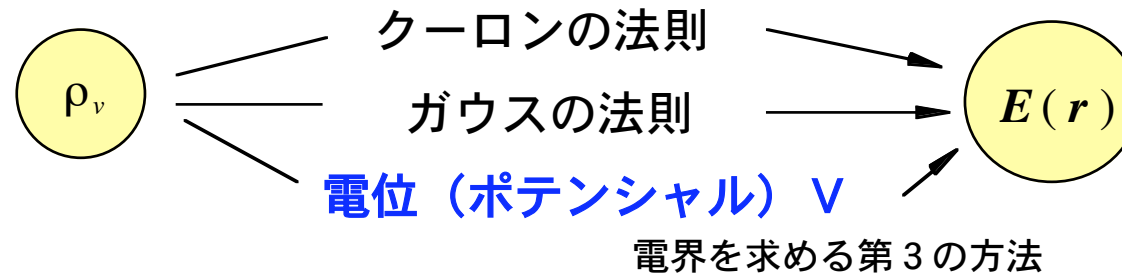
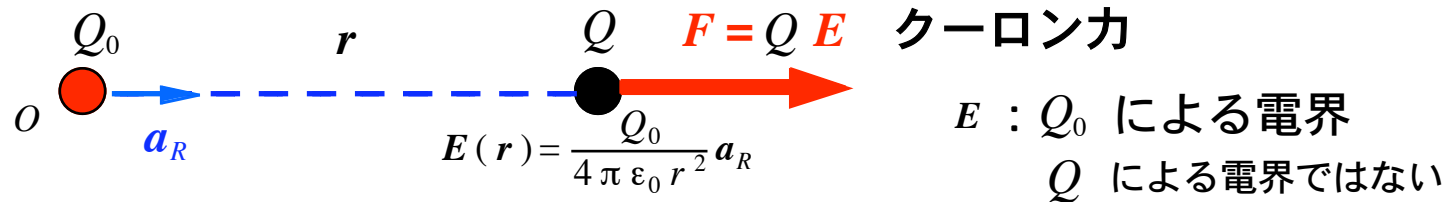


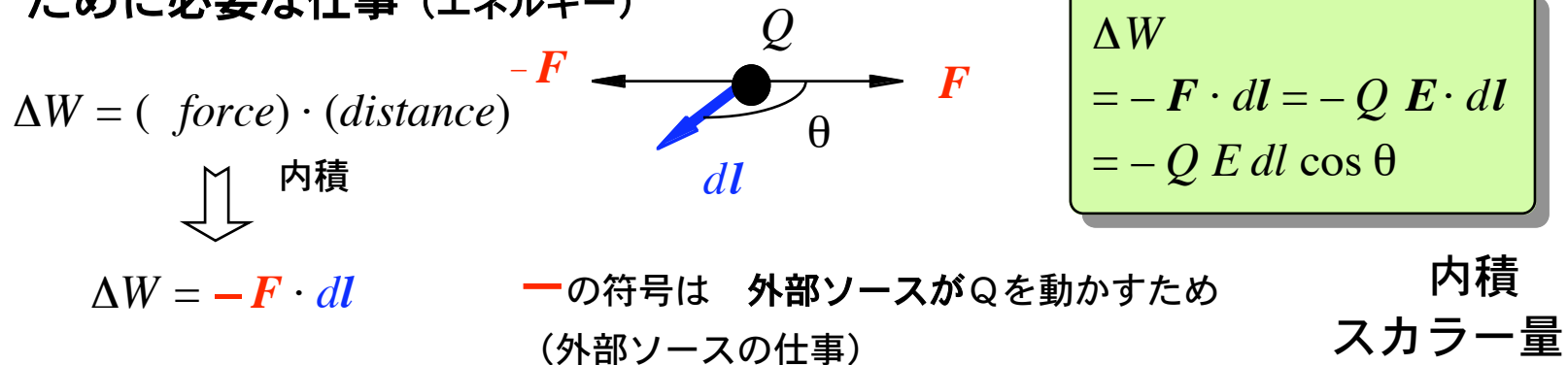
電位・ポテンシャル



テスト電荷 Q を電界に逆らって動かす



クーロン力に逆らって微小距離 dl だけ動かす
ために必要な仕事 (エネルギー)



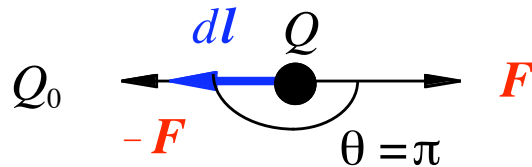
微小な仕事量について

外部から力を加えて動かす

$$\Delta W = -\mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} = -F dl \cos \theta$$

