

# 1 電場

## 1.1 無限電場

- ・無限に長い直線上に電荷密度  $\lambda$  で電荷が分布
- P に作る電場は?
- 領域  $\Delta S$  における電荷

$$= \lambda \Delta S$$

→ P に作る電場は

$$E_{\perp} = \frac{\lambda \Delta S}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{(r^2 + s^2)^{\frac{3}{2}}} \frac{r}{\sqrt{r^2 + s^2}} = \frac{\lambda \Delta S}{4\pi\epsilon_0} \frac{r}{(\sqrt{r^2 + s^2})^3}$$

線状全ての寄与を与える → 全ての  $E_{\perp}$  を積分

$$E = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \frac{r}{(r^2 + s^2)^{\frac{3}{2}}} ds$$

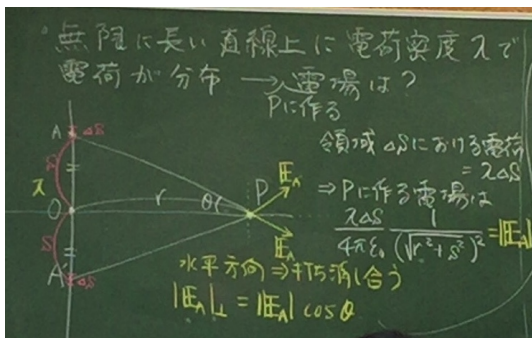
$$-\infty < S < \infty \rightarrow -\frac{\pi}{2} < \theta < \frac{\pi}{2}$$

$$S = r \tan \theta \quad (1)$$

$$dS = r \sec^2 \theta d\theta \quad (2)$$

$$s^2 + r^2 = r^2(1 + \tan^2 \theta) = \frac{r^2}{\cos^2 \theta} = r^2 \sec^2 \theta$$

$$E = \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \frac{r^2 \sec^2 \theta}{r^3 \sec^3 \theta} d\theta = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 r} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \cos \theta d\theta = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r}$$



$$E_{\perp} = \frac{\lambda \Delta S}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{(r^2 + s^2)^{\frac{3}{2}}} \frac{r}{\sqrt{r^2 + s^2}} = \frac{\lambda \Delta S}{4\pi\epsilon_0} \frac{r}{(r^2 + s^2)^{\frac{3}{2}}}$$

線上全ての寄与を考える → 全ての  $E_{\perp}$  を積分

$$E = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \frac{r}{(r^2 + s^2)^{\frac{3}{2}}} ds \quad (*) \quad -\infty < s < \infty$$

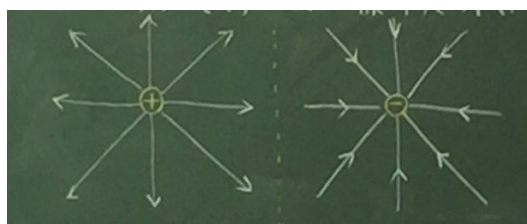
$$s = r \tan \theta \quad s^2 + r^2 = r^2(1 + \tan^2 \theta) = \frac{r^2}{\cos^2 \theta} = r^2 \sec^2 \theta$$

$$ds = r \sec^2 \theta d\theta \quad = \frac{r^2}{\cos^2 \theta} = r^2 \sec^2 \theta$$

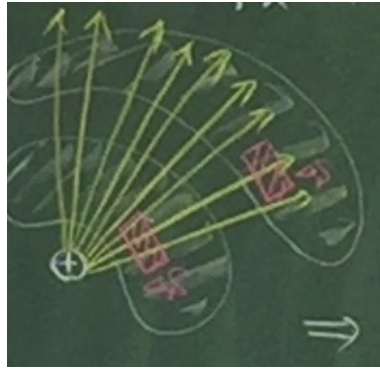
$$E = \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \frac{r^2 \sec^2 \theta}{r^3 \sec^3 \theta} d\theta = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 r} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \cos \theta d\theta = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r}$$

## 1.2 電気力線

- ・電場の様子を向き、強さで返す
- ・正 (負) の電荷があると線の向き外 (内) 向き



微小面積  $\Delta S$  を  $\Delta N$  の力線が貫いているとき、



電気力線の密度  $\frac{\Delta N}{\Delta S}$  同じ  $\Delta S$  であっても電荷に近い方が  $\Delta N$  は大きい

→ 電場の強さ  $\propto$  電気力線の密度

・ 電荷を中心、半径  $r$  の球の表面積  $S = 4\pi r^2$

電荷から出る力線の本数を  $N$  とする

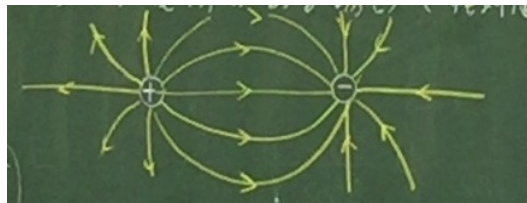
電気力線の密度：

$$\frac{N}{4\pi r^2}$$

電場の強度：

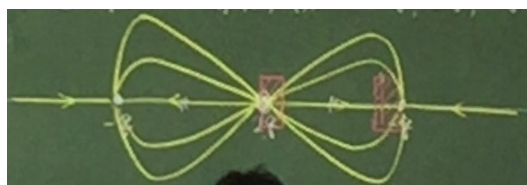
$$\frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

