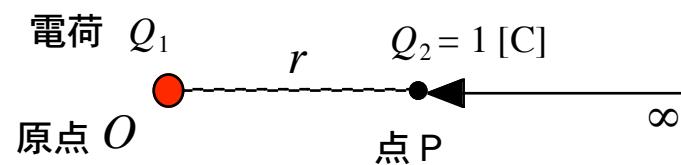


静電界のエネルギーと密度について

Q_1 による電界中で外部の力によって単位電荷を動かす
 $Q_2 = 1 \text{ [C]}$ のとき
外部からの仕事が必要 → 電位の定義へ



点 P での電位は

$$V_P(r) = -1 \cdot \int_{\infty}^r \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr = \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0 r}$$

クーロン力に逆らって単位電荷
を ∞ から点 P まで動かす

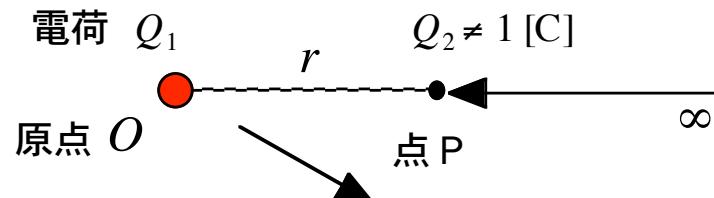
★ クーロン力に逆らって点 P で単位電荷を静止させておく

外部からの仕事 = 位置エネルギーとして保持

外部の力を取り去ると、クーロン力によって遠ざかる
位置エネルギー \Rightarrow 運動エネルギーへかわる

電位と位置エネルギー

(最終的には電界によってエネルギーを表現したい)



E は Q_1 による電界

電荷 Q_1 があったとき

Q_2 を無限遠から P まで運ぶために必要な仕事は

$$W = - \int_{\infty}^r Q_2 E \cdot dl$$

クーロン力 —— 距離

$$W = - Q_2 \cdot \int_{\infty}^r \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr = Q_2 \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0 r} = Q_2 V_{2,1} \Rightarrow Q_2 \text{ の位置エネルギー}$$

となる

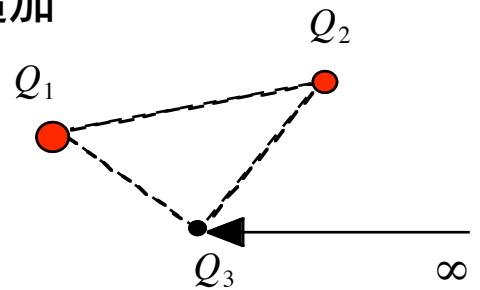
Q_2 を運ぶ Q_1 による電界

$$Q_1 \text{ によって } Q_2 \text{ の位置にできる電位 } V_{2,1} = \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0 r}$$

したがって

$$Q_2 \text{ の位置エネルギー} = Q_2 \times Q_2 \text{ の電位} = Q_2 V_{2,1} = \frac{Q_1 Q_2}{4\pi\epsilon_0 r} = Q_1 V_{1,2}$$

