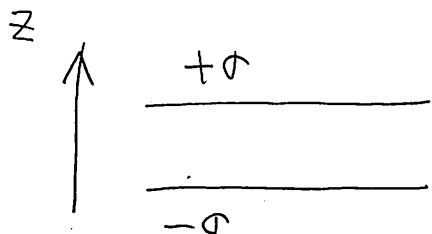


0.

(a) コレクターの2つの極板との表面電荷密度は  $\pm\sigma$  ( $\sigma = Q/S$ )



左図のようにz軸をとる\*

$$D = D \hat{z} \quad D = \sigma$$

電場は

$$E_1 = E_1 \hat{z} \quad E_1 = D/\epsilon_1 = \sigma/\epsilon_1$$

$$E_2 = E_2 \hat{z} \quad E_2 = D/\epsilon_2 = \sigma/\epsilon_2$$

(b) 電位差  $V$  は

$$V = E_1 d_1 + E_2 d_2 = \sigma \left( \frac{d_1}{\epsilon_1} + \frac{d_2}{\epsilon_2} \right)$$

$$= \frac{Q}{S} \left( \frac{d_1}{\epsilon_1} + \frac{d_2}{\epsilon_2} \right)$$

\* 対称性が2の形を仮定し  
(端の効果は無視)

$\nabla \cdot D = \sigma \delta(z)$  と極板付近に体積積分すればわかる。

1.

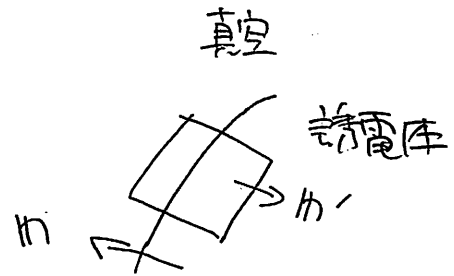
(a) 電荷を含む微小領域  $dV$  の

$$\int_{dV} dV \cdot \rho_p(r) = - \int_{dV} dV \nabla \cdot P = - \int_{dS} dS \hat{n} \cdot P$$

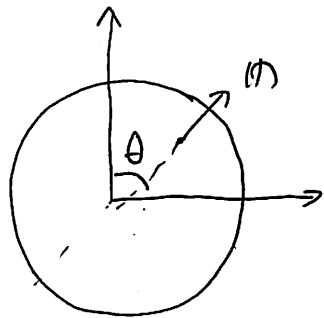
$$\hat{n}' = -\hat{n}$$

従って

$$\sigma_p(r) = \hat{n}(r) \cdot P(r)$$



(b)



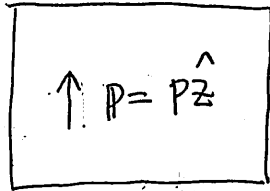
球座標系を用いる

$$\sigma_p = \hat{n} \cdot P = P \cos \theta$$

逆向型に一樣に分極した球

無極に似た一様に分極した系

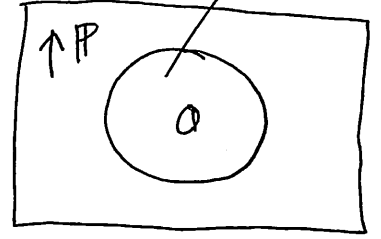
$$P = -P\hat{z}$$



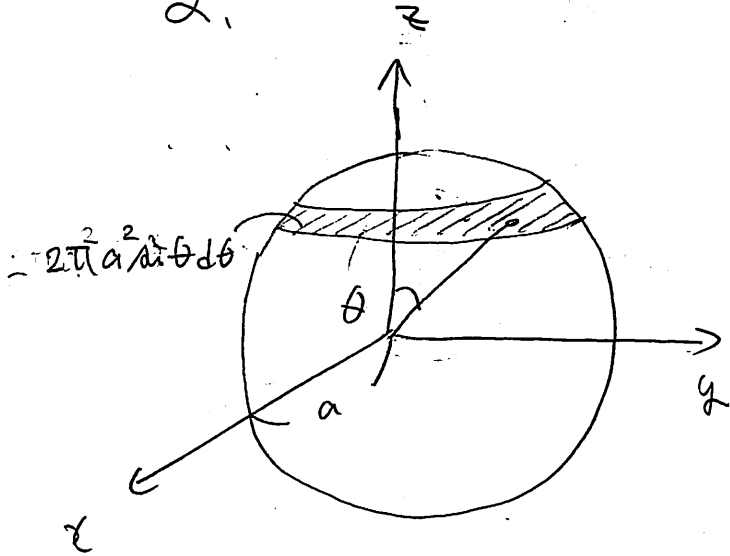
+



=



2.