$d\mathbf{l}$ の方向は任意に決められる

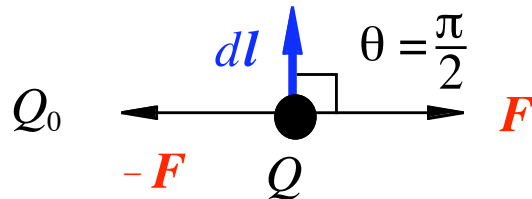
外部ソースが Q を動かす
ためになす仕事



Q_0 に近づく

$$-\mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} = -F dl \cos \pi = F dl > 0 \quad \text{仕事量は正}$$

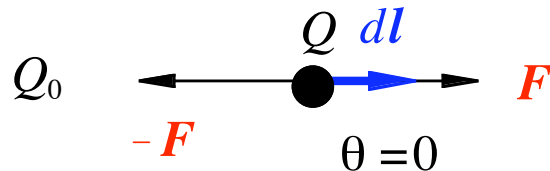
外部から正のエネルギーの供給が必要



Q_0 と等距離を保つ

$$-\mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} = -F dl \cos \frac{\pi}{2} = 0 \quad \text{仕事をしない}$$

エネルギーはいらない



Q_0 から離す

$$-\mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} = -F dl \cos 0 = -F dl < 0 \quad \text{仕事量は負}$$

外部がエネルギーをもらう

Q を有限な距離だけ動かすために必要な仕事（エネルギー）

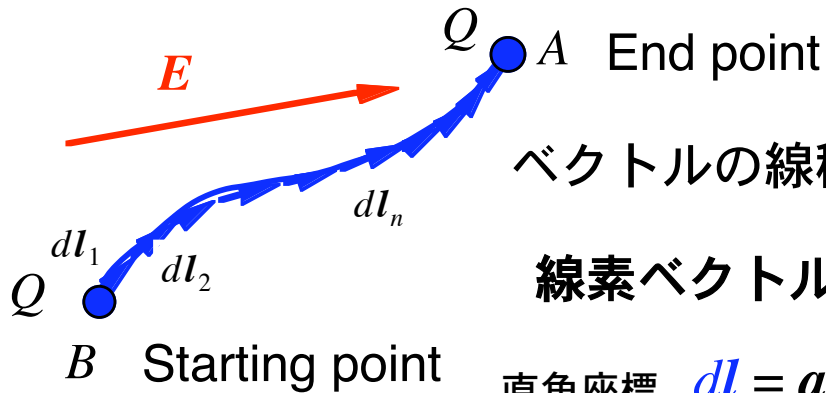
点Bから点Aまで

微小な仕事の積分

$$W = \int dW = - \int_{\text{starting point}}^{\text{end point}} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} = -Q \int_B^A \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}$$

終点の座標値

始点の座標値



ベクトルの線積分（ベクトル解析も参照）

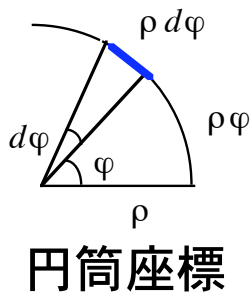
線素ベクトル（微小な線分）は以下を使う

直角座標 $d\mathbf{l} = \mathbf{a}_x dx + \mathbf{a}_y dy + \mathbf{a}_z dz$

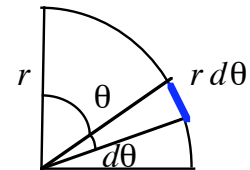
円筒座標 $d\mathbf{l} = \mathbf{a}_\rho d\rho + \mathbf{a}_\phi \rho d\phi + \mathbf{a}_z dz$

球座標 $d\mathbf{l} = \mathbf{a}_r dr + \mathbf{a}_\theta r d\theta + \mathbf{a}_\phi r \sin\theta d\phi$

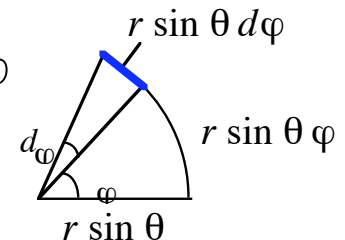
（問題に応じてこの中の成分を選ぶ）



円筒座標



球座標



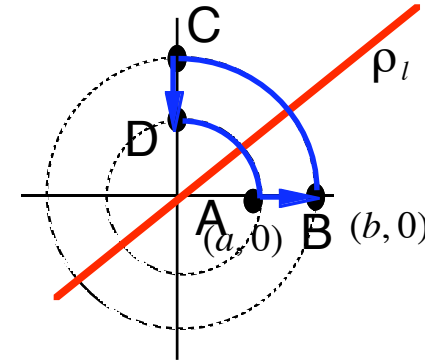
例1 無限長線電荷による電界中でQ[C]の電荷を動かすのに必要な仕事は？

$$\rho_l \text{ [C/m]} \quad E = \frac{\rho_l}{2\pi\epsilon_0 \rho} \mathbf{a}_\rho \quad \text{円筒座標系を選ぶ}$$

