

Elektromagnetyzm



Elektrostatyka

Elektrodynamika

Elektrostatyka – nauka o oddziaływaniach ładunków w spoczynku

- starożytność: Tales z Miletu, własności bursztynu (*ηλεκτρον*)
- czasy nowożytne (XVIII wiek): rozwój badań eksperymentalnych
- Charles du Fay - stwierdzenie 2 rodzajów elektryczności
- Benjamin Franklin - nazewnictwo: szkło (+), bursztyn (-)
- Jean Desaguliers - podział substancji: przewodniki i izolatory
- Charles Coulomb - ujęcie ilościowe: „siła odpychania dwóch małych kulek naelektryzowanych jednakowo zależy od odwrotności kwadratu odległości między środkami kulek”.

Postać współczesna: dwa ładunki punktowe jednoimienne odpychają się, a różnoimienne przyciągają się, siłą wprost proporcjonalną do ich wielkości, a odwrotnie proporcjonalną do kwadratu odległości między nimi.

$$F = k \frac{q_1 q_2}{r^2}$$

kiedyś: $k = 1 \Rightarrow$ jednostka ładunku;

obecnie: jednostka ładunku 1 kulomb, (symbol: 1 C) $\Rightarrow k = 9 \cdot 10^9 \text{ N m}^2 \text{ C}^{-2}$.

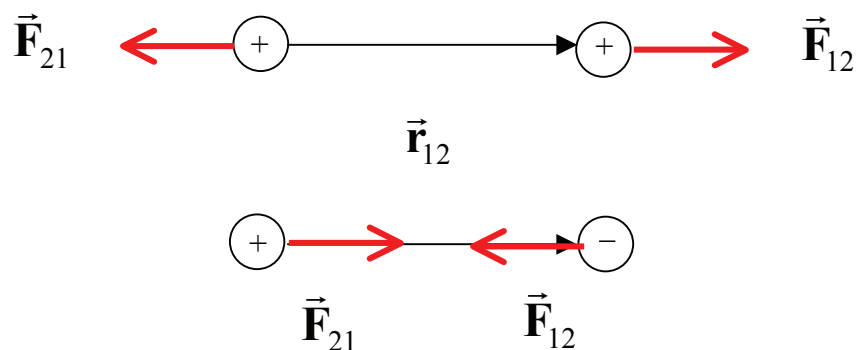
Postać w układzie SI:

$$F = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r^2}$$

gdzie $\epsilon_0 = 8,85 \cdot 10^{-12} \frac{\text{C}^2}{\text{N m}^2}$ nazywamy przenikalnością elektryczną próżni albo stałą dielektryczną próżni.

Postać wektorowa:

$$\vec{F}_{12} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r_{12}^2} \frac{\vec{r}_{12}}{r_{12}}$$



Zasada superpozycji:

siła działająca na ładunek jest sumą wektorową wszystkich sił pochodzących od innych ładunków.

Ładunek elektryczny

do końca XIX wieku – substancja ciągła, „fluid elektryczny”

**J. J. Thomson 1896, promienie katodowe = strumień cząstek naładowanych o jednakowym ładunku;
Thomson zaproponował nazwę dla tej cząstki: „elektron”;
nagroda Nobla 1906.**

R. Millikan 1910, doświadczalne określenie wartości ładunku elementarnego

$$e = 1,6 \cdot 10^{-19} \text{ C}$$

nagroda Nobla 1923.

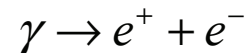
Prawo zachowania ładunku:

W układzie izolowanym suma algebraiczna ładunków jest stała.

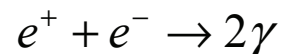
Inaczej: ładunki elementarne mogą pojawiać się i znikać tylko parami (+ -).

Przykłady:

- **kreacja pary elektron-pozyton z kwantu promieniowania elektromagnetycznego**



- **anihilacja pary elektron-pozyton**

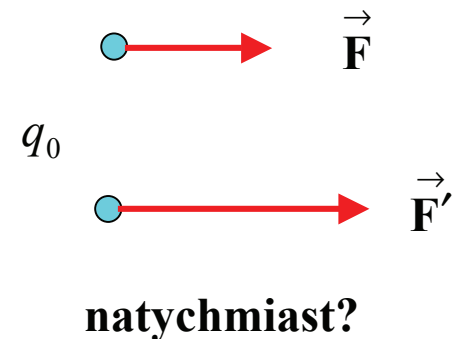
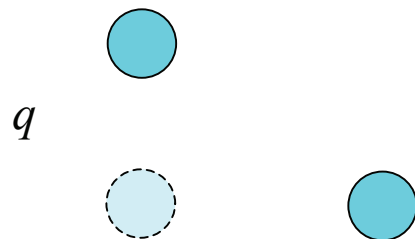


