

方向: 導線に垂直

$$= Q = \lambda l$$

$$\therefore E_{\alpha}(\alpha) = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0\alpha} \quad \dots\dots\dots l \text{ によらない}$$

cf. 先の演習問題 (p.19, [5]) と同様の問題

→ ガウスの法則ではるかに簡単 +

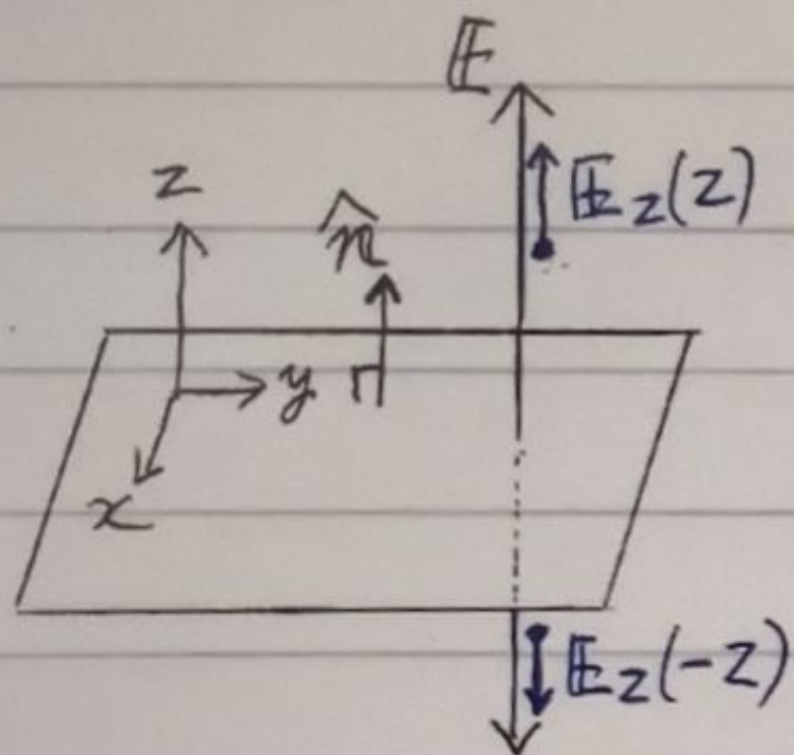
演習 (p.37, [6])

半径 a 、長さ l の十分に長い円筒があり、その表面に面密度 σ の電荷を与えたときの円筒の内外の電場を求めよ。

→ レポート課題

3) 面対称電荷

→ 電荷が平面に一様に分布



• 対称性より、電場は面に垂直 (z 軸方向) で、場所 (x, y) によらない。

• 面の上下で対称、

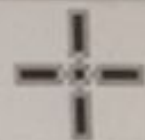
$$E_z(-z) = -E_z(z)$$

例題 (p.27, 2)

一様な面電荷密度 σ の無限に広い平板が作る電場を求めよ。

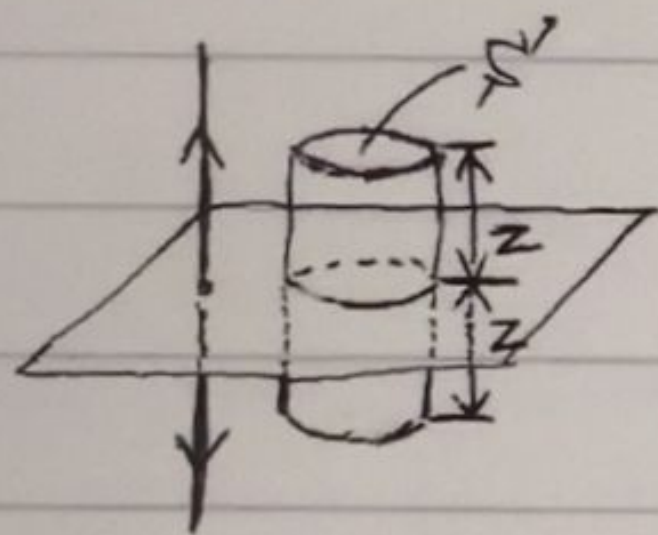
例題 (p.27, 2)