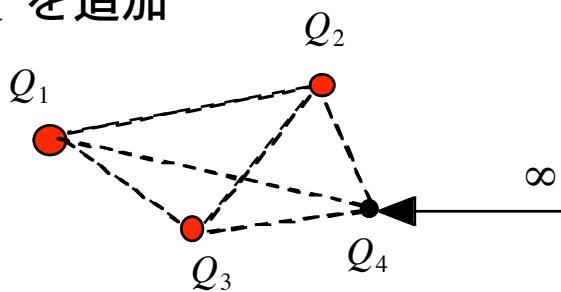
Q_3 を追加



$$Q_2 V_{2,1}$$

$Q_3 V_{3,1} + Q_3 V_{3,2}$ の仕事が新たに必要

さらに Q_4 を追加



$$Q_2 V_{2,1}$$

$$Q_3 V_{3,1} + Q_3 V_{3,2}$$

$$Q_4 V_{4,1} + Q_4 V_{4,2} + Q_4 V_{4,3}$$

の仕事が新たに必要

n 個を追加すると $Q_2 V_{2,1}$

$$Q_3 V_{3,1} + Q_3 V_{3,2}$$

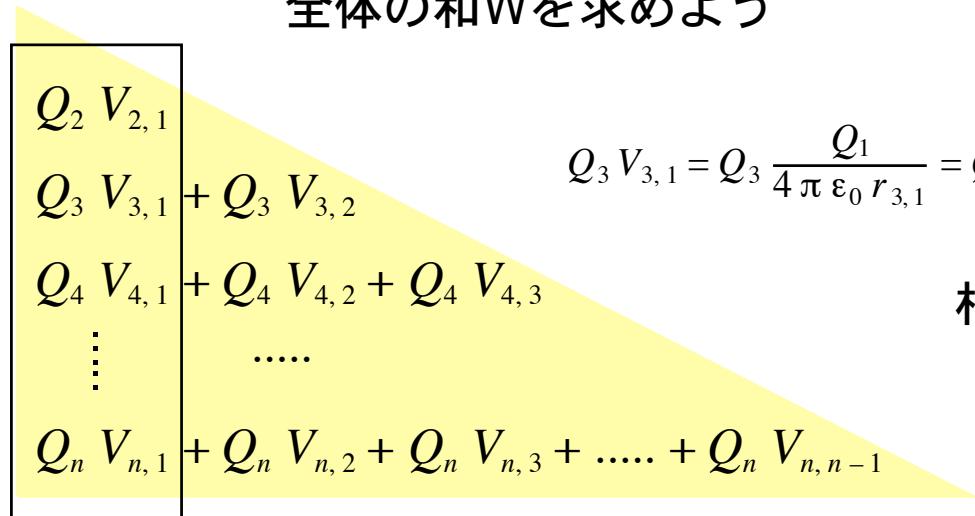
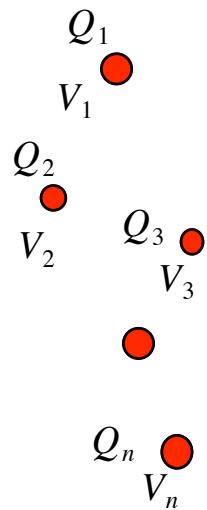
$$Q_4 V_{4,1} + Q_4 V_{4,2} + Q_4 V_{4,3}$$

⋮
.....

$$Q_n V_{n,1} + Q_n V_{n,2} + Q_n V_{n,3} + \dots + Q_n V_{n,n-1}$$

順次増える

全体の和Wを求めよう

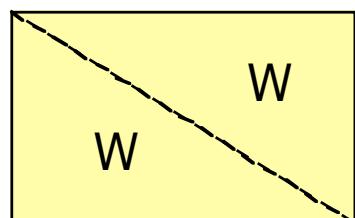


$$Q_3 V_{3,1} = Q_3 \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0 r_{3,1}} = Q_1 \frac{Q_3}{4\pi\epsilon_0 r_{1,3}} = Q_1 V_{1,3}$$

相反性を使う

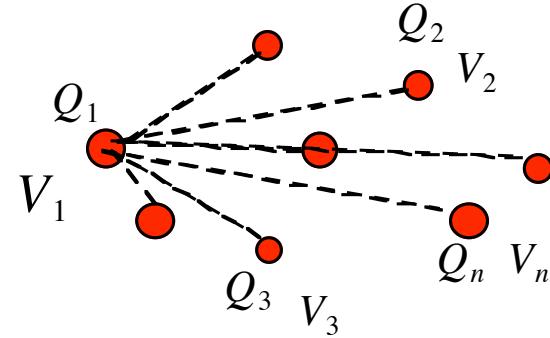
$$Q_1 V_{1,2} + Q_1 V_{1,3} + Q_1 V_{1,4} + \dots + Q_1 V_{1,n}$$