- **reakcje jądrowe**



Pole elektryczne

Potrzeba jego wprowadzenia wynika z konieczności wyjścia poza elektrostatykę

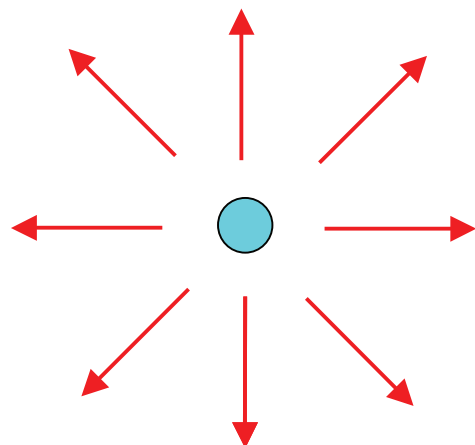


Coś pośredniczy w oddziaływaniu.

Definiujemy wektor natężenia pola elektrycznego:

$$\vec{E} = \frac{\vec{F}}{q_0}$$

$$\vec{E} = \vec{E}(\vec{r}, t)$$



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

Dla wektora natężenia również obowiązuje zasada superpozycji.

Ładunek w polu \vec{E} (dynamika)

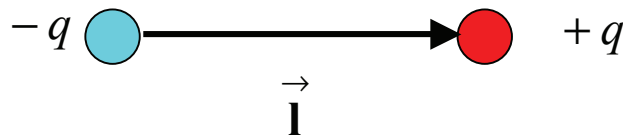
Newton:

$$\vec{a} = \frac{q_0 \vec{E}}{m}$$

Einstein:

$$\frac{d\vec{P}}{dt} = q_0 \vec{E}$$

Dipol elektryczny

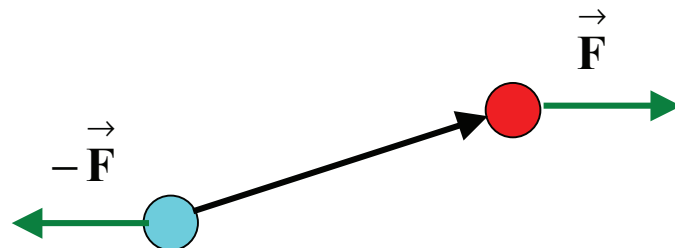


$$q > 0$$

moment dipolowy

$$\vec{p} = q \vec{l}$$

dipol w polu \vec{E} :



moment siły

$$\vec{M} = \vec{p} \times \vec{E}$$

energia

$$U = -\vec{p} \cdot \vec{E}$$

Potencjał elektryczny

Pole elektryczne jest zachowawcze – można zdefiniować potencjał.

różnica potencjałów:

$$V_B - V_A = \frac{W_{AB}}{q_0}, \quad q_0 > 0$$

umowa: $V(\infty) = 0$

potencjał w danym punkcie pola:

$$V_B = \frac{W_{\infty \rightarrow B}}{q_0}$$

$$V_B \equiv V(\vec{r}) \equiv V(x, y, z)$$

Definicja: powierzchnia ekwipotencjalna – powierzchnia w przestrzeni x, y, z , dla której $V = const$.

Związek między natężeniem a potencjałem

a) obliczenie potencjału, jeśli znamy natężenia:

$$W_{\infty \rightarrow B} = \int_{\infty}^B \vec{F}_{\text{zewn}} \cdot d\vec{l} = \int_{\infty}^B (-q_0 \vec{E}) \cdot d\vec{l} = -q_0 \int_{\infty}^B \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

$$V_B = - \int_{\infty}^B \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

b) obliczenie natężenia, jeśli znamy potencjał:

$$\Delta W_{AB} = \vec{F}_{\text{zewn}} \cdot \Delta \vec{l} = -q_0 \vec{E} \cdot \Delta \vec{l} = -q_0 E \Delta l \cos \theta$$

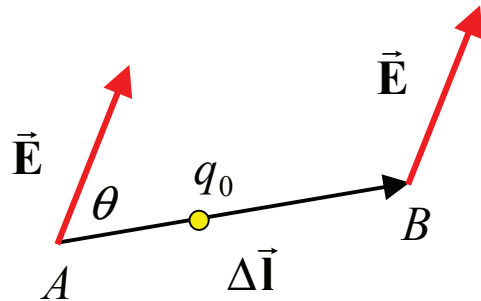
$$\Delta W_{AB} = q_0 (V_B - V_A) = q_0 \Delta V$$

$$q_0 \Delta V = -q_0 E \Delta l \cos \theta$$

$$\Delta V = -E \cos \theta \Delta l$$

$$E \cos \theta = \vec{E}_{\Delta \vec{l}} \equiv E_l \quad \text{rzut } \vec{E} \text{ na kierunek } \Delta \vec{l}$$