点Aから点Bまで
 $(a, 0) \quad (b, 0)$

$$W = -Q \int_{\text{start}}^{\text{end}} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}$$

線素の選択 $d\mathbf{l} = d\rho \mathbf{a}_\rho$



$$W_{A \rightarrow B} = - \int_A^B \frac{\rho_l \mathbf{a}_\rho}{2\pi\epsilon_0 \rho} \cdot d\rho \mathbf{a}_\rho = - \frac{\rho_l}{2\pi\epsilon_0} \int_a^b \frac{d\rho}{\rho} = - \frac{\rho_l}{2\pi\epsilon_0} \ln \frac{b}{a} < 0$$

仕事を負

外部ソースはエネルギーを受け取る

Do you know ?

$$\int \frac{dx}{x} = \begin{cases} \log x & ? \\ \ln x & ? \end{cases} \quad \begin{array}{ll} \log x = \log_{10} x & \text{常用対数} \\ \ln x = \log_e x & \text{自然対数} \end{array}$$

自然現象はexp関数に従う。 底がeの自然対数を使う

$$\log_{10} x = \frac{\log_e x}{\log_e 10} = 0.4343 \ln x$$

例1 (つづき)

点B $\rightarrow$ 点Cへ
 $(b, 0) \quad (b, \frac{\pi}{2})$

線素 $dl = b d\varphi \mathbf{a}_\varphi$

$$W_{B \rightarrow C} = - \int_B^C \frac{\rho_l \mathbf{a}_\rho}{2\pi\epsilon_0 b} \cdot b d\varphi \mathbf{a}_\varphi = - \frac{\rho_l}{2\pi\epsilon_0} \int_0^{\frac{\pi}{2}} d\varphi \mathbf{a}_\rho \cdot \mathbf{a}_\varphi = 0 \quad \text{仕事をしない}$$

点C $\rightarrow$ 点Dへ
 $(b, \frac{\pi}{2}) \quad (a, \frac{\pi}{2})$

線素 $dl = d\rho \mathbf{a}_\rho$

$$W_{C \rightarrow D} = - \int_C^D \frac{\rho_l \mathbf{a}_\rho}{2\pi\epsilon_0 \rho} \cdot d\rho \mathbf{a}_\rho = - \frac{\rho_l}{2\pi\epsilon_0} \int_b^a \frac{d\rho}{\rho} = \frac{\rho_l}{2\pi\epsilon_0} \ln \frac{b}{a} > 0$$

仕事量は正

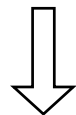
点D $\rightarrow$ 点Aへ
 $(a, \frac{\pi}{2}) \quad (a, 0)$

線素 $dl = a d\varphi \mathbf{a}_\varphi$

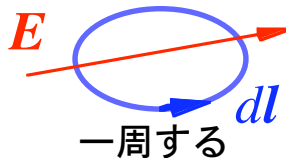
$$W_{D \rightarrow A} = - \int_D^A \frac{\rho_l \mathbf{a}_\rho}{2\pi\epsilon_0 a} \cdot a d\varphi \mathbf{a}_\varphi = - \frac{\rho_l}{2\pi\epsilon_0} \int_{\frac{\pi}{2}}^0 d\varphi \mathbf{a}_\rho \cdot \mathbf{a}_\varphi = 0 \quad \text{仕事をしない}$$

以上をまとめると

$$W_{A \rightarrow B} + W_{B \rightarrow C} + W_{C \rightarrow D} + W_{D \rightarrow A} = - \int_A^B - \int_B^C - \int_C^D - \int_D^A = \oint dW = 0 \quad \text{一周する}$$