一様な面電荷密度 σ の無限に広い平板が作る
電場を求めよ。



解) ガウス曲面として箱を考える。

直方体面、円柱面など



⇒ 電荷面に対して対称な箱

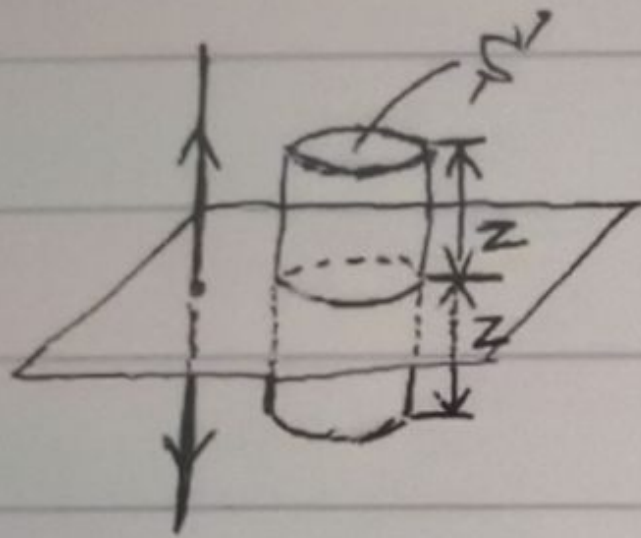
↳ 上下面までの距離 z が同じ

箱の側面方向の電場はないので、

$$\epsilon_0 \int_S E_n dS = \epsilon_0 \int_{\text{上面}} E_z dS + \epsilon_0 \int_{\text{下面}} E_z dS$$

$$= \epsilon_0 E_z \int_{\text{上下面}} dS$$

— 圓柱体型、円柱型など



⇒ 電荷面に対して対称な箱

↳ 上下面までの距離 z が同じ

箱の側面方向の電場はないので、

$$\epsilon_0 \int_S \mathbf{E} \cdot \mathbf{n} dS = \epsilon_0 \int_{\text{上面}} E_z dS + \epsilon_0 \int_{\text{下面}} E_z dS$$

