



Elektrostatyka.
Pola elektryczne i elektrostatyczne

Elektrostatyka.

Pola elektryczne i elektrostatyczne

E l e k t r o s t a t y k a jest nauką o ładunkach elektrycznych w spoczynku, ich polach elektrycznych oraz potencjałach.

Według *McGraw-Hill Dictionary of Scientific and Technical Terms*, McGraw-Hill Company, New York – St. Louis – San Francisco 1984.

E l e k t r o s t a t y k a jest nauką o zjawiskach elektrycznych związanych z ładunkami elektrycznymi niezmiennymi w czasie i nieruchomymi w danym układzie inercyjnym zarówno względem siebie, jak i względem obserwatora.

Według *Elektryczność i magnetyzm*, A. Bajorski, S. Dołżycki, R. Kurdziel, A. Skopec, Wyd. Politechniki Wrocławskiej, Wrocław 1990.

$$q_v = \lim_{\Delta V \rightarrow 0} \frac{\Delta Q}{\Delta V} = \frac{dQ}{dV}$$

$$q_v = \lim_{\substack{h \rightarrow 0 \\ \Delta S \rightarrow 0}} \frac{\Delta Q}{h\Delta S} \rightarrow \infty$$

$$q_s = \lim_{h \rightarrow 0} h q_v = \lim_{\Delta S \rightarrow 0} \frac{\Delta Q}{\Delta S} = \frac{dQ}{dS}$$

$$q_1 = \lim_{\Delta l \rightarrow 0} \frac{\Delta Q}{\Delta l} = \frac{dQ}{dl}$$

$$Q = \int_V q_v dV$$

$$Q = \int_S q_s dS$$

$$Q = \int_l q_1 dl$$

Pole elektryczne jest to przestrzeń, w której znajdują się i oddziałują ze sobą ładunki elektryczne dodatnie i ujemne.

Pole elektrostatyczne jest to takie pole elektryczne, które jest czasowo niezależne i w którym znajdują się i oddziałują ze sobą stacjonarne, czyli niezmiennie w czasie i nieruchome względem ziemi, ładunki elektryczne dodatnie i ujemne.

Pola elektryczne i elektrostatyczne należą do **pól wektorowych**.

Prawo (siła) *Coulomba*

$$\mathbf{F} = \frac{q_1 q_2}{4\pi \varepsilon \varepsilon_0 r^2} \frac{\mathbf{r}}{r}$$

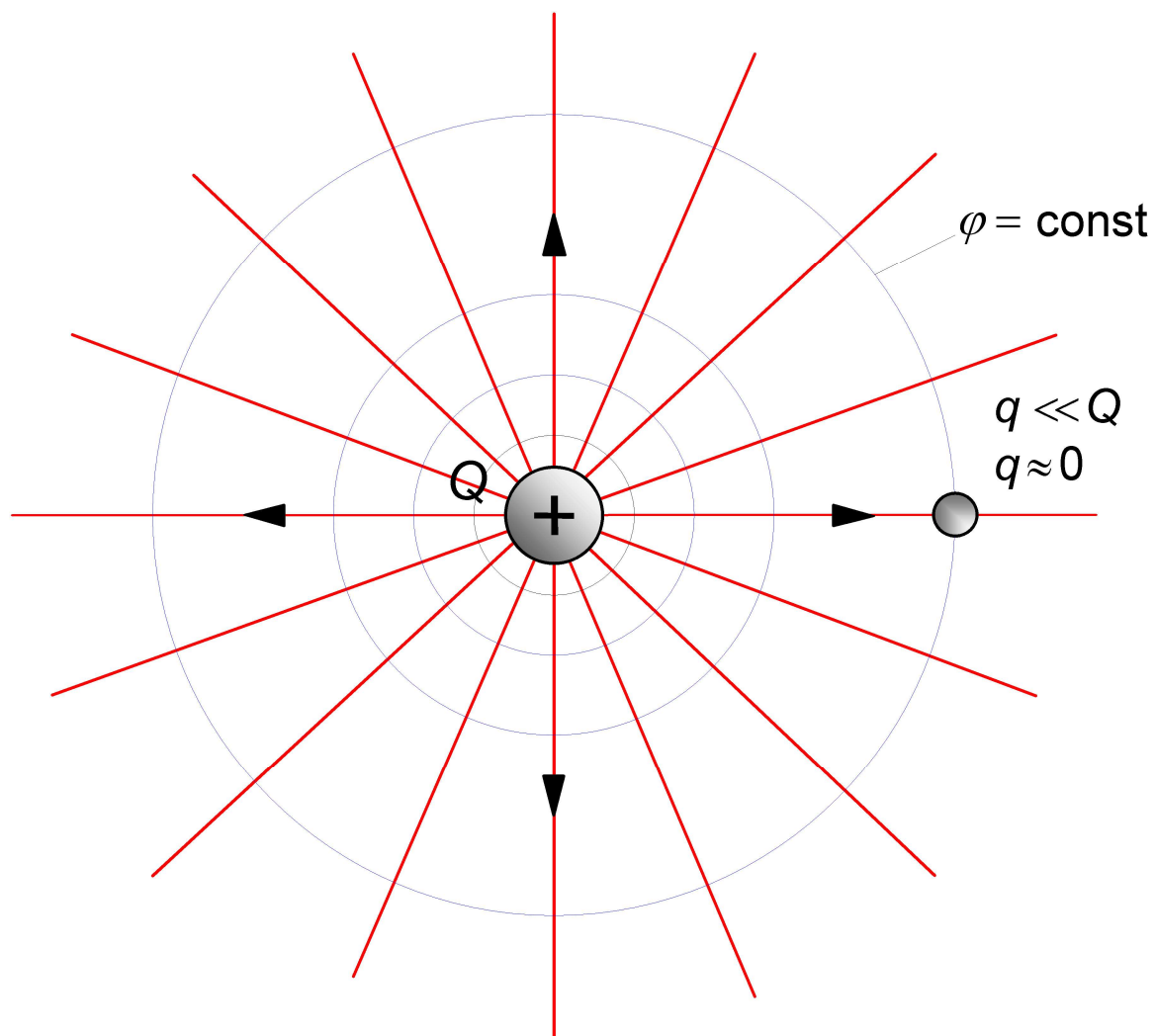
$$F = \frac{q_1 q_2}{4\pi \varepsilon \varepsilon_0 r^2}$$

ε_0 — przenikalność elektryczna próżni ($= 8.854 \times 10^{-12}$ F/m)

ε — przenikalność elektryczna względna
stała dielektryczna [–]

$\varepsilon \varepsilon_0$ — przenikalność bezwzględna [Fm⁻¹]