$$-Q \oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = 0$$



周回積分

重要な性質

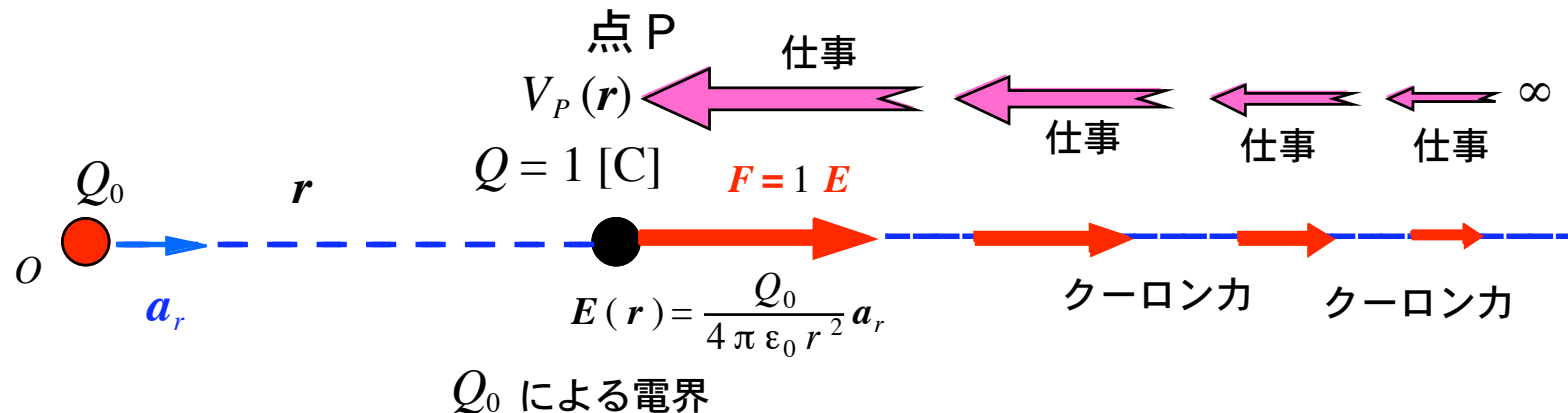
$$\oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = 0$$

電位の定義

スカラー量

単位電荷1[C]を無限遠点から電界中の
任意の点Pまで運ぶのに要する仕事

$$V_P = -Q \int_{\text{starting point}}^{\text{end point}} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = -1 \int_{\infty}^P \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = - \int_{\infty}^P \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} \quad [\text{V}] = \left[\frac{\text{J}}{\text{C}} \right]$$



上図の場合，点Pでの電位は 無限遠から仕事の積分になり，

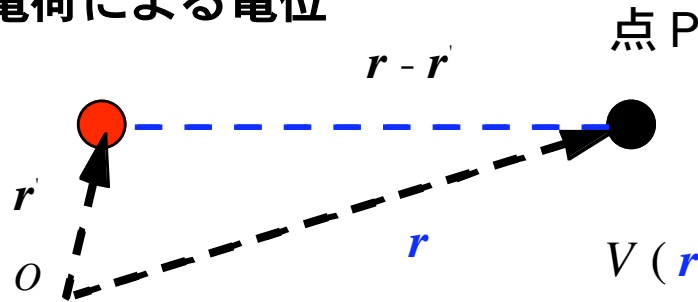
$$V_P(r) = - \int_{\infty}^r \frac{Q_0}{4\pi\epsilon_0 r^2} \mathbf{a}_r \cdot d\mathbf{r} \mathbf{a}_r = - \int_{\infty}^r \frac{Q_0 dr}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{Q_0}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{1}{r} \right]_{\infty}^r = \frac{Q_0}{4\pi\epsilon_0 r} \quad [\text{V}]$$

電位は **Potential** ともいう

無限遠では $V_P(\infty) = \frac{Q_0}{4\pi\epsilon_0 \infty} = 0$

電位を求める基本式

離散電荷による電位



重ね合わせの理
Superposition

$$V(\mathbf{r}) = \sum_n V_n = \sum_n \frac{Q_n(\mathbf{r}'_n)}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'_n|}$$

連続分布した電荷による電位

電荷からの距離だけのスカラー関数

線分布 $\Delta Q = \rho_l \Delta l$

線電荷密度 $\rho_l = \frac{\Delta Q}{\Delta l}$ [C/m]

$$V(\mathbf{r}) = \int_L \frac{\rho_l(\mathbf{r}') dl'}{4\pi\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}'|}$$

面分布 $\Delta Q = \rho_s \Delta S$

面電荷密度 $\rho_s = \frac{\Delta Q}{\Delta S}$ [C/m²]

$$V(\mathbf{r}) = \int_S \frac{\rho_s(\mathbf{r}') dS'}{4\pi\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}'|}$$

体積分布 $\Delta Q = \rho_v \Delta v$

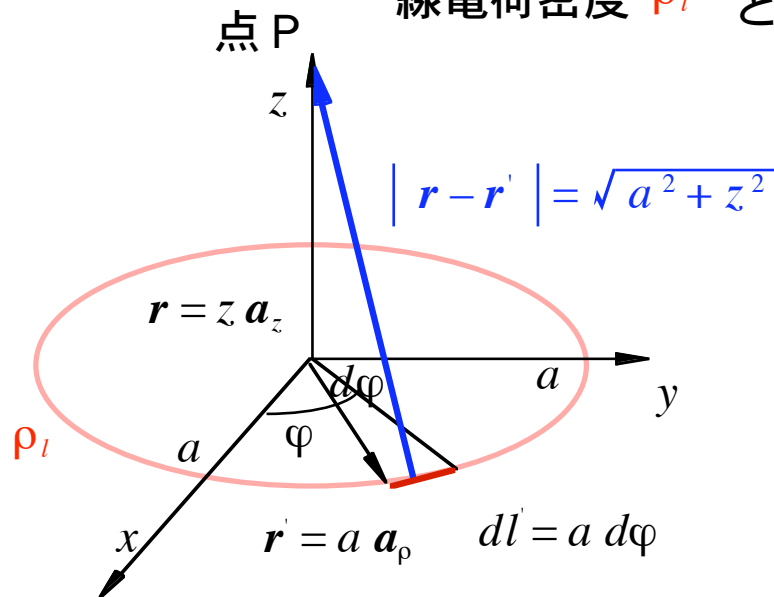
体積電荷密度 $\rho_v = \frac{\Delta Q}{\Delta v}$ [C/m³]