$$= Q_1 (V_{1,2} + V_{1,3} + V_{1,4} + \dots + V_{1,n}) = Q_1 V_1 \quad \text{とおく}$$



$$2W = Q_1 (0 + V_{1,2} + V_{1,3} + V_{1,4} + \dots + V_{1,n}) + Q_2 (V_{2,1} + 0 + V_{2,3} + V_{2,4} + \dots + V_{2,n}) + Q_3 (V_{3,1} + V_{3,2} + 0 + V_{3,4} + \dots + V_{3,n}) + \dots + Q_n (V_{n,1} + V_{n,2} + V_{n,3} + \dots + V_{n,n-1} + 0)$$

$$= Q_1 V_1 + Q_2 V_2 + Q_3 V_3 + \dots + Q_n V_n$$



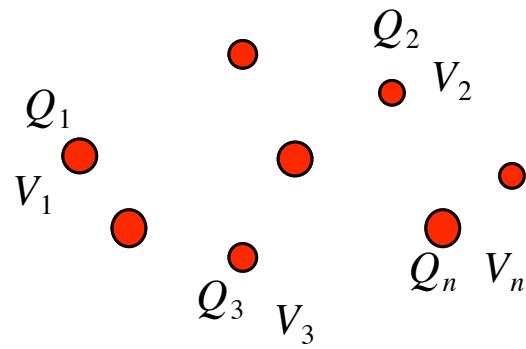
電位

$$V_1 = 0 + \frac{V_{1,2} + V_{1,3} + V_{1,4} + \dots + V_{1,n}}{Q_1 \text{ 自身からは無い。}}$$

Q_1 の電位は Q_2, Q_3, \dots, Q_n によって決まる
他の電荷によって決まる。

離散電荷による位置エネルギー W

総和は $W = \frac{1}{2} \left(Q_1 V_1 + Q_2 V_2 + Q_3 V_3 + \dots + Q_n V_n \right) = \frac{1}{2} \sum_{m=1}^n Q_m V_m$



$$W = \frac{1}{2} \sum_{m=1}^n Q_m V_m$$

$\frac{1}{2} \sum (\text{電荷}) \times (\text{その点の電位})$

連続分布電荷によるエネルギー表現

$$W = \frac{1}{2} \sum_{m=1}^n Q_m V_m \Rightarrow \frac{1}{2} \int_v \rho_v V dv$$

電界による表現へ

$\downarrow (\nabla \cdot D = \rho_v)$ ベクトル公式

$$W_e = \frac{1}{2} \int V \nabla \cdot D dv = \frac{1}{2} \int [\nabla \cdot (V D) - D \cdot \nabla V] dv$$

\downarrow ガウスの発散定理

$$W_e = \frac{1}{2} \oint_s (V D) \cdot dS - \frac{1}{2} \int_v D \cdot \nabla V dv$$

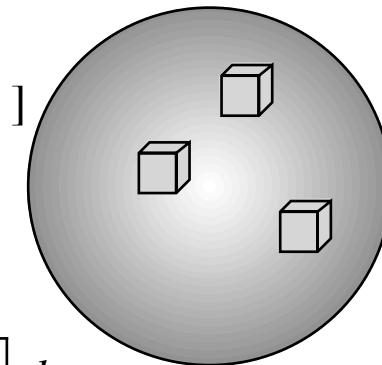
$\downarrow (E = -\nabla V)$

$$W_e = \frac{1}{2} \oint_s (V D) \cdot dS + \frac{1}{2} \int_v D \cdot E dv$$

\downarrow

$$V \rightarrow \frac{1}{r} \quad |D| \rightarrow \frac{1}{r^2} \quad dS \rightarrow r^2 \quad \lim_{r \rightarrow \infty} \frac{r^2}{r r^2} \Rightarrow 0$$

$$W_e = \frac{1}{2} \int_v D \cdot E dv$$



単位体積当たり $\frac{D \cdot E}{2} = \frac{\epsilon_0 E \cdot E}{2} = \frac{\epsilon_0 |E|^2}{2} = \frac{|D|^2}{2\epsilon_0} \left[\frac{J}{m^3} \right]$ のエネルギーが蓄えられる