Nateżenie pola elektrycznego

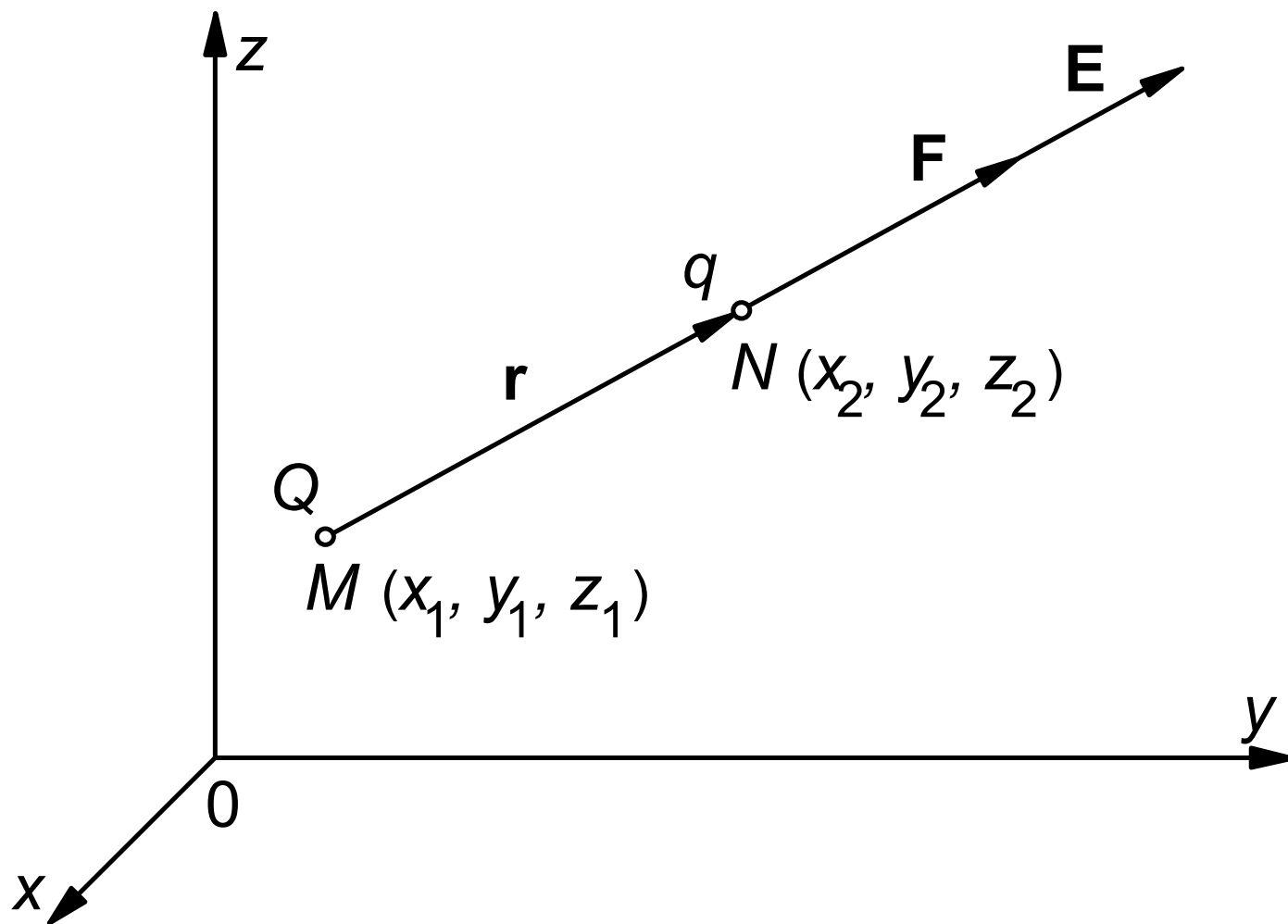


Natężenie pola elektrycznego

$$\mathbf{F} = \frac{Qq}{4\pi\epsilon\epsilon_0} \frac{\mathbf{r}}{r^3}$$

$$\mathbf{E} = \frac{\mathbf{F}}{q} = \frac{Q}{4\pi\epsilon\epsilon_0} \frac{\mathbf{r}}{r^3}$$

Natężenie pola elektrycznego

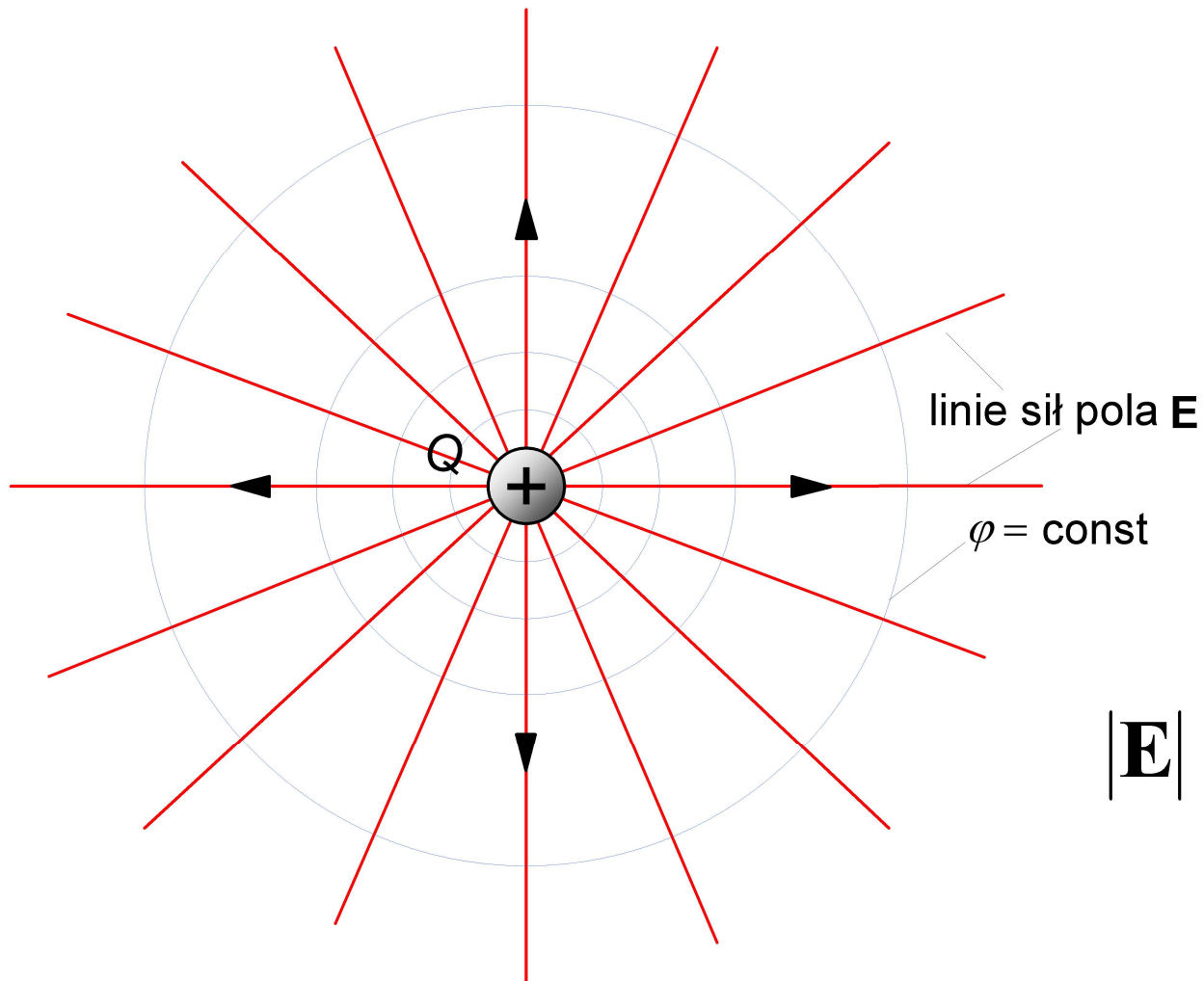


Natężenie pola elektrycznego

$$\mathbf{E} = \frac{Q}{4\pi\epsilon\epsilon_0 r^3} [\mathbf{i}(x_2 - x_1) + \mathbf{j}(y_2 - y_1) + \mathbf{k}(z_2 - z_1)]$$

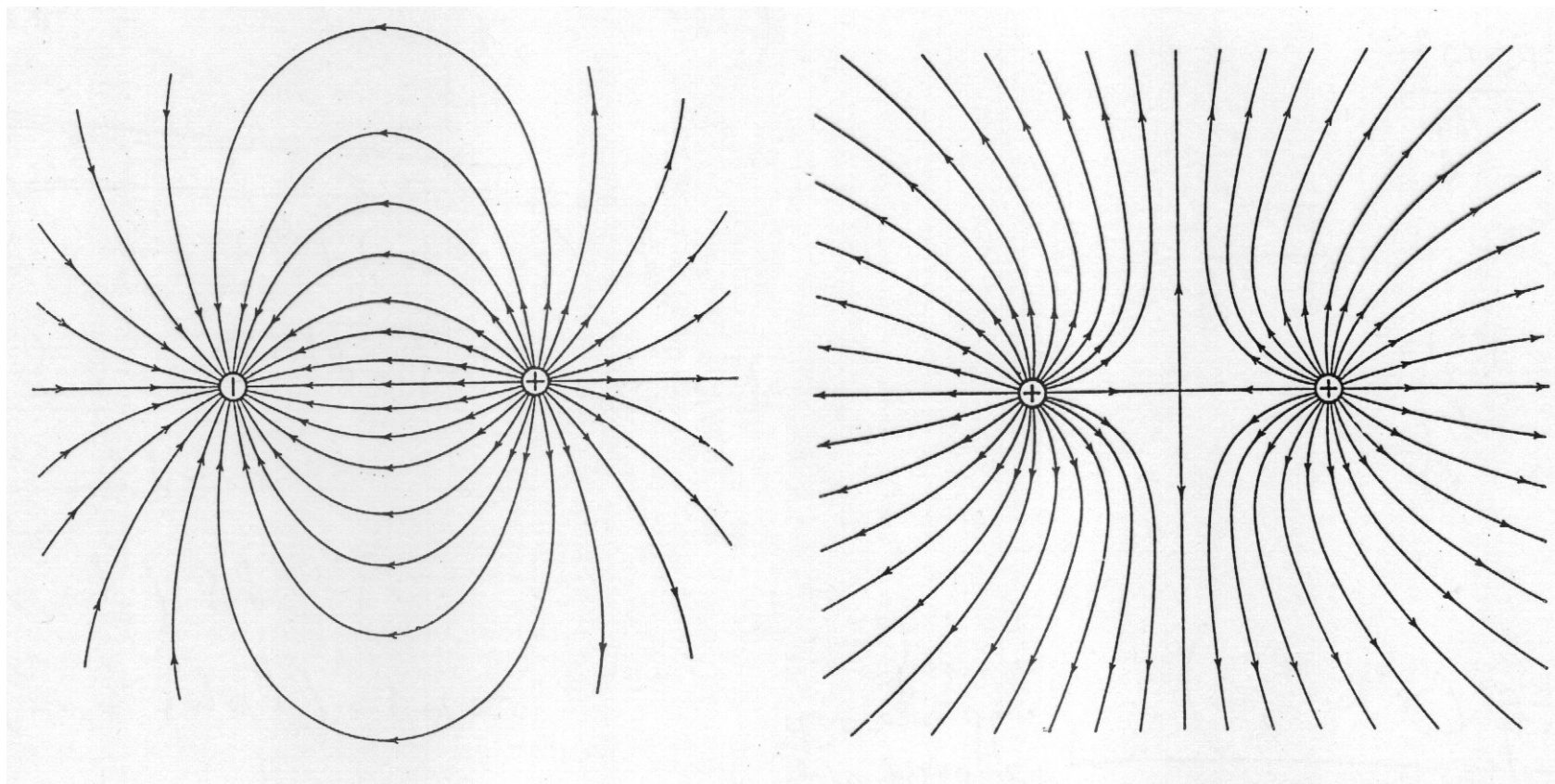
$$|\mathbf{r}| = r = \sqrt{(x_2 - x_1)^2 + (y_2 - y_1)^2 + (z_2 - z_1)^2}$$