$$V(\mathbf{r}) = \int_v \frac{\rho_v(\mathbf{r}') dv'}{4\pi\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}'|}$$

$\rho_v \Rightarrow$ 電位 (ポテンシャル) V を求める例題

例 2 $\rho = a$ のリング状線電荷による電位を求める (z 軸上の点 P)

線電荷密度 ρ_l とすると



$$V(\mathbf{r}) = \int_L \frac{\rho_l(\mathbf{r}') dl'}{4\pi\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}'|}$$

$$\begin{aligned} V(z) &= \int_0^{2\pi} \frac{\rho_l a d\varphi}{4\pi\epsilon_0 \sqrt{a^2 + z^2}} \\ &= \frac{\rho_l}{2\epsilon_0} \frac{a}{\sqrt{a^2 + z^2}} \end{aligned}$$

例 3 $0 \leq \rho \leq a$ において一様な面電荷分布による z 軸上の点 P での電位は？

面電荷密度を ρ_s とすると

$$V(\mathbf{r}) = \int_S \frac{\rho_s(\mathbf{r}') dS'}{4\pi\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} \Rightarrow V(z) = \int_S \frac{\rho_s \rho d\rho d\varphi}{4\pi\epsilon_0 \sqrt{\rho^2 + z^2}} = \frac{\rho_s}{2\epsilon_0} \left(\sqrt{a^2 + z^2} - z \right)$$

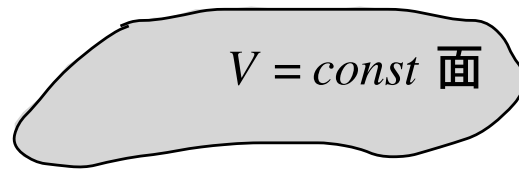
等電位面

同じ電位にある点からなる平面（仮想面）

異なる2つの面は重ならない

等電位面上では電荷を動かすために仕事を必要としない。

電界，電気力線と直交



$$V_P = - \int_{\infty}^P \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}$$

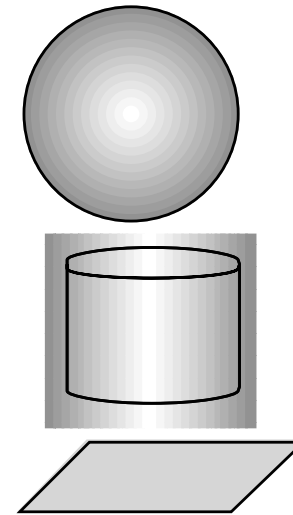
$\mathbf{E}$ は電荷分布によって作られる。

点電荷による等電位面 = 球面

無限長線電荷では 円筒面

無限平面電荷では 平面

電荷分布が基本



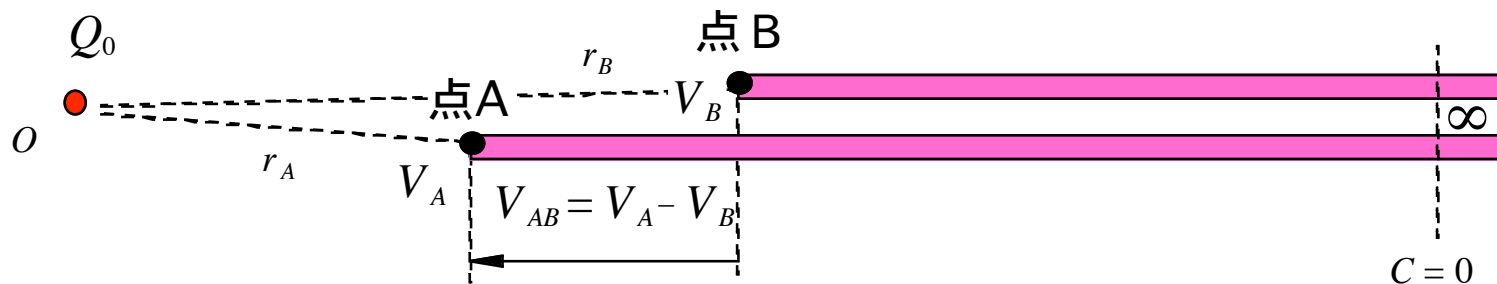
equi-potential surface

電位差

電界中の2点A, Bの電位を, V_A V_B とするとき

$$V_{AB} = V_A - V_B \text{ [V]}$$

を2点間の電位差という。また、電圧ともいう。



$$V_{AB} = V_A - V_B = \left(- \int_{\infty}^A \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} \right) - \left(- \int_{\infty}^B \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} \right) = - \int_B^A \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}$$