$$= \epsilon_0 E_z \int_{\text{上下面}} dS$$

~~~~~  
↳  $2S'$

$$= 2\epsilon_0 S' E_z$$

$$= Q$$

$Q$ : 面電荷密度  $\sigma$

$$\hookrightarrow Q = \sigma S'$$



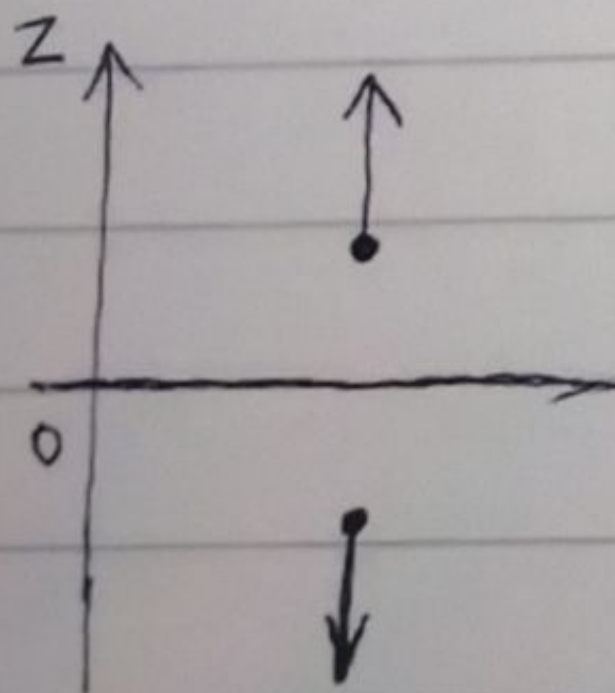


ゆえに、

$$2\epsilon_0 S' E_z = \sigma S'$$

$$E_z = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

-  $\times$   $z$  によらない一定値



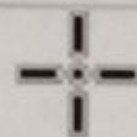
向きを符号で表わすと、

$$E_z = \begin{cases} \frac{\sigma}{2\epsilon_0} & (z > 0) \\ -\frac{\sigma}{2\epsilon_0} & (z < 0) \end{cases}$$

## 演習 (p.37, [2])

以下の図に示すように、平板に電荷を与えたときの電場を求めよ。

(1)



————  $\sigma$  (電荷密度)

(2)

————  $\sigma$

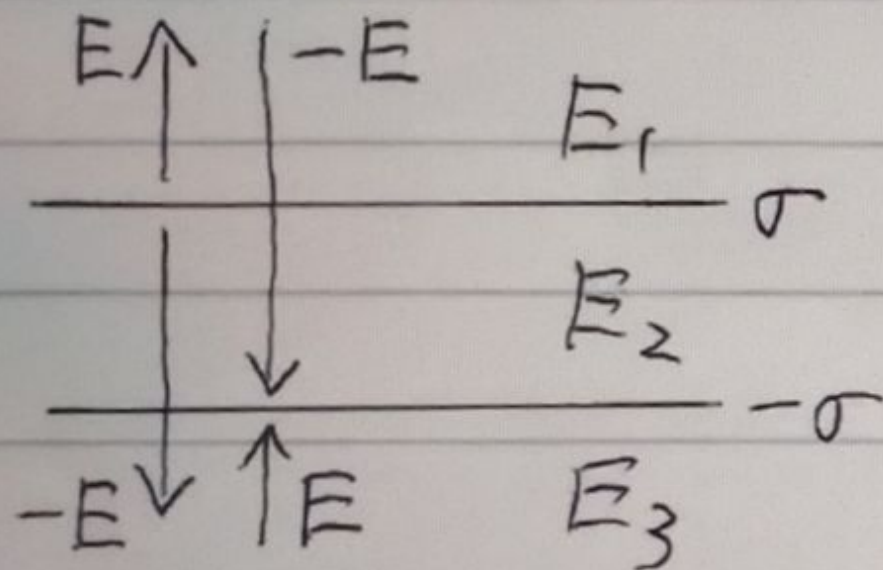
————  $-\sigma$

(3)

————  $\sigma_1$

————  $-\sigma_2$

## (2) 重ね合わせの原理

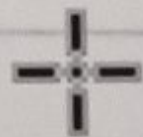


$$E_1 = E + (-E) = 0$$

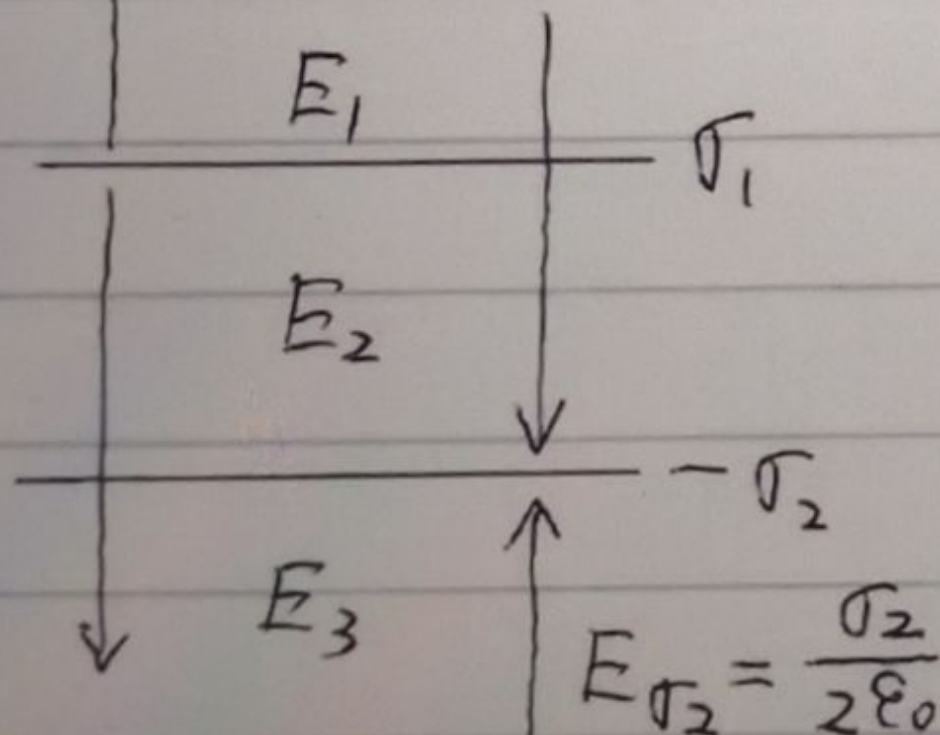