Nateżenie pola elektrycznego

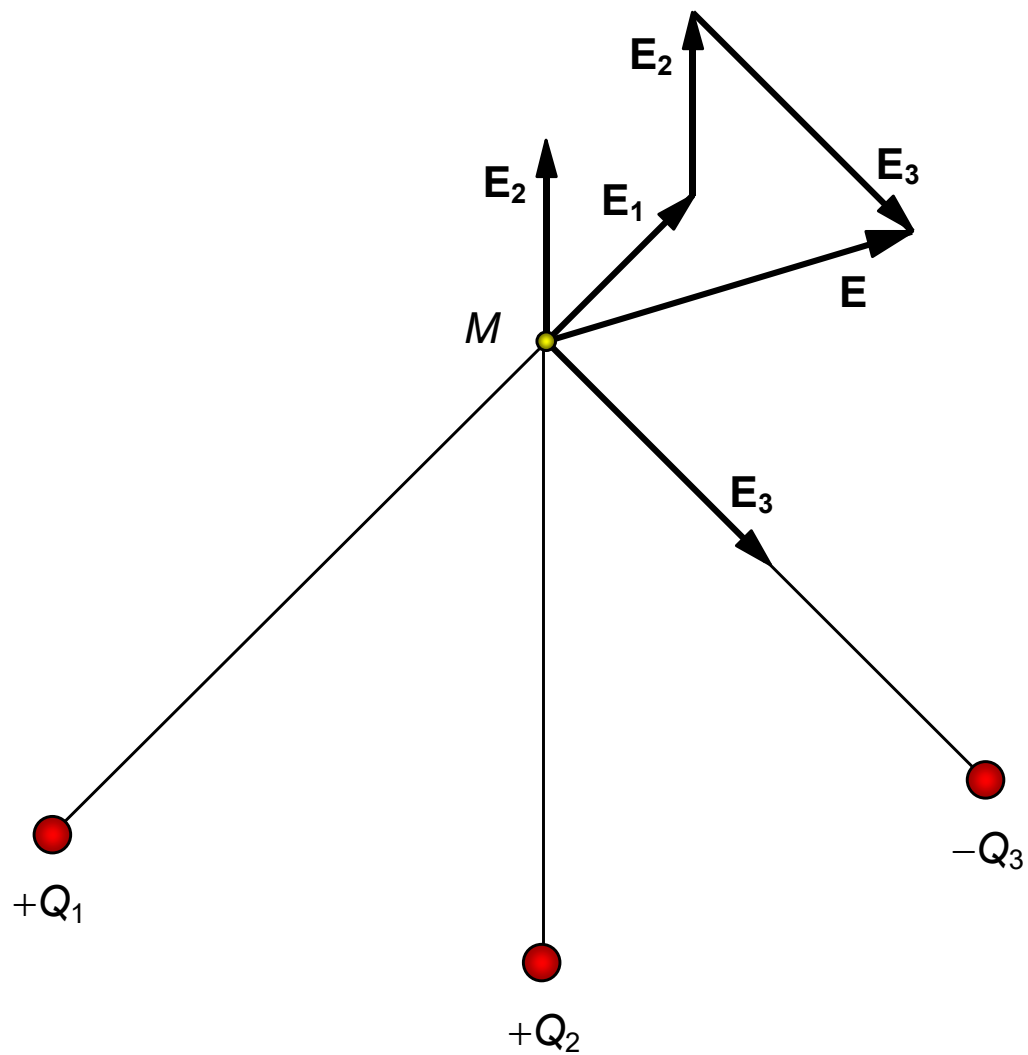


$$|\mathbf{E}| = E = \frac{Q}{4\pi\epsilon\epsilon_0 r^2}$$

Nateżenie pola elektrycznego



Superpozycja pól elektrycznych



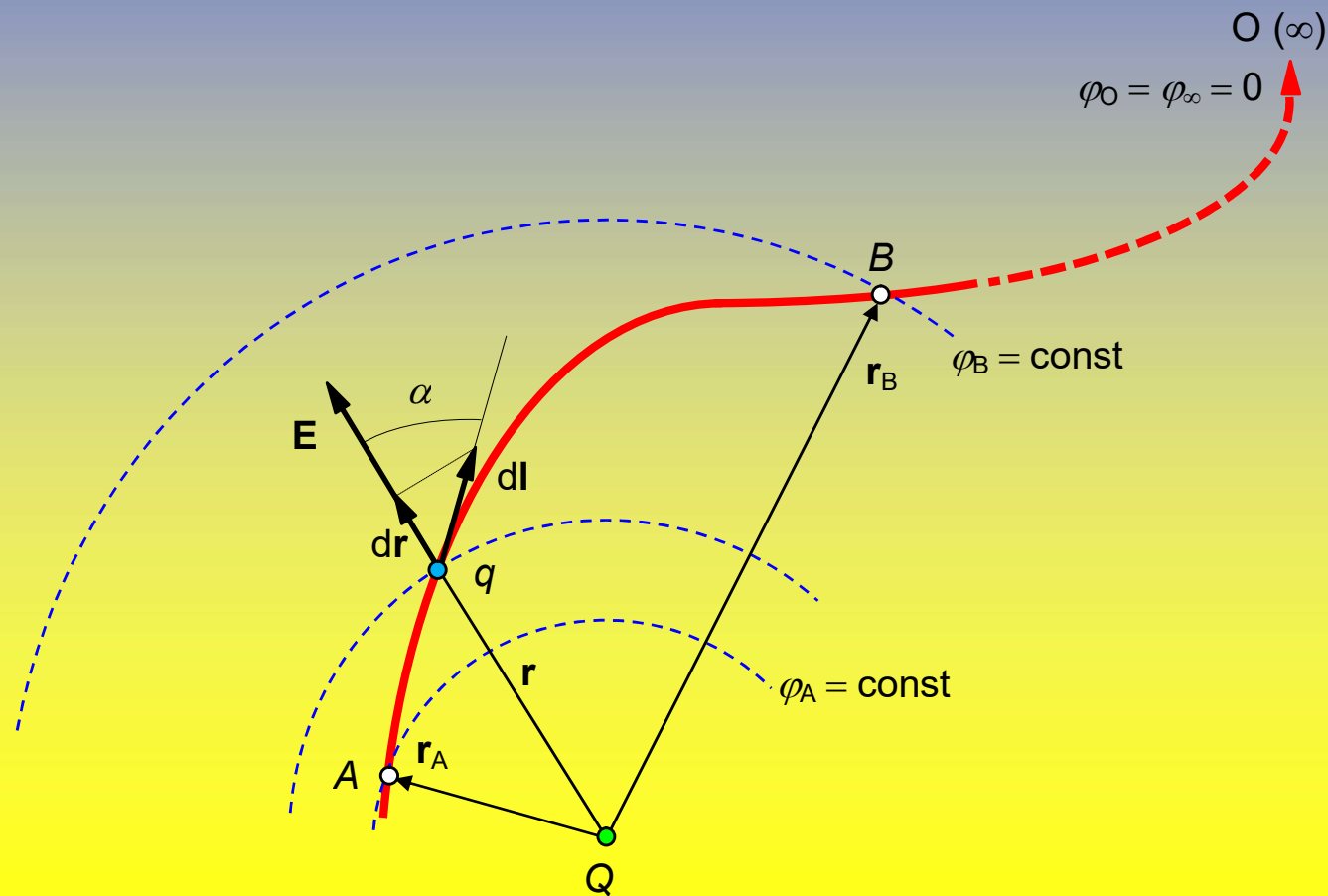
Superpozycja pól elektrycznych

Wniosek: Oddziaływania elektrostatyczne są addytywne, co oznacza, że w środowisku liniowym ($\epsilon\epsilon_0 = \text{const}$) obowiązuje zasada superpozycji.

Elektrostatyka.