点電荷 Q_0 による電位

絶対電位

$$V_{r_A} = \frac{Q_0}{4\pi\epsilon_0 r_A} + C$$

$$V_{r_B} = \frac{Q_0}{4\pi\epsilon_0 r_B} + C$$

C : 基準電位を決める定数

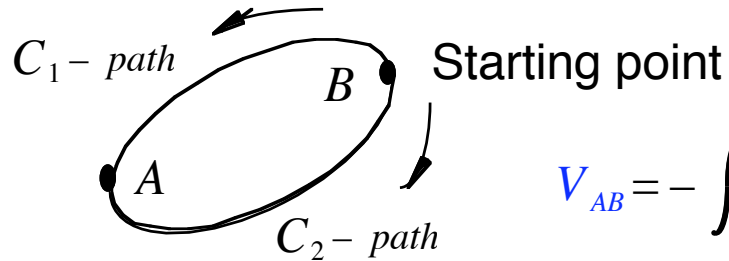
相対電位差

$$V_{r_A} - V_{r_B} = \left(\frac{Q_0}{4\pi\epsilon_0 r_A} + C \right) - \left(\frac{Q_0}{4\pi\epsilon_0 r_B} + C \right) = \frac{Q_0}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r_A} - \frac{1}{r_B} \right)$$

Cは電位差に現れない

さて、経路の取り方で電位差が変わるか？

$$V_{AB} = - \int_B^A \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}$$



$$V_{AB} = - \int_B^A \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}$$

エネルギー観点からの考察

各自で考察のこと

積分式からの考察

$$V_{BB} = - \int_B^B \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = 0 \quad \text{始点と終点が同じたため}$$

$$B \rightarrow C_1 \rightarrow A \rightarrow C_2 \rightarrow B = - \int_{B \rightarrow C_1}^A \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} - \int_{A \rightarrow C_2}^B \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = 0$$

$$- \int_{B \rightarrow C_1}^A \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = \int_{A \rightarrow C_2}^B \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = - \int_{B \rightarrow C_2}^A \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}$$

積分経路によらない

$$\text{周回積分} \quad \int_B^B \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} \Rightarrow \oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = 0$$

後出のStokesの定理より

$$\oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = \int_S \nabla \times \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} = 0 \quad \Rightarrow$$

保存性の場合

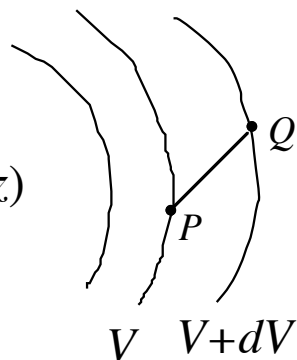
$$\nabla \times \mathbf{E} = 0$$

電位の勾配, 傾き

等電位面

$$V=V(x,y,z)$$

(等高線)



増分

$$dV = \frac{\partial V}{\partial x} dx + \frac{\partial V}{\partial y} dy + \frac{\partial V}{\partial z} dz$$

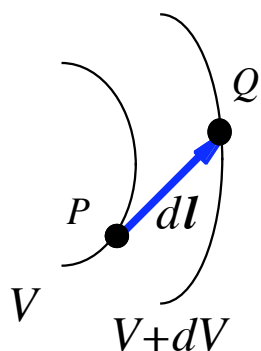
$$= \left(a_x \frac{\partial V}{\partial x} + a_y \frac{\partial V}{\partial y} + a_z \frac{\partial V}{\partial z} \right) \cdot (a_x dx + a_y dy + a_z dz)$$