$$E_2 = -E + (-E) = -2E = -\frac{\sigma}{\epsilon_0}$$

$$E_3 = -E + E = 0$$

※コレクター



## (3) $E_{\sigma_1} = \frac{\sigma_1}{2\epsilon_0}$



$$E_1 = E_{\sigma_1} - E_{\sigma_2}$$

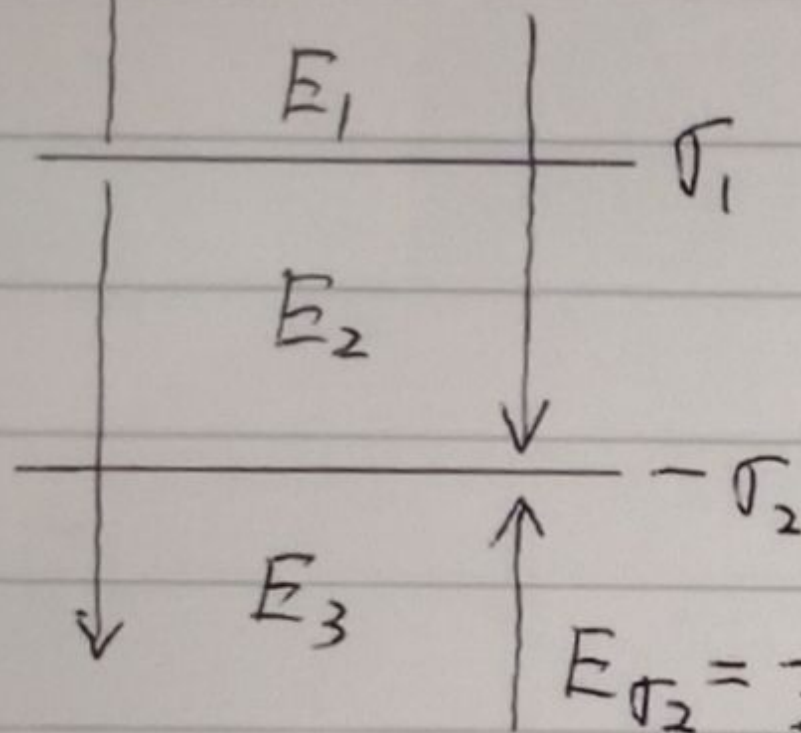
$$= \frac{1}{2\epsilon_0} (\sigma_1 - \sigma_2)$$

$$E_2 = -E_{\sigma_1} - E_{\sigma_2}$$

$$= -\frac{1}{2\epsilon_0} (\sigma_1 + \sigma_2)$$



(3)  $E_{\sigma_1} = \frac{\sigma_1}{2\epsilon_0}$



$$E_1 = E_{\sigma_1} - E_{\sigma_2}$$

$$= \frac{1}{2\epsilon_0} (\sigma_1 - \sigma_2)$$

$$E_2 = -E_{\sigma_1} - E_{\sigma_2}$$

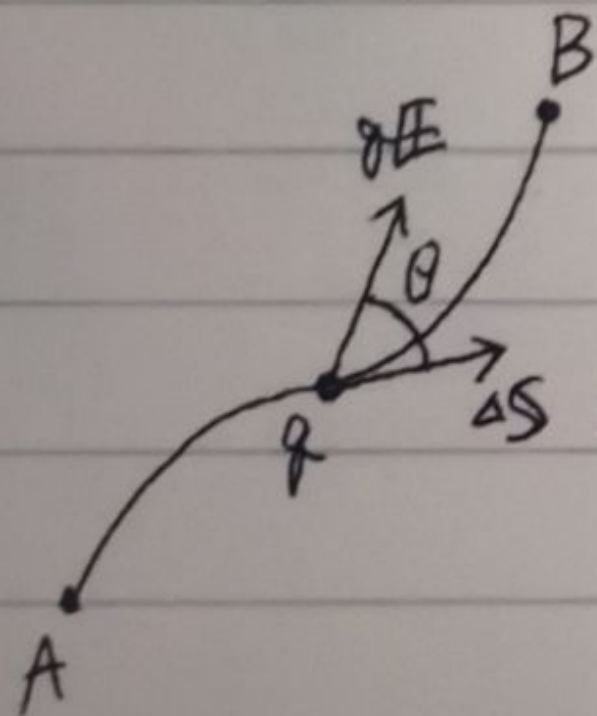
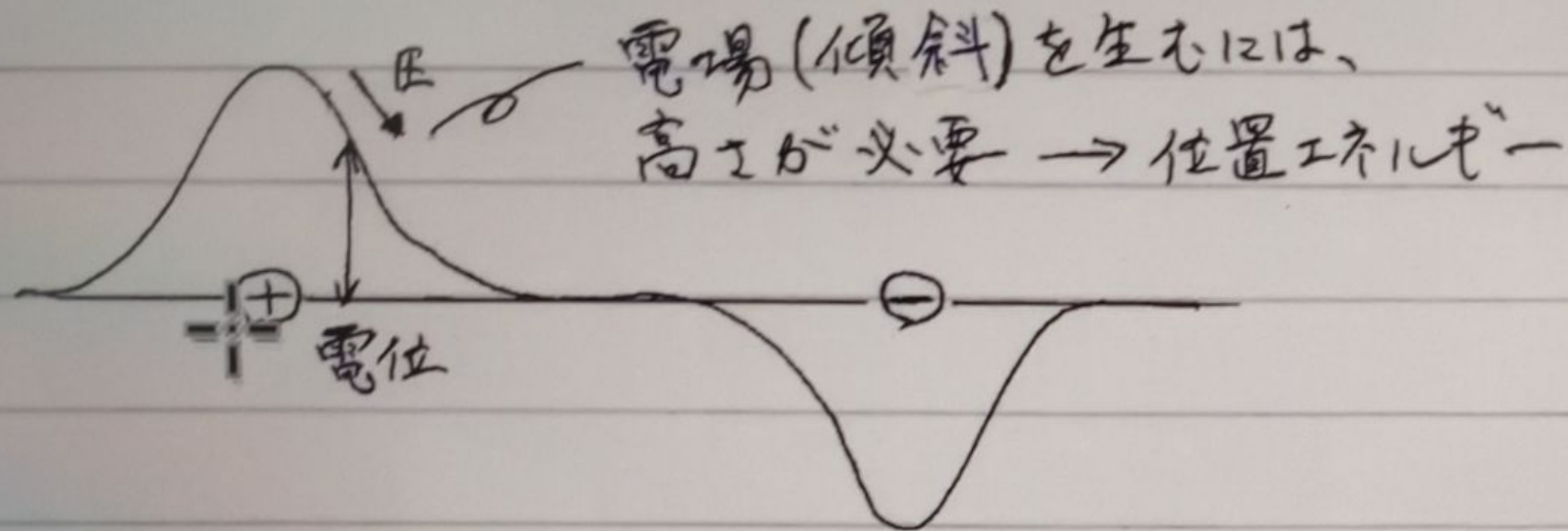
$$= -\frac{1}{2\epsilon_0} (\sigma_1 + \sigma_2)$$

$$E_3 = -E_{\sigma_1} + E_{\sigma_2}$$

$$= \frac{1}{2\epsilon_0} (-\sigma_1 + \sigma_2)$$

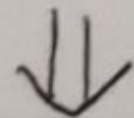


# 4. 静電ポテンシャル(電位)と静電エネルギー



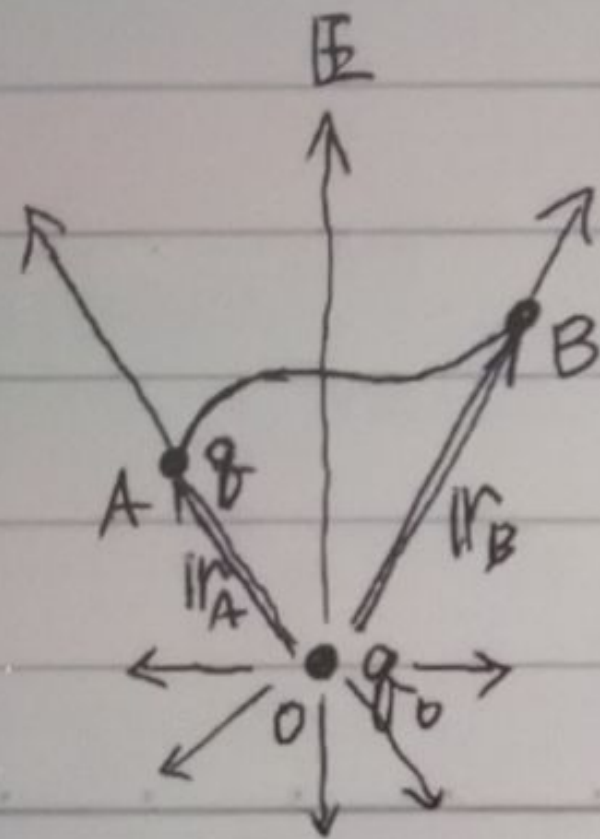