Pola elektryczne i elektrostatyczne

Praca w polu elektrycznym. Potencjalność pola elektrostatycznego



Praca w polu elektrycznym. Potencjalność pola elektrostatycznego

$$dW = \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} = q\mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = qE dl \cos \alpha$$

Iloczyn skalarny

$$W_{AB} = \int_A^B q\mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = q \int_A^B E dl \cos \alpha$$

$$\frac{W_{AB}}{q} = \int_A^B \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = \int_A^B E dl \cos \alpha = U_{AB}$$

Napięcie elektryczne

Praca w polu elektrycznym. Potencjalność pola elektrostatycznego

Dla $E = Q/(4\pi\epsilon\epsilon_0 r^2)$ oraz $dl\cos\alpha = dr$

$$U_{AB} = \frac{Q}{4\pi\epsilon\epsilon_0} \int_{r_A}^{r_B} \frac{dr}{r^2} = \frac{Q}{4\pi\epsilon\epsilon_0 r_A} - \frac{Q}{4\pi\epsilon\epsilon_0 r_B}$$

Wniosek: Napięcie nie zależy od drogi całkowania. Pole elektryczne jest potencjalne albo bezwirowe.

$$U_{AO} = \int_A^O \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = - \int_O^A \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = \varphi(A)$$

Potencjał elektryczny

Praca w polu elektrycznym. Potencjalność pola elektrostatycznego

Potencjał elektryczny w punkcie A

$$\varphi(A) = \int_A^{\infty} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}$$

$$\varphi_A = \varphi = \frac{Q}{4\pi\epsilon\epsilon_0 r_A}$$

Praca w polu elektrycznym. Potencjalność pola elektrostatycznego

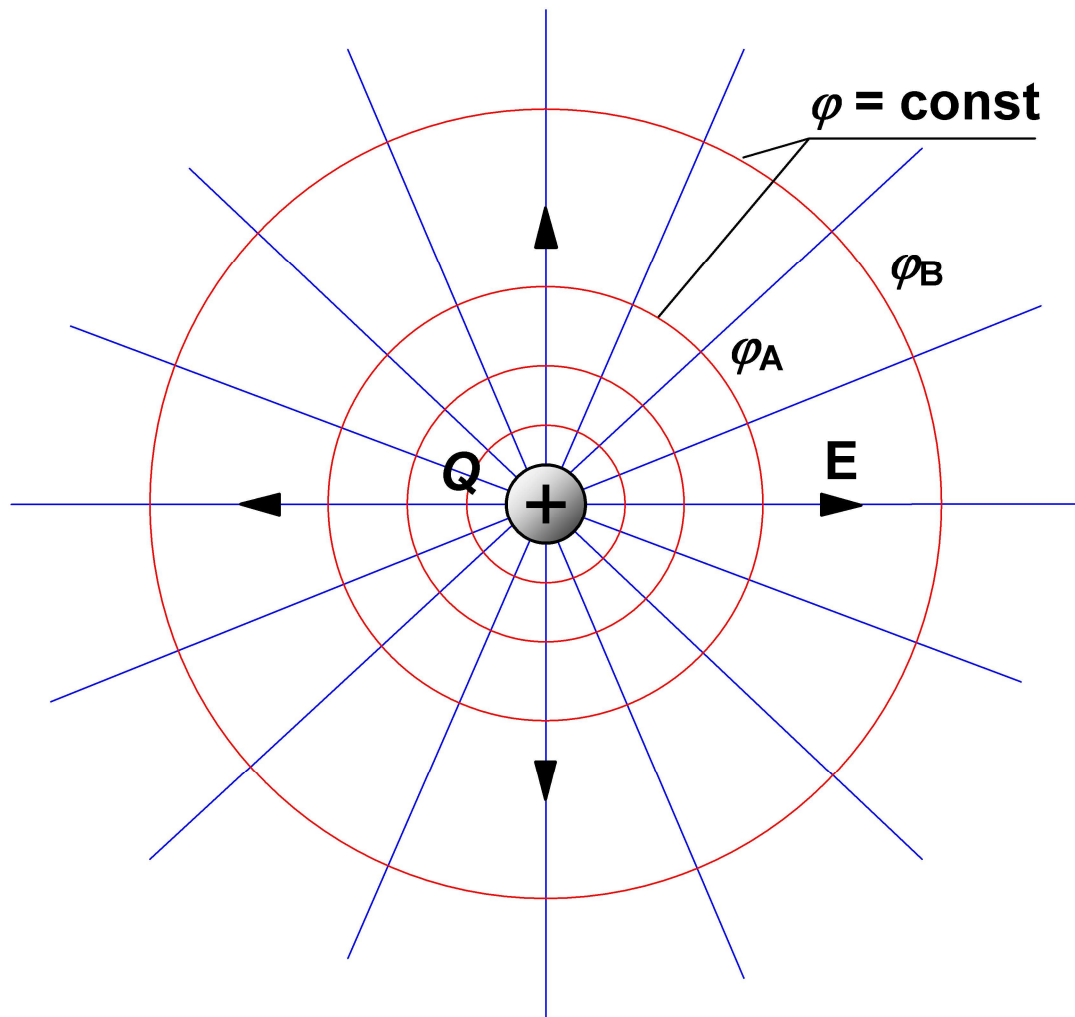
$$\int_A^O \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = \int_A^B \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} + \int_B^O \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}$$



$$\varphi_A = U_{AB} + \varphi_B$$

$$U_{AB} = \varphi_A - \varphi_B$$

Praca w polu elektrycznym. Potencjalność pola elektrostatycznego



Wnioski:

- W polu elektrycznym potencjalnym napięcie elektryczne między dwoma dowolnymi punktami jest równe różnicy ich potencjałów:

$$U_{AB} = \varphi_A - \varphi_B.$$

- Powierzchnie w przestrzeni o stałej wartości potencjału [$\varphi = \varphi(x, y, z) = \text{const}$] nazywa się powierzchniami e k w i p o t e n c j a l n y m i.

Praca w polu elektrycznym. Potencjalność pola elektrostatycznego

$$W_{AA} = \int_A^A q\mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = q \oint_L \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = 0$$



$$\mathbf{E} = 0$$

Praca w polu elektrycznym. Potencjalność pola elektrostatycznego

Z twierdzenia *Stokesa* wynika, że

$$\oint_L \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = \int_S \text{rot} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S}$$



$$\text{rot} \mathbf{E} = 0$$

Pole elektryczne bezwirowe

Praca w polu elektrycznym. Potencjalność pola elektrostatycznego

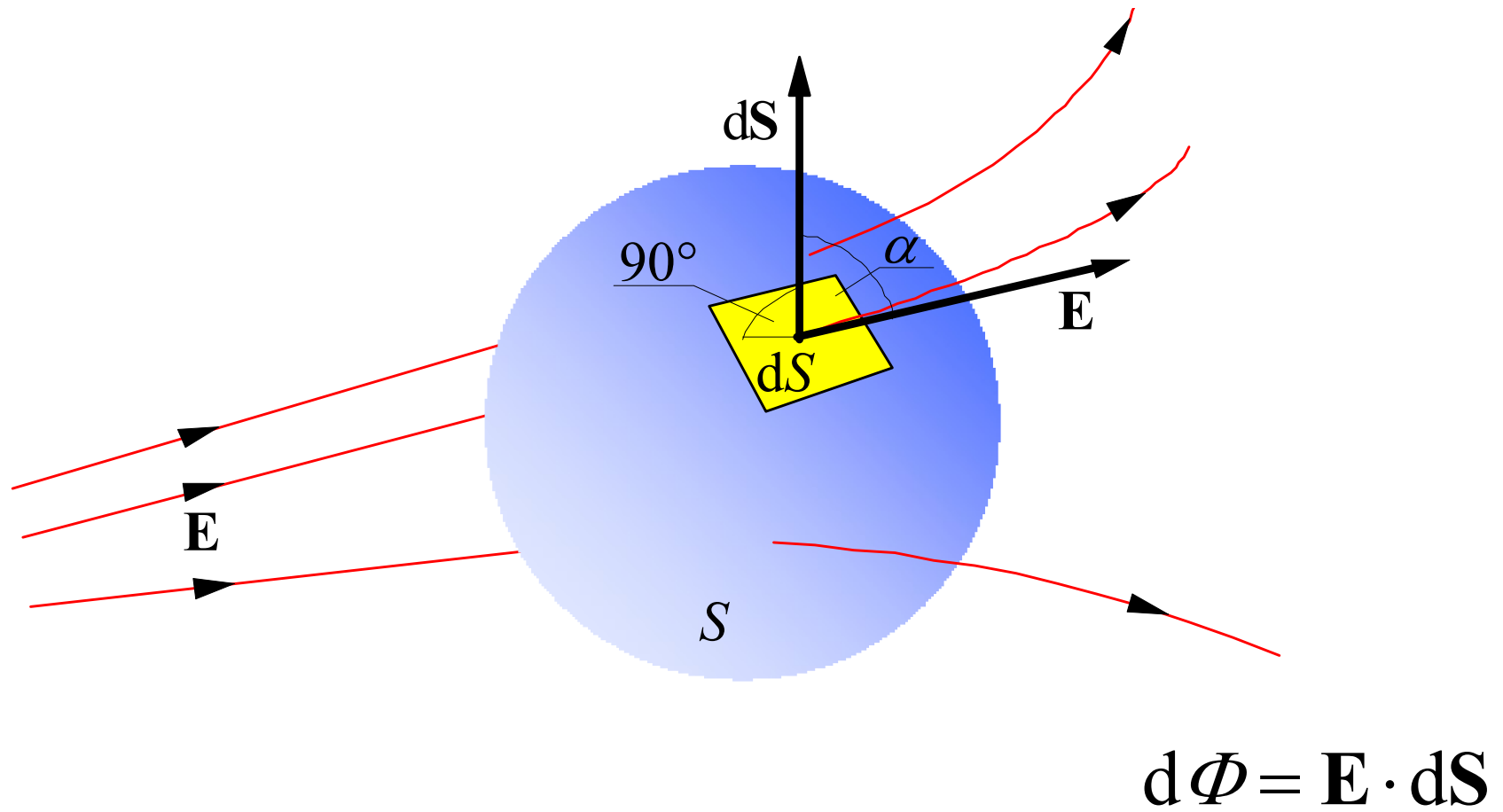
Z potencjalności i bezwirowości pola elektrycznego wynika, że

$$\mathbf{E}(\mathbf{r}) = -\text{grad}\varphi(\mathbf{r})$$

ponieważ zawsze

$$\text{rot}[-\text{grad}\varphi(\mathbf{r}) + \text{const}] = \text{rot}[-\text{grad}\varphi(\mathbf{r})] = 0$$