$$= \nabla V \cdot (a_x dx + a_y dy + a_z dz) = \nabla V \cdot dl$$

と書ける

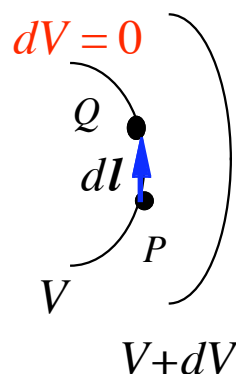
増分

$$dV = \nabla V \cdot dl$$



一般に

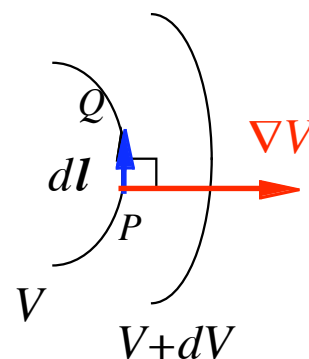
増分=0



dl を等電位面上に

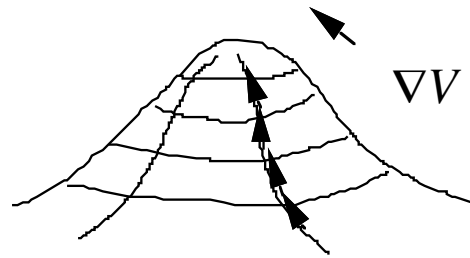
$$\nabla V = a_x \frac{\partial V}{\partial x} + a_y \frac{\partial V}{\partial y} + a_z \frac{\partial V}{\partial z}$$

は何を表す?



$$\nabla V \cdot dl = 0$$

∇V は等電位面と直交



∇V は最大傾斜線方向ベクトル（上り）

$-\nabla V$ は下り

等電位面と直交
(等高線と直交)

∇V 電位の勾配，傾きを表す。
Gradient

電位と電界の関係

電界は電位の傾き

$$\text{電位 } V = - \int E \cdot dl \quad \longleftrightarrow \quad \text{電界 } E = -\nabla V$$

直角座標系 $E = a_x E_x + a_y E_y + a_z E_z = -\nabla V = -\left(a_x \frac{\partial V}{\partial x} + a_y \frac{\partial V}{\partial y} + a_z \frac{\partial V}{\partial z} \right)$

円筒座標系 $E = -\nabla V = -\left(a_\rho \frac{\partial V}{\partial \rho} + a_\varphi \frac{1}{\rho} \frac{\partial V}{\partial \varphi} + a_z \frac{\partial V}{\partial z} \right)$

球座標系 $E = -\nabla V = -\left(a_r \frac{\partial V}{\partial r} + a_\theta \frac{1}{r} \frac{\partial V}{\partial \theta} + a_\varphi \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial V}{\partial \varphi} \right)$



電位（ポテンシャル） $V \implies E(\mathbf{r})$ を求める例題

例 3 $V = 2x^2y - 5z$ [V] が与えられている。電界を求めよ。

$$\begin{aligned} \mathbf{E} &= -\nabla V = -\frac{\partial V}{\partial x} \mathbf{a}_x - \frac{\partial V}{\partial y} \mathbf{a}_y - \frac{\partial V}{\partial z} \mathbf{a}_z \\ &= E_x \mathbf{a}_x + E_y \mathbf{a}_y + E_z \mathbf{a}_z \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \mathbf{E} &= -\frac{\partial(2x^2y - 5z)}{\partial x} \mathbf{a}_x - \frac{\partial(2x^2y - 5z)}{\partial y} \mathbf{a}_y - \frac{\partial(2x^2y - 5z)}{\partial z} \mathbf{a}_z \\ &\quad \Downarrow \qquad \qquad \qquad \Downarrow \qquad \qquad \qquad \Downarrow \\ \mathbf{E} &= -4xy \mathbf{a}_x - 2x^2 \mathbf{a}_y + 5 \mathbf{a}_z \end{aligned}$$

以上の例題のように、電荷分布が分かれば、電位が求まる。
電位が求まれば、電界はその傾き（勾配）で与えられる。
電界はベクトル量であるのに対し、電位はスカラー量で、1つの成分だけ求めればよい。

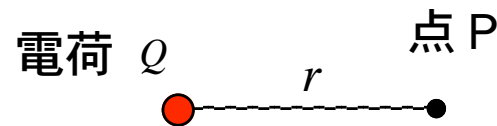
$$\rho_v \implies \text{電位（ポテンシャル） } V \implies \begin{matrix} E = -\nabla V \\ E(\mathbf{r}) \end{matrix}$$

$\rho_v \Rightarrow$ 電位 (ポテンシャル) $V \Rightarrow E(r)$

例 4 点電荷 Q による電位

$$V(r) = \int_v \frac{\rho_v(\mathbf{r}') dv'}{4\pi\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}'|}$$

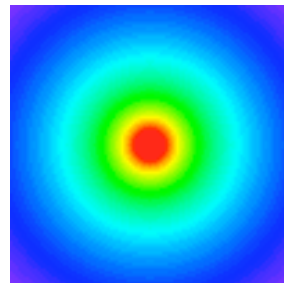
電荷からの距離
だけで決まる
スカラー量
(ベクトルより簡単)



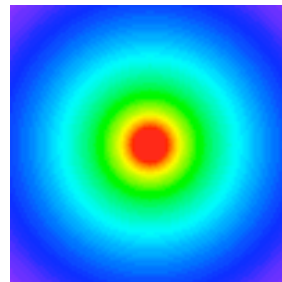
$$V = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r}$$