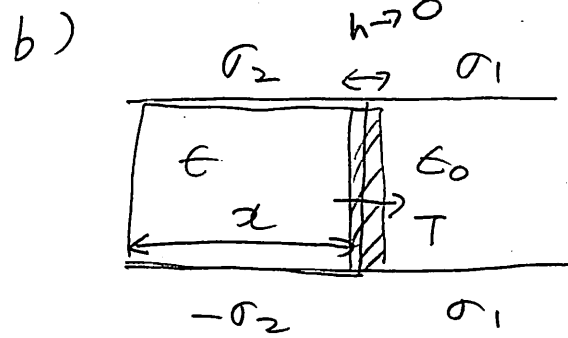
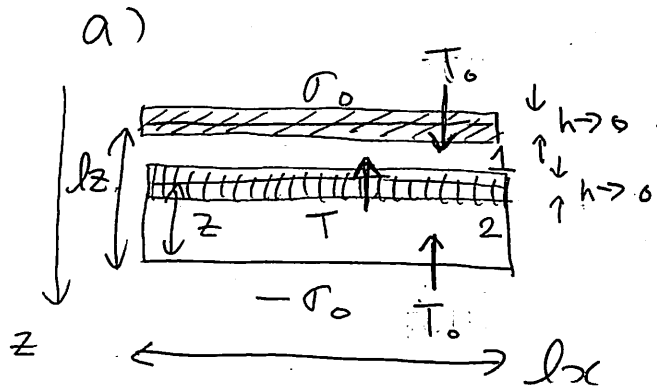


表面上の点  $(a \cos \theta, a \sin \theta \cos \varphi, a \sin \theta \sin \varphi)$

その表面分極電荷は  $\sigma_p = \mathbf{n} \cdot (-P)\hat{z} = -P \cos \theta$  ( $\hat{n} = \hat{r}$ )

これが穴の中に作る電場は

$$\begin{aligned} \mathbf{E}(0) &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_0^\pi d\theta \, 2\pi a^2 \sin \theta \frac{-P \cos \theta}{a^2} (-\hat{r}) \\ &= \frac{P}{2\epsilon_0} \int_0^\pi d\theta \, \cos^2 \theta \sin \theta \hat{z} = \frac{P}{3\epsilon_0} \hat{z} \end{aligned}$$



(1)  $E = E_0 \hat{z}$      $E_0 = \sigma_0 / \epsilon_0$     電位差は  $\Delta\phi = E_0 l_z = \frac{\sigma_0}{\epsilon_0} l_z = \frac{Q}{\epsilon_0} \frac{l_z}{l_x l_y}$   
 および 静電容量は  $C = Q / \Delta\phi = \epsilon_0 \frac{l_x l_y}{l_z}$

静電場のエネルギーは

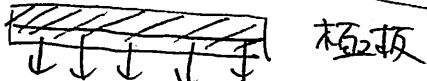
$$U_0 = \frac{1}{2} \epsilon_0 E_0^2 l_x l_y l_z =$$

$$F_z = - \frac{\partial U_0}{\partial l_z} = - \frac{1}{2} \epsilon_0 E_0^2 l_x l_y$$

単位面積あたりに垂直に  $T_0 = \frac{F_z}{l_x l_y} = - \frac{\epsilon_0}{2} E_0^2$   
 向きは図の向き。

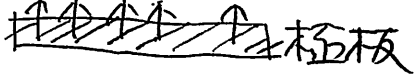
④ Maxwell 応力は考慮領域の  
 外向法線方向に  
 定義される。

$E=0$



$$T_{zz} = \epsilon_0 \left( E_0^2 - \frac{E_0^2}{2} \right) = \frac{\epsilon_0}{2} E_0^2$$

$\downarrow E = E_0$



Maxwell 応力の式を 図の のおりに極板を含む

無限小の厚み ( $h \rightarrow 0$ ) の場合直板に用いる

$$T_x = - \frac{1}{2} \epsilon_0 E^2 \quad \text{一致する}$$

(2)

$\phi_1 = \phi_2$  (境界面に垂直なので)  $\vec{E}_1 = E_1 \hat{z}$   $\vec{E}_2 = E_2 \hat{z}$   $E_1 = \sigma/\epsilon_0 = \dots$   
 $E_2 = \sigma/\epsilon = \dots$

電位差は  $\Delta\phi = E_1(l_2 - z) + E_2 z$

$= \sigma \left[ \frac{l_2}{\epsilon_0} + \left( \frac{1}{\epsilon} - \frac{1}{\epsilon_0} \right) z \right] = \sigma \frac{l_2}{\epsilon_0} \left[ 1 - \left( 1 - \frac{\epsilon_0}{\epsilon} \right) \frac{z}{l_2} \right]$

よって静電容量は  $C = Q/\Delta\phi = C_0 \frac{1}{1 - \left( 1 - \frac{\epsilon_0}{\epsilon} \right) \frac{z}{l_2}}$

静電場のエネルギー

$U = \frac{1}{2} \epsilon_0 E_1^2 l_x l_y (l_2 - z) + \frac{1}{2} \epsilon E_2^2 l_x l_y z$

$= \frac{1}{2} \epsilon_0 E_0^2 l_x l_y l_2 \left[ 1 - \frac{z}{l_2} + \frac{\epsilon}{\epsilon_0} \left( \frac{E_2}{E_1} \right)^2 \frac{z}{l_2} \right]$