Prawo *Gaussa*



Prawo Gaussa

$$\Phi = \int_S \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} = \int_S E dS \cos \alpha$$

Dla $E = Q / (4\pi\epsilon\epsilon_0 r^2)$ oraz $dS \cos \alpha = d\omega r^2$

$$\Phi = \int_S \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} = \frac{Q}{4\pi\epsilon\epsilon_0} \int_{\omega} d\omega = \frac{Q}{\epsilon\epsilon_0} \frac{\omega}{4\pi}$$

Prawo *Gaussa*

Dla $\omega = 4\pi$

$$\Phi = \oint_S \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} = \frac{Q}{\varepsilon\varepsilon_0}$$

$$\oint_S \varepsilon\varepsilon_0 \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} = \oint_S \mathbf{D} \cdot d\mathbf{S} = Q$$

$$\mathbf{D} = \varepsilon\varepsilon_0 \mathbf{E}$$

Indukcja elektryczna

Prawo *Gaussa* Źródłowość pola elektrycznego

Z prawa *Gaussa-Ostrogradskiego* wynika, że

$$\oint_S \mathbf{D} \cdot d\mathbf{S} = \int_V \operatorname{div} \mathbf{D} dV$$

Jeśli istnieje $Q = \int_V q_v dV$, to

$$\int_V \operatorname{div} \mathbf{D} dV = \int_V q_v dV$$



$$\operatorname{div} \mathbf{D} = q_v$$

Źródło
pola elektrycznego

Pole elektryczne źródłowe

Prawo Gaussa

Równania *Poissona* i *Laplace'a*

$$\operatorname{div}\mathbf{E} = \frac{q_v}{\varepsilon\varepsilon_0}$$

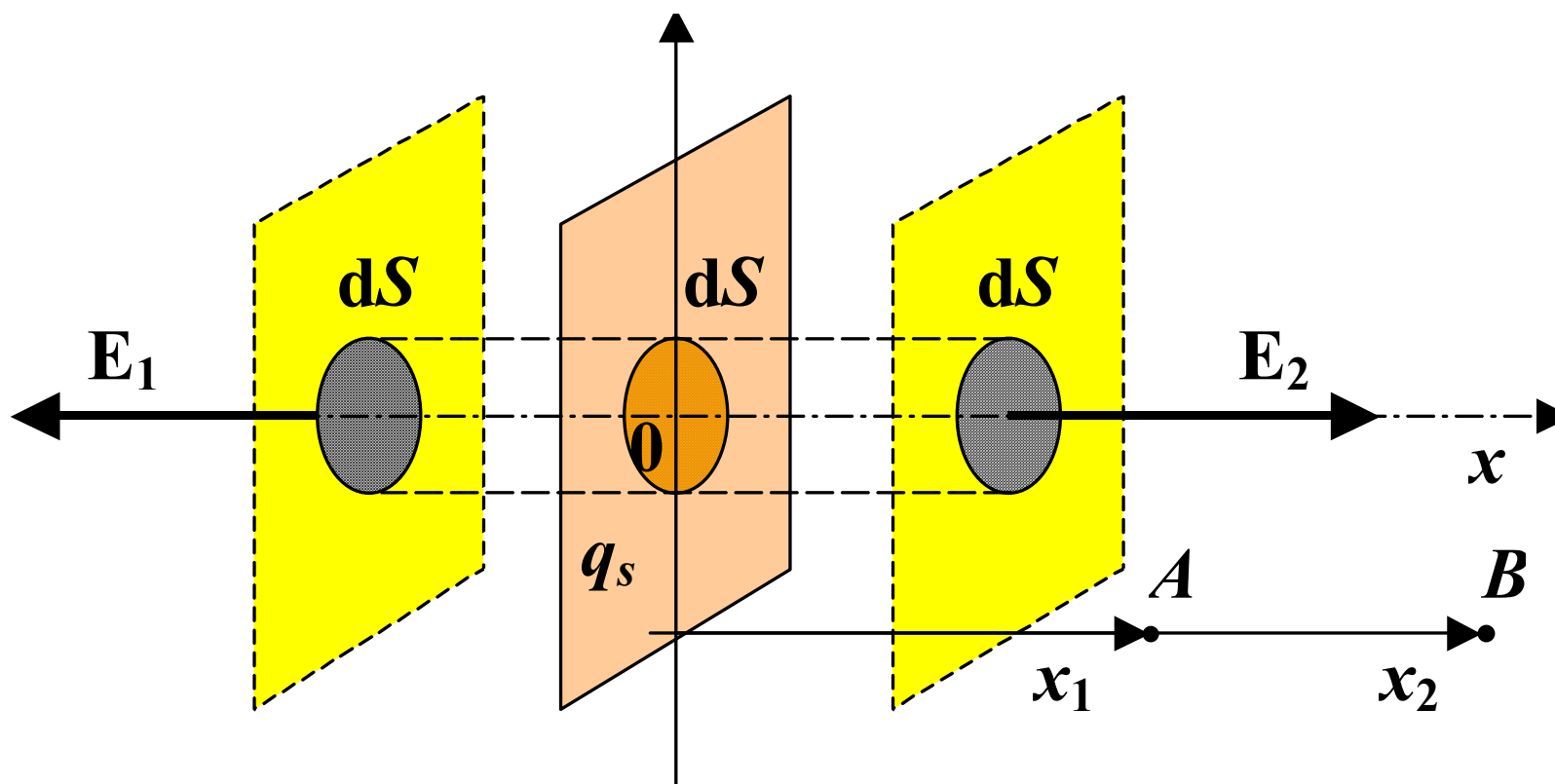
$$\mathbf{E} = -\operatorname{grad}\varphi$$



$$\operatorname{div}\operatorname{grad}\varphi = \nabla^2\varphi = -\frac{q_v}{\varepsilon\varepsilon_0} \longrightarrow \text{równanie } \mathbf{Poissona}$$

$$\nabla^2\varphi = 0 \longrightarrow \text{równanie } \mathbf{Laplace'a}$$

Pole elektryczne nieskończenie wielkiej płaszczyzny z równomiernie rozłożonym na niej ładunkiem powierzchniowym



Pole elektryczne nieskończenie wielkiej...

$$\mathbf{E}_1 = -\mathbf{E}_2 \quad \text{oraz} \quad E_1 = E_2 = E$$

Strumień indukcji elektrycznej Φ , gdzie indukcja elektryczna $D = \epsilon\epsilon_0 E$, przez powierzchnię zamkniętą walca jest równy ładunkowi $q_s dS$ obejmowanemu przez tę powierzchnię. Strumień przez boczną powierzchnię walca jest równy zeru, ponieważ $E = E_n = 0$. Zatem istnieją **tylko** dwa strumienie przez obie podstawy walca.

Pole elektryczne nieskończenie wielkiej...

$$d\Phi = d\Phi_1 + d\Phi_2 = E_1 dS + E_2 dS = 2EdS = \frac{dQ}{\varepsilon\varepsilon_0}$$

lub

$$2\varepsilon\varepsilon_0 EdS = 2DdS \quad \text{i} \quad dQ = q_s dS \quad \Rightarrow \quad 2\varepsilon\varepsilon_0 EdS = 2DdS = q_s dS$$

$$E = \frac{q_s}{2\varepsilon\varepsilon_0} \quad \text{oraz} \quad D = \frac{q_s}{2}$$

