導体内の任意の閉領域 V について成り立つ。 (したがって電荷は表面にのみ分布)

(2) 変化しない。内側の表面 (空洞のまわりの壁) に電荷が存在することはない。理由は (1) と同じ議論。

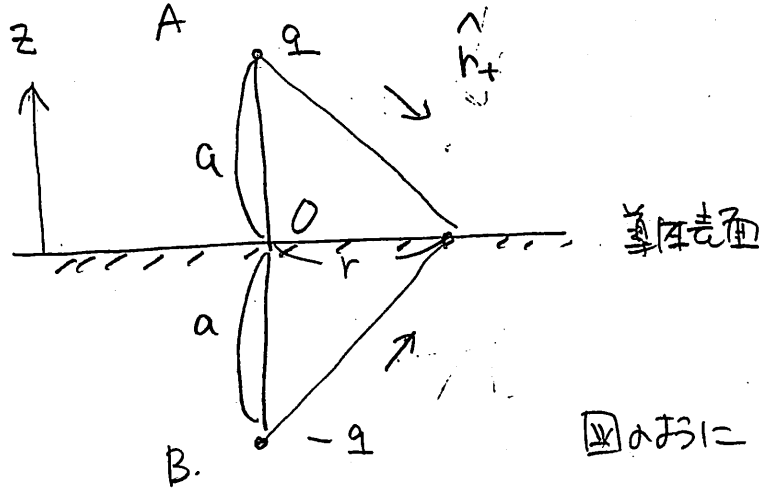
(3)



Q'

導体内に含まれる空洞を含む領域 V を考えると (#) が成り立たない。 Q' を打ち消す $-Q'$ の電荷が必要。一方、(1) と同様導体内部に電荷は存在しないのでこれは内側の表面に合致する。
一方、外側の表面には、合わせて $Q + Q'$ の電荷が合致する。

1.



導体表面 ($z=0$) 上

$$-\left. \frac{\partial \phi}{\partial z} \right|_z \propto \hat{z} \quad \dots (A)$$

仮定は正しい。

図のおりに A, B に $q, -q$ の電荷を置いて場合を仮想的に考えよ (導体を取り除いた真空) 図のおりに原点 O をとて

$$\begin{aligned} E(x, y, 0) &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r^2+a^2} (\hat{r}_+ - \hat{r}_-) \\ &= -2 \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r^2+a^2} \frac{a}{\sqrt{r^2+a^2}} \hat{z} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} r &= \sqrt{x^2 + y^2} \\ \hat{r}_+ &= \frac{1}{\sqrt{r^2+a^2}} \left(r \hat{r} + \frac{a \hat{z}}{\sqrt{r^2+a^2}} \right) \end{aligned}$$

$\left(\frac{x}{r}, \frac{y}{r} \right)$

と仮定 (A) を用いる。

導体電荷は

$$\begin{aligned} \sigma(r) &= \epsilon_0 (E(x, y, 0) \cdot \hat{z}) \\ &= - \frac{q}{2\pi} \frac{a}{(r^2+a^2)^{3/2}} \end{aligned}$$

総量を求める

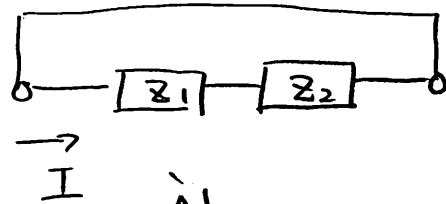
$$\int_0^{\infty} dr 2\pi r \sigma(r) = -q \int_0^{\infty} dr \frac{ar}{(r^2+a^2)^{3/2}} = -q$$

2. (a) 各結合部分で電荷がたまるまいとすると、電荷の保存則から、結合部分に流れる電流の和は0である。 ($0 = \partial_t \rho = -\nabla \cdot \mathbf{j}$)
 → キルヒホッフの法則1。

磁場がなければ $\nabla \times \mathbf{E} = -\partial_t \mathbf{B} = 0$ したがって素子をつなぐ結合部分を結ぶ: 任意の閉じた経路 (素子の中は通らない) について

$\oint d\ell \cdot \mathbf{E} = 0$ つまり各素子の両端の電位差を閉じたループに沿って足した結果は0になる。 → キルヒホッフの法則2

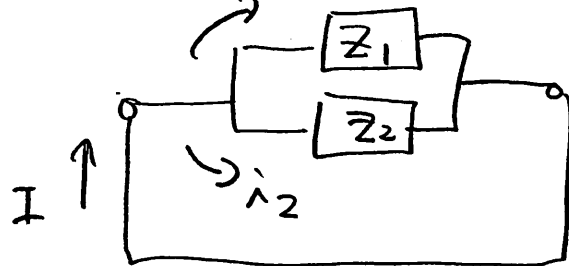
(b)



$$IZ_1 + IZ_2 = 0 \quad (\text{法則1})$$

図の2つの端子間の電位差は $Z_p = Z_1 + Z_2$ の素子が1つあるのと同じ

(c)



$$I = \lambda_1 + \lambda_2 \quad (\text{法則1})$$

$$Z_1 \lambda_1 - Z_2 \lambda_2 = 0 \quad (\text{法則2})$$

$$\text{これを解いて} \quad \lambda_1 = \frac{Z_2}{Z_1 + Z_2} I \quad \lambda_2 = \frac{Z_1}{Z_1 + Z_2} I$$

よって、図の2つの端子間の電位差は

$$Z_p = \frac{Z_1 Z_2}{Z_1 + Z_2} \text{ の素子が1つあるのと同じ。}$$

3.

$$(1) \begin{cases} \frac{dQ}{dt} = I \\ L \frac{dI}{dt} + \frac{Q}{C} = 0 \end{cases}$$

$$\rightarrow L \frac{d^2 Q}{dt^2} = -\frac{Q}{C}$$

一般解は

$$Q = Q_0 \cos(\omega t + \phi)$$

$$\omega = 1/\sqrt{LC}$$

初期条件 $t=0$ のとき

$$\begin{cases} Q_0 = Q_0 \cos(\phi) \\ 0 = -\omega Q_0 \sin(\phi) \end{cases}$$

したがって $\phi = 0$ $Q_0 = Q_0$ $\therefore Q = Q_0 \cos(\omega t)$

(2)

$$\begin{cases} \frac{dx}{dt} = v \\ m \frac{dv}{dt} + kx = 0 \end{cases}$$

対応関係は

質量 $m \leftrightarrow$ 誘電率 ϵ

変位 $x \leftrightarrow$ 電荷 Q

速度 $v \leftrightarrow$ 電流 I

ばね定数 $k \leftrightarrow$ 静電容量の逆数 $1/C$

つまり、質量とこれ、ばねとこれ、誘電率とこれ、電流とこれ、対応する。