。電場  $E$  の中を電荷  $q$  が移動するとき、電気力により仕事を受ける。

→ 電場と仕事の関係

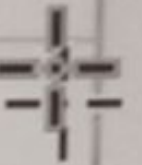
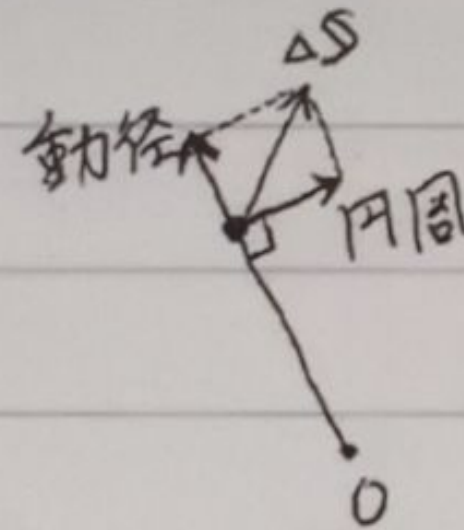


電荷  $q$  が電気力  $qE$  を受けて  $\Delta S$  だけ

例) 原点に点電荷  $q_0$ :

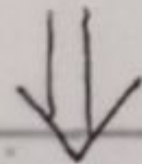


→ 移動は動径と円周方向の組合せ



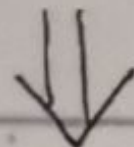
(図 3.11)

山口東京大学大



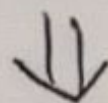
$$\left\{ \begin{array}{l} \text{円周方向は、} E \cdot ds = E ds \cos 90^\circ = 0 \end{array} \right.$$





$$\begin{cases} \text{円周方向は、} \vec{E} \cdot d\vec{s} = E ds \cos 90^\circ = 0 \\ \text{半径方向は、} \vec{E} \cdot d\vec{s} = E ds \cos 0^\circ = E ds \end{cases}$$

よって、半径方向 ( $r$ ) のみ考えればよい  
(円周方向: 同電場間での移動は仕事 0)



$$ds = dr$$

よって、

$$W_{AB} = q \int_{r_A}^{r_B} E dr$$

$$= q \int_{r_A}^{r_B} \frac{q_0}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr$$