Potencjał w polu naładowanej nieskończenie wielkiej płaszczyzny

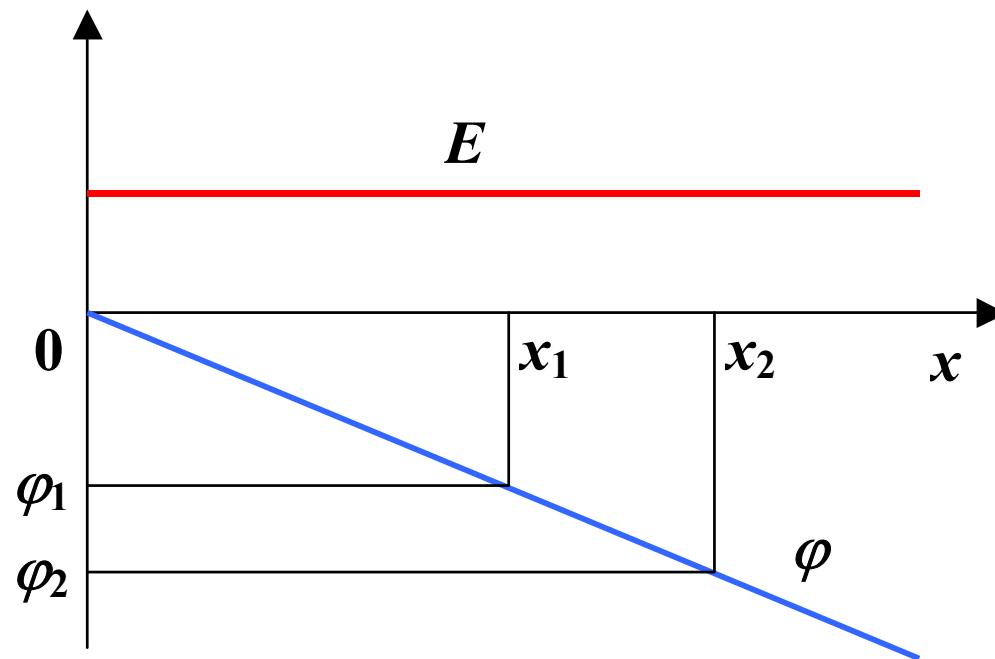
$$E = -\text{grad } \varphi = -\frac{d\varphi}{dx} \Rightarrow \varphi = -\int E dx$$

$$\varphi = -\int \frac{q_s}{2\varepsilon\varepsilon_0} dx$$

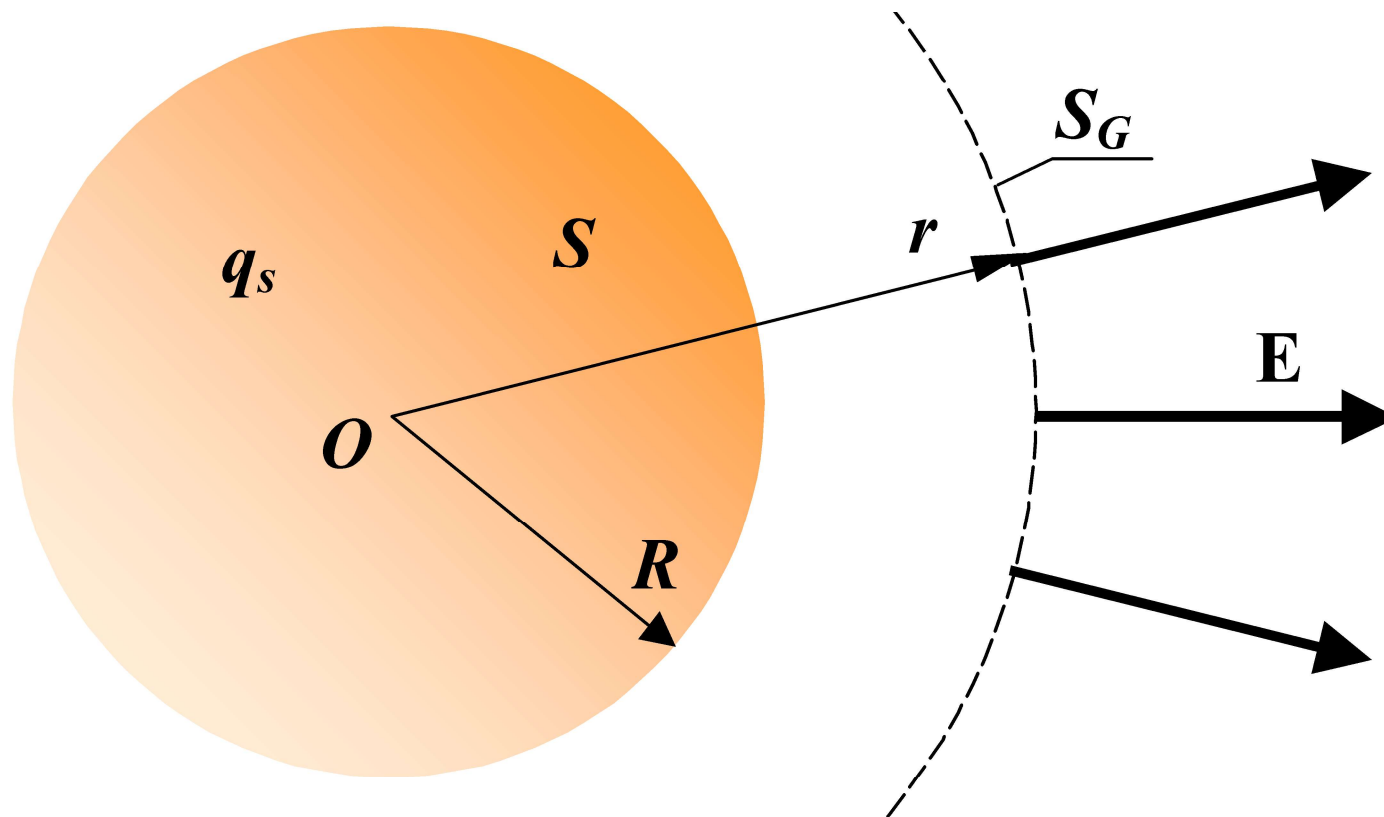
$$\begin{aligned} \varphi_1 - \varphi_2 &= -\int_{x_2}^{x_1} E dr = \int_{x_1}^{x_2} \frac{q_s}{2\varepsilon\varepsilon_0} dx = \frac{q_s}{2\varepsilon\varepsilon_0} x \Big|_{x_1}^{x_2} = \\ &= \frac{q_s}{2\varepsilon\varepsilon_0} (x_2 - x_1) \end{aligned}$$

Rozkłady natężenia pola i potencjału w polu naładowanej nieskończenie wielkiej...

Wobec warunku: $x_2 > x_1$ jest $\varphi_1 > \varphi_2$, czyli potencjał maleje wraz z odległością od naładowanej nieskończenie wielkiej płaszczyzny.



Pole elektryczne na zewnątrz kuli z równomiernie rozłożonym na jej powierzchni ładunkiem powierzchniowym



Pole elektryczne na zewnątrz kuli z równomiernie rozłożonym...

$$q_s = \frac{Q}{S}; \quad S = 4\pi R^2; \quad S_G = 4\pi r^2 \text{ – powierzchnia Gaussa}$$

Wobec $E = \text{const}$ jest

$$\Phi = \oint_{S_G} \mathbf{E} d\mathbf{S} = \oint_{S_G} E dS = E \int_0^{S_G} dS = ES_G = E \cdot 4\pi r^2$$

$$\Phi = \frac{Q}{\epsilon\epsilon_0}, \quad \text{ponieważ} \quad E \cdot 4\pi r^2 = \frac{Q}{\epsilon\epsilon_0}$$

Pole elektryczne na zewnątrz kuli z równomiernie rozłożonym...

$$E = \frac{Q}{4\pi\epsilon\epsilon_0} \frac{1}{r^2} = \frac{q_s S}{4\pi\epsilon\epsilon_0} \frac{1}{r^2} = \frac{q_s 4\pi R^2}{4\pi\epsilon\epsilon_0} \frac{1}{r^2} = \frac{q_s}{\epsilon\epsilon_0} \frac{R^2}{r^2}$$

Dla $r = R$

$$E = \frac{q_s}{\epsilon\epsilon_0}$$

Pole elektryczne na zewnątrz kuli z równomiernie rozłożonym...

Dla $E = 0$ oraz $\varphi(r) = \text{const}$ dla $r \leq R$

$$E = -\text{grad} \varphi = -\frac{d\varphi}{dr} = 0 \quad \Rightarrow \quad \varphi = \frac{Q}{4\pi\epsilon\epsilon_0} \frac{1}{R} = \text{const}$$

Zewnątrz kuli: $r \geq R$, $S \neq S_G(r)$ i $S = 4\pi R^2$ oraz powierzchnia Gaussa $S_G(r) > S = 4\pi R^2$ obejmuje całą kulę z ładunkiem

$$E = \frac{Q}{4\pi\epsilon\epsilon_0} \frac{1}{r^2} = \frac{q_s S}{4\pi\epsilon\epsilon_0} \frac{1}{r^2} = \frac{q_s 4\pi R^2}{4\pi\epsilon\epsilon_0} \frac{1}{r^2} = \frac{q_s}{\epsilon\epsilon_0} \frac{R^2}{r^2}$$

Potencjał na zewnątrz kuli z równomiernie rozłożonym na jej powierzchni...

$$\varphi = -\int E dr = -\int \frac{q_s}{\varepsilon\varepsilon_0} \frac{R^2}{r^2} dr = -\frac{q_s}{\varepsilon\varepsilon_0} R^2 \int \frac{1}{r^2} dr = \frac{q_s}{\varepsilon\varepsilon_0} \frac{R^2}{r} + C$$

Ponieważ dla $r = \infty$ $\varphi = 0$, zatem $C = 0$, bo $0 = 0 + C$

$$\varphi = \frac{q_s}{\varepsilon\varepsilon_0} \frac{R^2}{r} = \frac{Q}{4\pi\varepsilon\varepsilon_0} \frac{1}{r}$$

Potencjał na zewnątrz kuli z równomiernie rozłożonym na jej powierzchni...