球座標系で傾きをとると

$$E = -\nabla V = -a_r \frac{\partial V}{\partial r} = -a_r \frac{\partial}{\partial r} \left(\frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r} \right) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} a_r$$



V



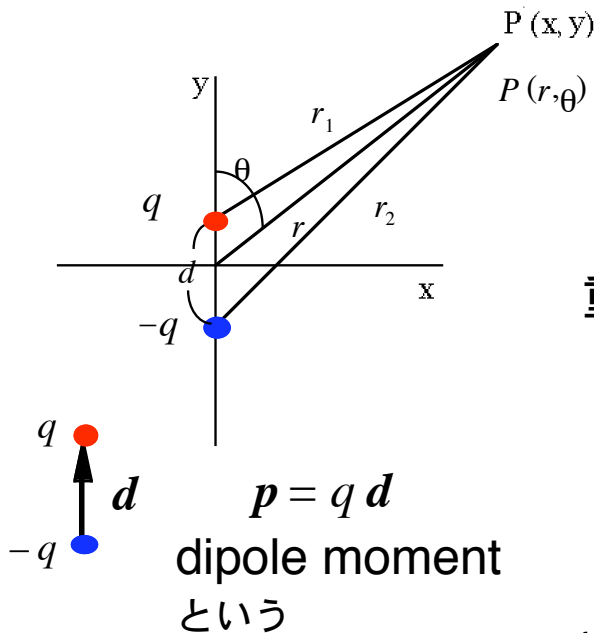
$|E = -\nabla V|$

今までの結果と
一致していること
を確認

ρ_v ————— 電位 (ポテンシャル) V ————— $E(r)$

例5 電気双極子による電位と電界について

($q, -q$ の組)



位置のみのスカラー関数

$$V_1 = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r_1}$$

$$V_2 = \frac{-q}{4\pi\epsilon_0 r_2}$$

$$r_1 = \sqrt{x^2 + \left(y - \frac{d}{2}\right)^2}$$

$$r_2 = \sqrt{x^2 + \left(y + \frac{d}{2}\right)^2}$$

重ね合わせの理が成り立つので

$$V = V_1 + V_2 = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right)$$

したがって

$$E = -\nabla V = -\frac{\partial V}{\partial x} \mathbf{a}_x - \frac{\partial V}{\partial y} \mathbf{a}_y = E_x \mathbf{a}_x + E_y \mathbf{a}_y$$

$$E_x = -\frac{\partial V}{\partial x} = -\frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{x}{\left[x^2 + (y - d/2)^2\right]^{3/2}} - \frac{x}{\left[x^2 + (y + d/2)^2\right]^{3/2}} \right) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{x}{r_1^3} - \frac{x}{r_2^3} \right)$$

$$E_y = -\frac{\partial V}{\partial y} = -\frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{y - d/2}{\left[x^2 + (y - d/2)^2\right]^{3/2}} - \frac{y + d/2}{\left[x^2 + (y + d/2)^2\right]^{3/2}} \right) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{y - d/2}{r_1^3} - \frac{y + d/2}{r_2^3} \right)$$

例5 電気双極子による電位と電界（続き）

遠方では

$r \gg d$ で近似

$$r_1 \approx r - \frac{d}{2} \cos\theta = r \left(1 - \frac{d}{2r} \cos\theta \right) \quad r_2 \approx r + \frac{d}{2} \cos\theta = r \left(1 + \frac{d}{2r} \cos\theta \right)$$

$$\frac{1}{r_1} = \frac{1}{r} \frac{1}{\left(1 - \frac{d}{2r} \cos\theta \right)} \approx \frac{1}{r} \left(1 + \frac{d}{2r} \cos\theta \right) \quad \frac{1}{r_2} \approx \frac{1}{r} \left(1 - \frac{d}{2r} \cos\theta \right)$$

近似式 $\frac{1}{1 \pm x} \approx 1 \mp x \quad (1 \gg x)$

$$V(r, \theta) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right) \approx \frac{qd}{4\pi\epsilon_0 r^2} \cos\theta = \frac{\mathbf{p} \cdot \mathbf{a}_r}{4\pi\epsilon_0 r^2} \quad \frac{1}{r^2} \text{ で減少} \quad \mathbf{p} = q\mathbf{d} \text{ dipole moment}$$

$$\mathbf{E} = E_r \mathbf{a}_r + E_\theta \mathbf{a}_\theta = -\nabla V = -\frac{\partial V}{\partial r} \mathbf{a}_r - \frac{1}{r} \frac{\partial V}{\partial \theta} \mathbf{a}_\theta = \frac{qd}{2\pi\epsilon_0 r^3} \cos\theta \mathbf{a}_r + \frac{qd}{4\pi\epsilon_0 r^3} \sin\theta \mathbf{a}_\theta \quad \frac{1}{r^3} \text{ で減少}$$