$$= \frac{qq_0}{4\pi\epsilon_0} \left[ -\frac{1}{r} \right]_{r_A}^{r_B} \rightarrow \text{ポテンシャル}$$

$$ds = dr$$

よって、

$$W_{AB} = q \int_{r_A}^{r_B} E dr$$

$$= q \int_{r_A}^{r_B} \frac{q_0}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr$$

$$= \frac{qq_0}{4\pi\epsilon_0} \left[ -\frac{1}{r} \right]_{r_A}^{r_B} \rightarrow \text{ポイント}$$

$$= \frac{qq_0}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{r_A} - \frac{1}{r_B} \right)$$

※ 仕事( $W_{AB}$ )は原点からの距離( $r_A$ と $r_B$ )によって  
定まり、経路とは無関係

→ 一般の静電場でも同様

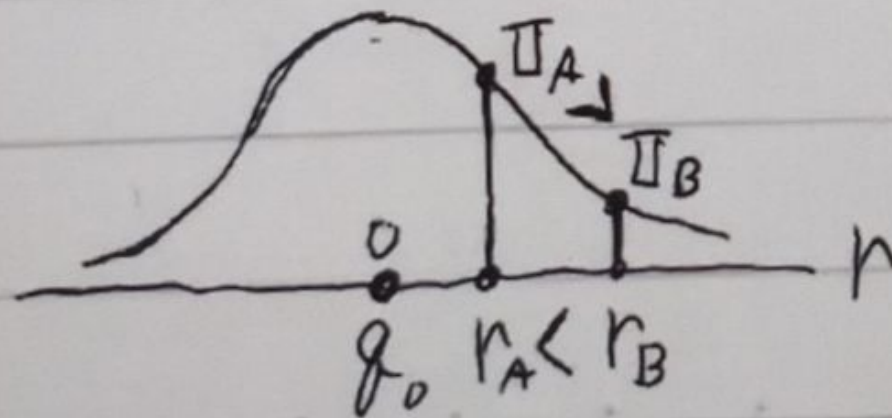
↓ 位置エネルギーの概念



電荷  $q$  の位置エネルギー:

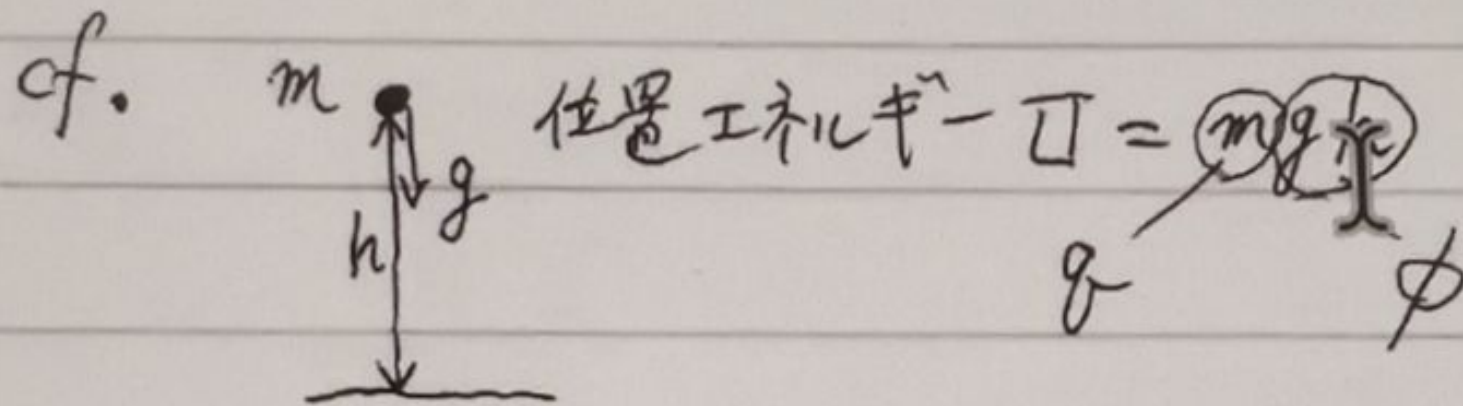
$\varphi_A = \varphi(r_A), \varphi_B = \varphi(r_B) \Rightarrow$  静電エネルギーという。

$$\begin{aligned} W_{AB} &= q \int_A^B \mathbf{E} \cdot d\mathbf{r} = \varphi_A - \varphi_B \\ &= \varphi(r_A) - \varphi(r_B) \end{aligned}$$