To samo, ale inaczej

$$\begin{aligned}\varphi_r - \varphi_\infty &= -\int_\infty^r E dr = -\int_\infty^r \frac{q_s}{\epsilon\epsilon_0} \frac{R^2}{r^2} dr = -\frac{q_s}{\epsilon\epsilon_0} R^2 \int_\infty^r \frac{1}{r^2} dr = \\ &= -\frac{q_s}{\epsilon\epsilon_0} R^2 \left(-\frac{1}{r} \right) \Big|_\infty^r = \frac{q_s}{\epsilon\epsilon_0} R^2 \left(\frac{1}{r} - \frac{1}{\infty} \right) = \frac{q_s}{\epsilon\epsilon_0} \frac{R^2}{r} = \frac{Q}{4\pi\epsilon\epsilon_0} \frac{1}{r}\end{aligned}$$

Ponieważ potencjał w nieskończoności: $\varphi_\infty = 0$ oraz $\varphi_r = \varphi$, zatem

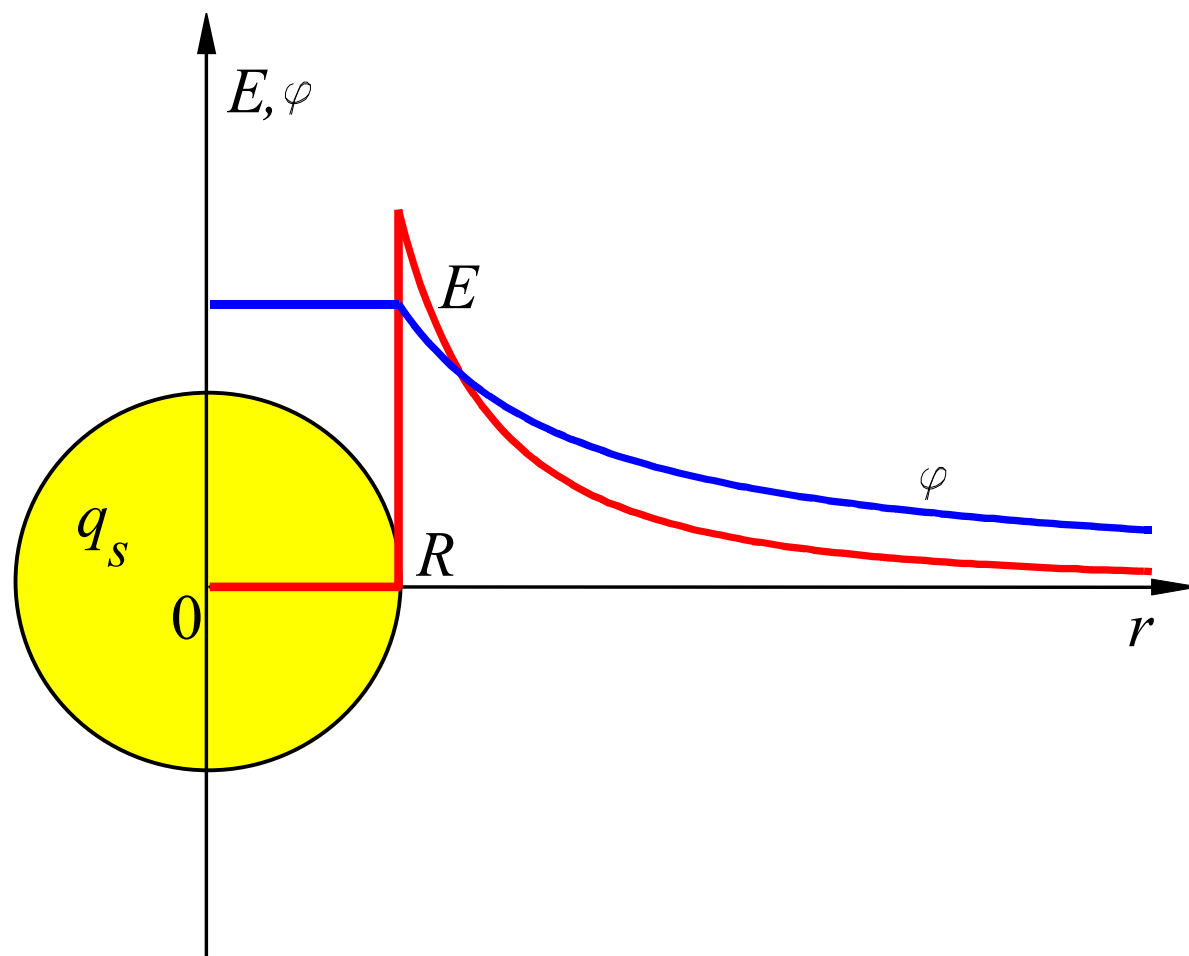
$$\varphi = \frac{q_s}{\epsilon\epsilon_0} \frac{R^2}{r}$$

Potencjał na zewnątrz kuli z równomiernie rozłożonym na jej powierzchni...

Dla $r = R$

$$\varphi = \frac{q_s}{\varepsilon\varepsilon_0} \frac{R^2}{R} = \frac{q_s}{\varepsilon\varepsilon_0} R = \frac{Q}{4\pi\varepsilon\varepsilon_0} \frac{1}{R}$$

Rozkłady natężenia pola i potencjału w polu naładowanej kuli...



Elektryzacja albo elektryzowanie

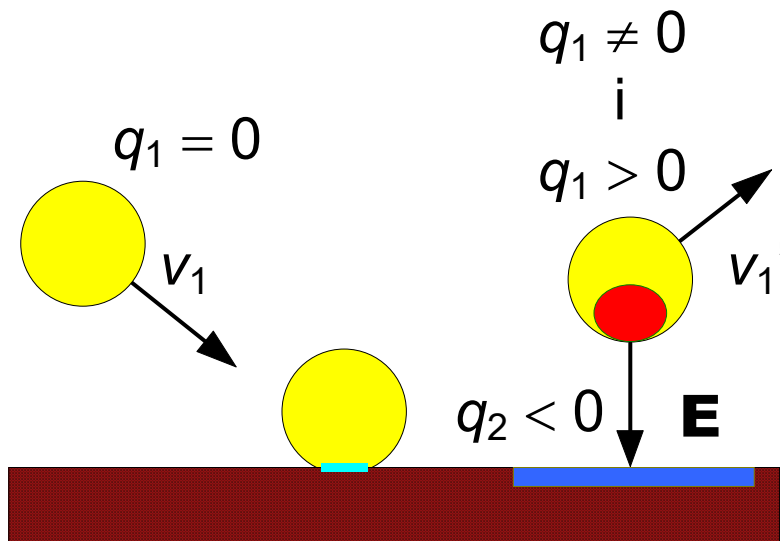
Procesy rozdzielania (przegrupowania) ładunków w przewodniku przy wnoszeniu przewodnika w zewnętrzne pole elektr(ostat)yczne występują na skutek istnienia zjawiska indukcji elektrostatycznej. Jest to jedna z form *elektryzowania* ciał, czyli powodowania, że posiadają one nadmiarowy ładunek dodatni albo ujemny.

Elektryzacja albo elektryzowanie (się) jest to ogólnie nabywanie przez ciała elektrycznie obojętne nadmiarowego ładunku elektrycznego dodatniego lub ujemnego.