・ 正負ついの電荷がある場合 (絶対値は等しい)



直線上に等間隔に  $-q, 2q, -q$  と電荷が並ぶ場合 ( $q > 0$ )

同じ微小領域を貫く力線の本数に差がある

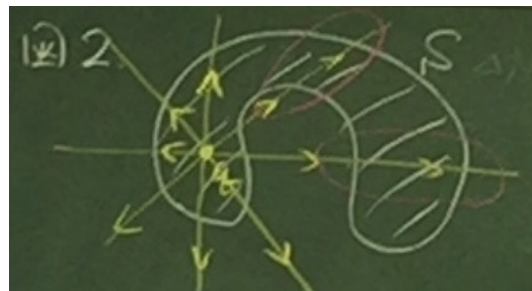
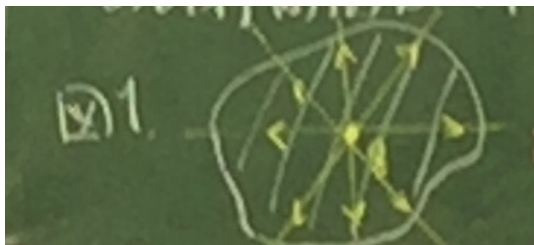


### 1.3 ガウスの法則

・ ある閉曲面  $S$  の内側に電荷がある場合

力線は全て内側→外側へ出る

$S$  を貫く力線の本数→電荷の大きさのみに依存

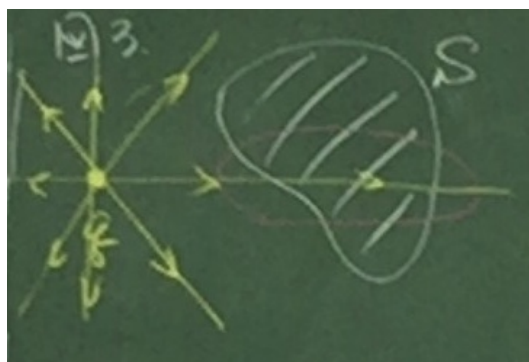


S から出た力線が再び S に入り、また出て行く

- ・ 外から入り込む → 負
- ・ 外へ出て行く → 正

よって、赤で囲った部分は 0 → 力線の本数の代数和

S を貫く電気力線の代数和は電荷の大きさのみに依存 → 難しく考えすぎるな



- ・ 電荷が閉曲面の外

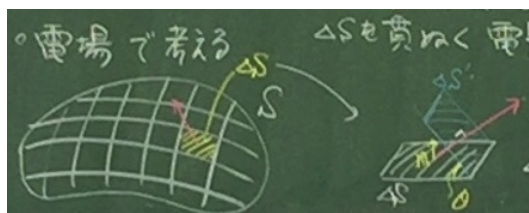
S を貫く力線の代数和は 0

- ・ 閉曲面の中に電荷がある

微小領域  $\Delta S$  を考える

$\Delta S$  を貫く電気力線の本数  $\Delta N$ 、力線に垂直な面  $\Delta S'$ 、 $\Delta S$  の法線ベクトル  $\mathbf{r}$

$$\Delta S' = \Delta S \cos \theta$$



電気力線の密度：

$$\frac{\Delta N}{\Delta S'} = \frac{\Delta N}{\Delta S \cos \theta} = k |\mathbf{E}|$$

k は比例定数

$$\Delta N = k |\mathbf{E}| \cos \theta \Delta S$$

$$|\mathbf{E}| \cos \theta = \mathbf{E} \cdot \mathbf{n} = E_n$$

$E_n$  :  $|\mathbf{E}|$  を領域  $\Delta S$  に垂直な方向へ射影

閉曲面内全ての  $\Delta S$  を足し合わせると、S を貫く力線の総和となる

$$N = k \sum (\mathbf{E} \cdot \mathbf{n}) \Delta S$$

S 内に電荷がない場合 →

$$k \sum (\mathbf{E} \cdot \mathbf{n}) \Delta S = 0$$

$\Delta S \rightarrow 0$  の極限を考える

$$\int_S \mathbf{E}(\mathbf{r}) \cdot \mathbf{n}(\mathbf{r}) dS = 0$$

面積分

局面の一部が平面の場合、直交座標  $(x, y)$  で考えることができる  $dS = dxdy$

$$\iint E_n(x, y) dxdy$$