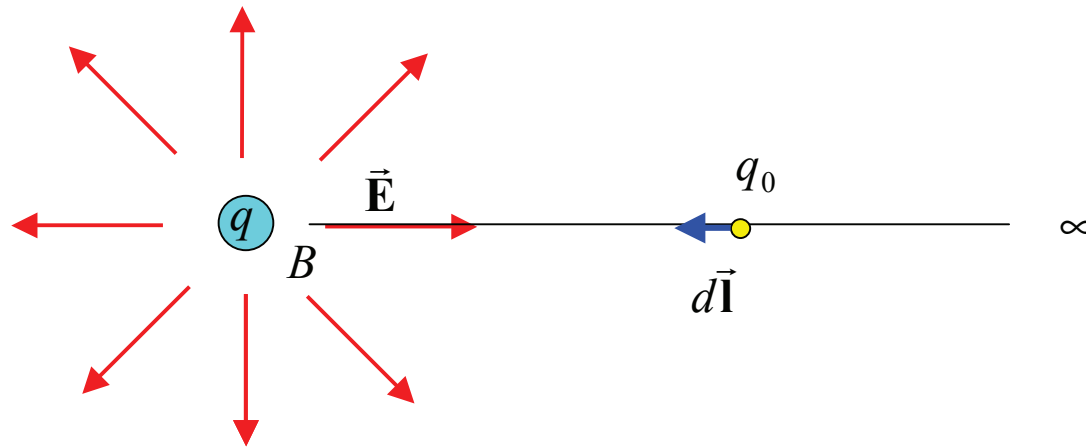
$$E_l = - \frac{\Delta V}{\Delta l} \rightarrow - \frac{dV}{dl} \quad \text{pochodna kierunkowa}$$



Obliczając rzuty \vec{E} na poszczególne osie mamy: $(E_x, E_y, E_z) = \left(-\frac{\partial V}{\partial x}, -\frac{\partial V}{\partial y}, -\frac{\partial V}{\partial z} \right)$

$$\vec{E} = - \text{grad } V$$

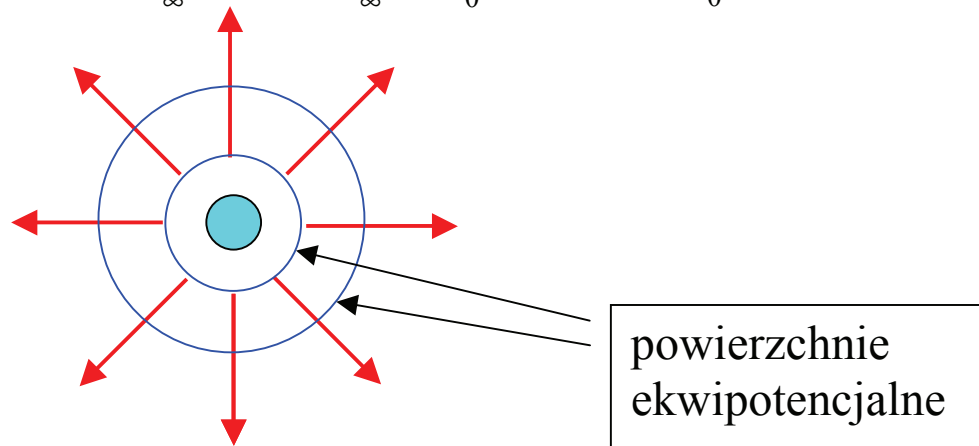
Przykład: potencjał ładunku punkowego:



$$V_B = - \int_{\infty}^B \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

$$\vec{E} \cdot d\vec{l} = E dl \cos \pi = -E dl = E dr$$

$$V_B = - \int_{\infty}^B \vec{E} \cdot d\vec{l} = - \int_{\infty}^B E dr = - \int_{\infty}^B \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r}$$

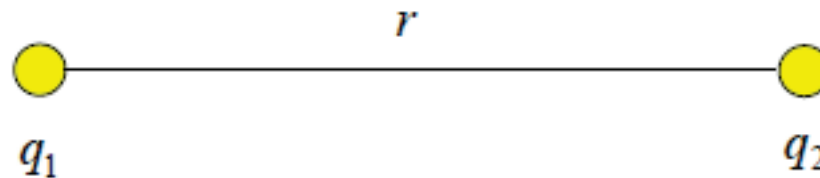


Zasada superpozycji dla potencjału

Potencjał w danym punkcie pola jest sumą algebraiczną potencjałów od wszystkich ładunków:

$$V = \sum_n V_n \quad \text{lub} \quad V = \iiint_{\Omega} dV \quad \text{gdzie } \Omega - \text{obszar przestrzeni zawierający ładunki.}$$

Energia potencjalna układu ładunków



Potencjał wytworzony przez ładunek q_1 w miejscu gdzie jest ładunek q_2 :

$$V = \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0 r}$$

Praca potrzebna na przesunięcie ładunku q_2 z ∞ do tego miejsca

$$W = Vq_2$$

$$U = W$$

$$U = \frac{q_1 q_2}{4\pi\epsilon_0 r}$$