。電気力は電荷  $q$  に比例  $\rightarrow U$  も  $q$  に比例:  $U = q\phi$   
 $\Downarrow$

$\phi$ : 静電ポテンシャル (電位) という。



$$\bullet \bar{W}_{AB} = q \int_A^B \mathbf{E} \cdot d\mathbf{r} = q(\phi_A - \phi_B)$$

$$\int_A^B \mathbf{E} \cdot d\mathbf{r} = \phi_A - \phi_B$$

$$-\int_{r_B}^{r_A} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{r} = \phi(r_A) - \phi(r_B)$$



→ 電場と電位の関係式

電場の線積分 = 電位差 (電圧)

↓

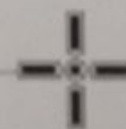
各点(A, B)の電位を同じだけ変化させても、  
電位差は変化しない。

→ 各点の電位の値を定めるには、基準点Pを  
設定し、その点の電位を $\phi_P = 0$ と定義する。

点Aについて、

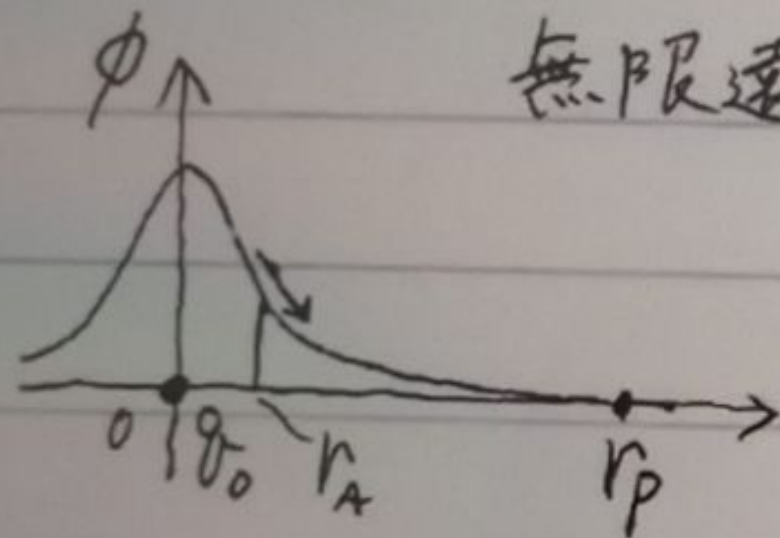
$$\int_P^A \mathbf{E} \cdot d\mathbf{r} = \phi_P - \phi_A = -\phi_A$$

$$\therefore \phi_A = - \int_P^A \mathbf{E} \cdot d\mathbf{r}$$



※  $P$  としてよく選ばれるのは、接地点 (アース) や無限遠点。

例) 原点にある  $q_0$  が作る電位は、無限遠点を  $P$  とすると、



$$\phi_A = - \int_P^A \mathbf{E} \cdot d\mathbf{r} \quad \left( \begin{array}{l} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{r} = E dr \cos \theta \\ = E dr \cos 0^\circ \\ = E dr \end{array} \right)$$

$$= - \int_P^A \frac{q_0}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr$$

$$= - \frac{q_0}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{r_P} - \frac{1}{r_A} \right)$$

$$= \frac{q_0}{4\pi\epsilon_0 r_A}$$



$$4\pi\epsilon_0 r_A$$

• 電位  $\phi$  の所にある電荷  $q$  の静電エネルギーは、

$$U = q\phi$$

• 電位  $\phi$  の単位：ボルト (V)

$$1 \text{ V} = 1 \text{ J/C} = 1 \text{ N}\cdot\text{m/A}\cdot\text{s} \quad \text{+}$$

( $U = q\phi$ )                      (MKSA)

電場  $E$  の単位：

$$\underset{[\text{V}]}{\phi} = - \int \underset{[\text{m}]}{E} \cdot d\mathbf{r} \Rightarrow E (\text{V/m})$$

//

$$\text{cf. } F = qE \Rightarrow E (\text{N/C})$$