静電界のエネルギー密度

(電界による表現)

$$w_e = \frac{\mathbf{D} \cdot \mathbf{E}}{2} = \frac{\epsilon_0 \mathbf{E} \cdot \mathbf{E}}{2} = \frac{\epsilon_0 |\mathbf{E}|^2}{2}$$

$$W_e = \frac{1}{2} \int_v \mathbf{D} \cdot \mathbf{E} dv$$

単位体積あたり

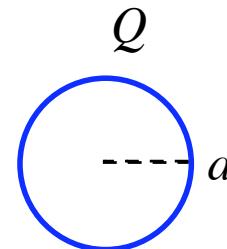
全空間

例 1 半径 a の球殻が電荷 Q をもっている。その電荷による静電エネルギー

$$\mathbf{D} = \epsilon_0 \mathbf{E} = \epsilon_0 \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \mathbf{a}_r = \frac{Q}{4\pi r^2} \mathbf{a}_r$$

$$w_e = \frac{\mathbf{D} \cdot \mathbf{E}}{2} = \frac{\epsilon_0 \mathbf{E}^2}{2} = \frac{\epsilon_0}{2} \left(\frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \right)^2$$

$$W_e = \int_v w_e dv = \frac{\epsilon_0}{2} \int_a^\infty \left(\frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \right)^2 4\pi r^2 dr = \frac{Q^2}{8\pi\epsilon_0 a}$$



一方、回路的には

$$\text{電位 } V = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 a}$$

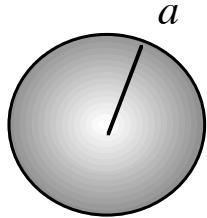
エネルギー

$$\frac{1}{2} QV = \frac{Q^2}{8\pi\epsilon_0 a}$$

$r > a$ の空間に蓄えられる

Q に蓄えられる?

例2 一様な体積電荷密度 ρ_v をもつ半径 a の球による静電エネルギー



$$r < a \quad E = E_r \mathbf{a}_r = \frac{\rho_v}{3 \epsilon_0} r \mathbf{a}_r$$

$$\text{エネルギー密度 } w_{e1} = \frac{\mathbf{D} \cdot \mathbf{E}}{2} = \frac{\epsilon_0 E^2}{2} = \frac{\epsilon_0}{2} \left(\frac{\rho_v}{3 \epsilon_0} r \right)^2$$

$$a < r \quad E = E_r \mathbf{a}_r = \frac{\rho_v}{3 \epsilon_0} \frac{a^3}{r^2} \mathbf{a}_r = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \mathbf{a}_r$$

$$\text{エネルギー密度 } w_{e2} = \frac{\mathbf{D} \cdot \mathbf{E}}{2} = \frac{\epsilon_0 E^2}{2} = \frac{\epsilon_0}{2} \left(\frac{\rho_v}{3 \epsilon_0} \frac{a^3}{r^2} \right)^2$$

$$\begin{aligned} W_e &= \int_v w_e dv = \int_0^a w_{e1} dv + \int_a^\infty w_{e2} dv \\ &= \frac{\epsilon_0}{2} \int_0^a \left(\frac{\rho_v}{3 \epsilon_0} r \right)^2 4\pi r^2 dr + \frac{\epsilon_0}{2} \int_a^\infty \left(\frac{\rho_v}{3 \epsilon_0} \frac{a^3}{r^2} \right)^2 4\pi r^2 dr \\ &= \frac{\epsilon_0}{2} \left(\frac{\rho_v}{3 \epsilon_0} \right)^2 \frac{4\pi a^5}{5} + \frac{\epsilon_0}{2} \left(\frac{\rho_v a^3}{3 \epsilon_0} \right)^2 \frac{4\pi}{a} = \frac{4\pi \rho_v^2 a^5}{15 \epsilon_0} \end{aligned}$$