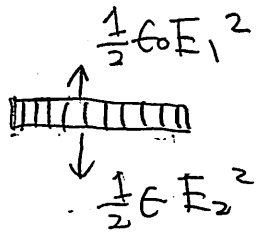
$= U_0 \left[ 1 - \left( 1 - \frac{\epsilon_0}{\epsilon} \right) \frac{z}{l_2} \right]$  ( $U_0$ は減少(2118))

よって境界面に働く力は

$F_z = - \frac{\partial U}{\partial z} = U_0 \left( 1 - \frac{\epsilon_0}{\epsilon} \right) \frac{1}{l_2}$

単位面積あたり  
 $T = \frac{F_z}{l_x l_y} = \frac{U_0}{V} \left( 1 - \frac{\epsilon_0}{\epsilon} \right)$

Maxwellの式をこの領域に用いる



$T_{zz} = \frac{1}{2} \epsilon_0 E_1^2 - \frac{1}{2} \epsilon E_2^2 = \frac{1}{2} \epsilon_0 E_1^2 \left( 1 - \frac{\epsilon_0}{\epsilon} \right) = \frac{U_0}{V} \left( 1 - \frac{\epsilon_0}{\epsilon} \right)$  と一致

向きは図の向き

(3)

導体は等電位にある  $\rightarrow$  領域 1, 2 の電場は同じ  $E_1 = E_2 = E \hat{z}$

$$E_1 = \frac{\sigma_1}{\epsilon_0} \hat{z} \quad E_2 = \frac{\sigma_2}{\epsilon} \hat{z} \quad \text{なので} \quad \frac{\sigma_2}{\sigma_1} = \frac{\epsilon}{\epsilon_0} \quad \dots \textcircled{1}$$

$$\text{また} \quad \sigma_1 \left(1 - \frac{x}{lx}\right) + \sigma_2 \frac{x}{lx} = \sigma_0 \quad (\text{電荷の保存}) \quad \dots \textcircled{2}$$

電場は  $E_1 = E_2 = E \hat{z}$   $\leftarrow$  これから

$$E = E_0 \frac{\sigma_1}{\sigma_0} = E_0 \frac{1}{1 + \left(\frac{\epsilon}{\epsilon_0} - 1\right) \frac{x}{lx}}$$

$$\sigma_1 = \frac{\sigma_0}{1 + \left(\frac{\epsilon}{\epsilon_0} - 1\right) \frac{x}{lx}}$$

電位差は

$$\Delta\phi = E l_2 = \frac{\sigma_1}{\epsilon_0} l_2$$

静電容量は

$$C = \frac{Q}{\Delta\phi} = C_0 \left[ 1 + \left(\frac{\epsilon}{\epsilon_0} - 1\right) \frac{x}{lx} \right]$$

$$= \frac{\sigma_0}{\epsilon_0} l_2 \frac{1}{1 + \left(\frac{\epsilon}{\epsilon_0} - 1\right) \frac{x}{lx}}$$

静電エネルギーは

$$U = \frac{1}{2} \epsilon E^2 x l_x l_y l_z + \frac{1}{2} \epsilon_0 E^2 (lx - x) l_y l_z$$

$$= \frac{1}{2} \epsilon_0 E_0^2 l_x l_y l_z \left(\frac{E}{E_0}\right)^2 \left[\frac{\epsilon}{\epsilon_0} \frac{x}{lx} + \left(1 - \frac{x}{lx}\right)\right]$$

$U_0$

$$= \frac{U_0}{1 + \left(\frac{\epsilon}{\epsilon_0} - 1\right) \frac{x}{lx}}$$

$$\leftarrow \frac{E}{E_0} = \frac{\sigma_1}{\sigma_0} = \left[ 1 + \left(\frac{\epsilon}{\epsilon_0} - 1\right) \frac{x}{lx} \right]^{-1}$$

境界面に働く力は

$$F_x = -\frac{\partial v}{\partial x} = \frac{U_0}{\left[1 + \left(\frac{\epsilon}{\epsilon_0} - 1\right) \frac{x}{lx}\right]^2} \left(\frac{\epsilon}{\epsilon_0} - 1\right) \frac{1}{lx}$$

単位面積あたりの力は

$$T = \frac{|F_x|}{dydz} = \frac{U_0}{V_0} \frac{\frac{\epsilon}{\epsilon_0} - 1}{\left[1 + \left(\frac{\epsilon}{\epsilon_0} - 1\right) \frac{x}{lx}\right]^2}$$

向きは図の向き  
 $(\epsilon > \epsilon_0)$  のときは  
 xを増加する

-1. Maxwell 応力の表式  $\epsilon$  の領域 (  $h \rightarrow 0$  ) に用いる

$$T_{xx} = \frac{1}{2} \epsilon E^2 - \frac{1}{2} \epsilon_0 E^2$$

$$= \frac{1}{2} \epsilon_0 E^2 \left( \frac{\epsilon}{\epsilon_0} - 1 \right) = \frac{1}{2} \epsilon_0 E_0^2 \frac{\frac{\epsilon}{\epsilon_0} - 1}{\left[1 + \left(\frac{\epsilon}{\epsilon_0} - 1\right) \frac{x}{lx}\right]^2}$$

→ 強さ