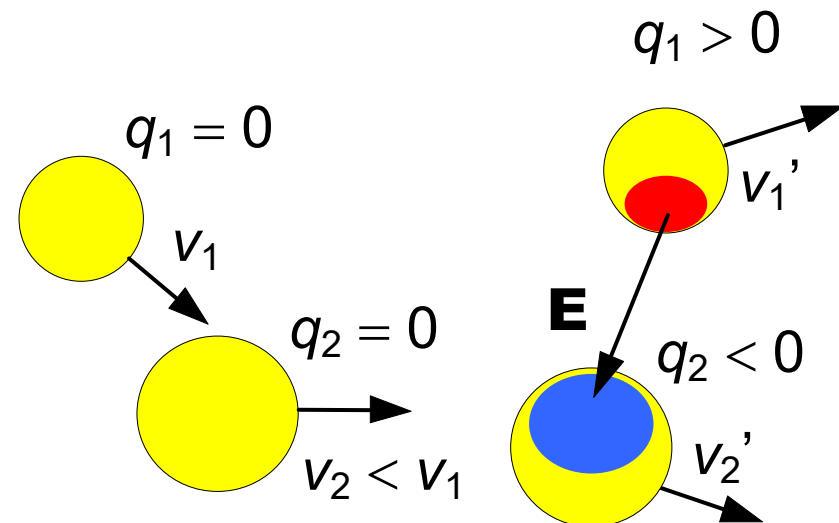
Elektryzacja albo elektryzowanie

Kontakt i separacja dynamiczna tarcie — tryboelektryzacja

a

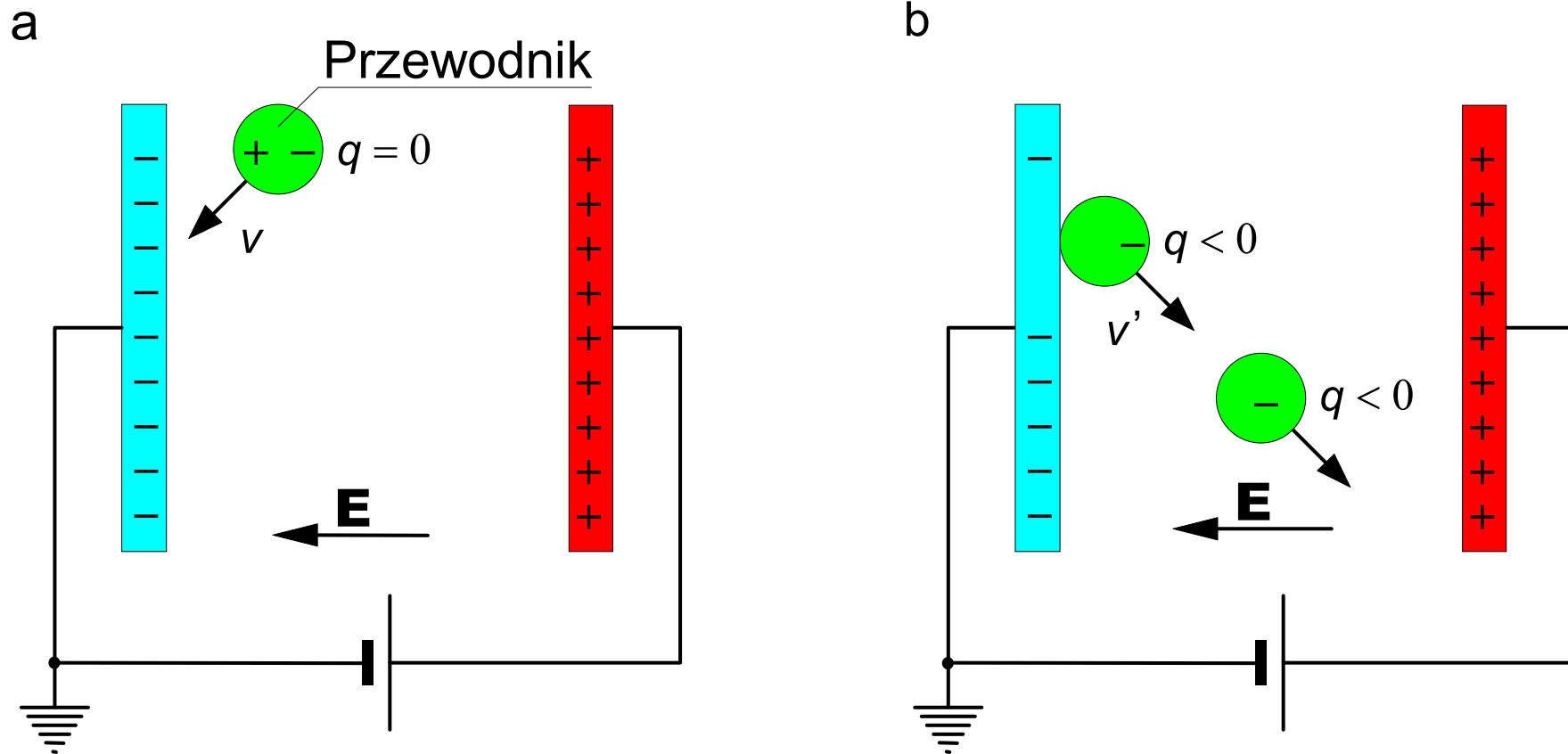


b



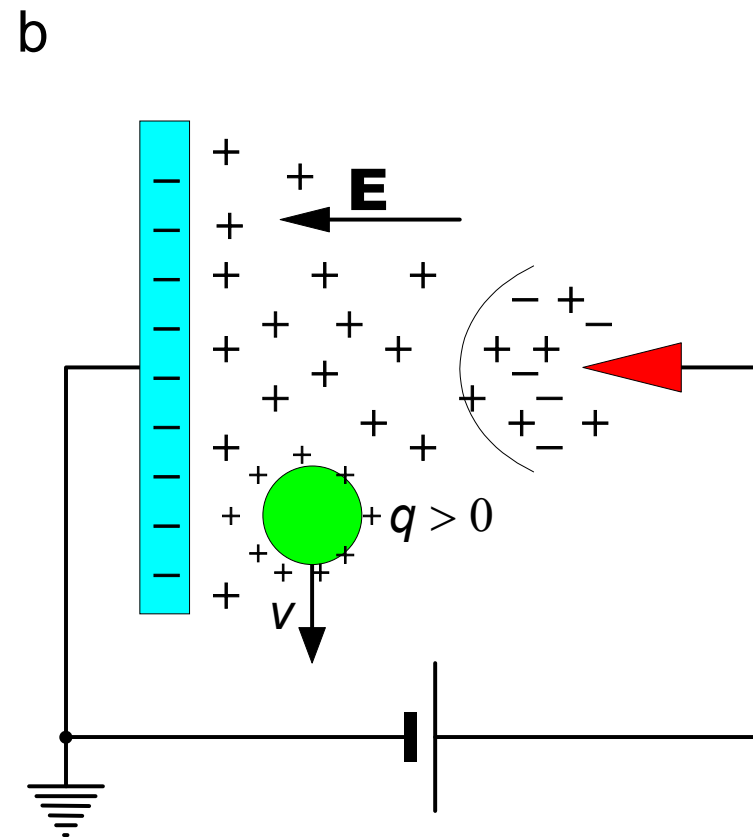
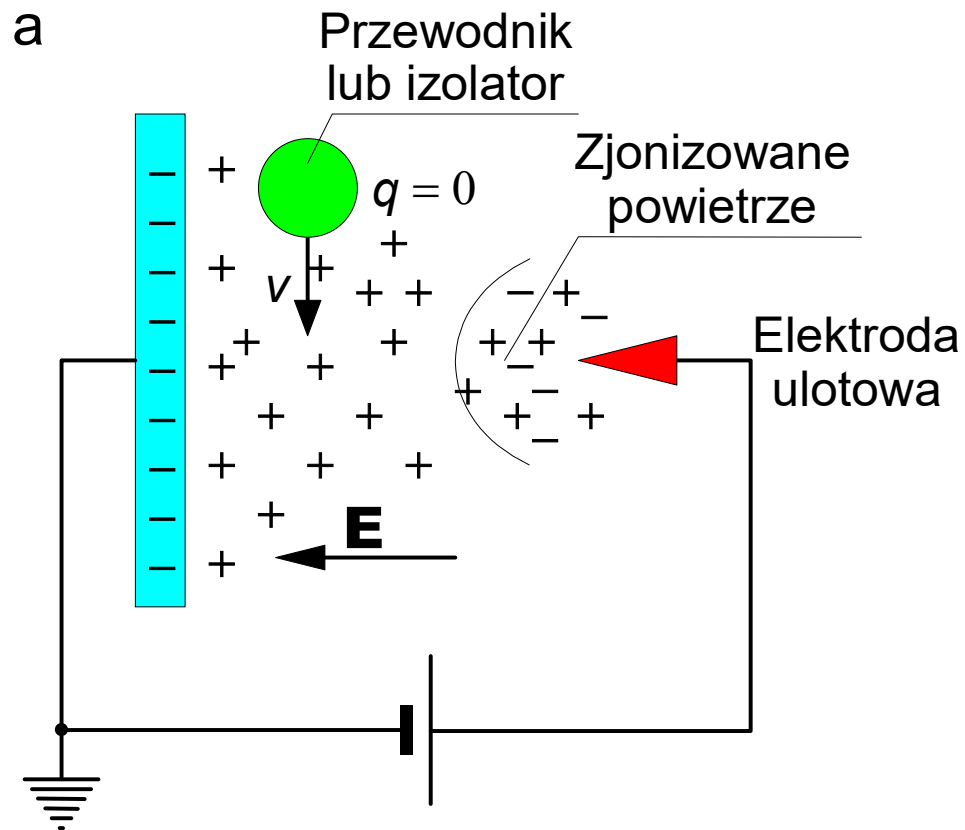
Elektryzacja albo elektryzowanie

Elektryzacja przez indukcję



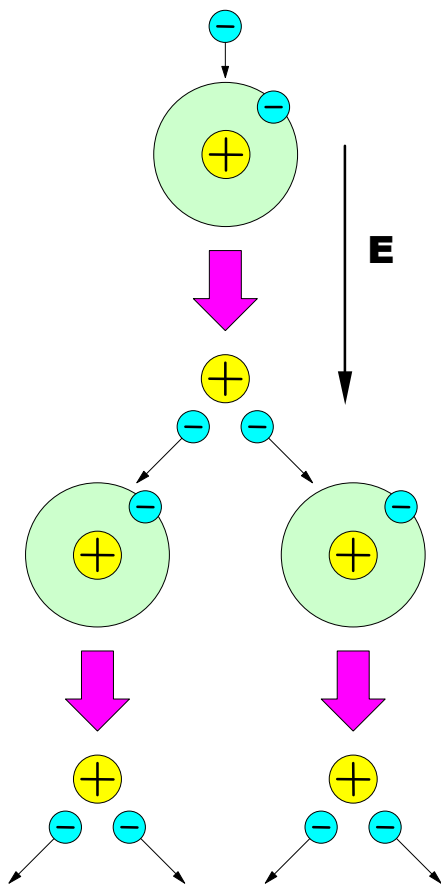
Elektryzacja albo elektryzowanie

Elektryzacja w polu wyładowania ulotowego



Elektryzacja albo elektryzowanie

Mechanizm lawin elektronowych



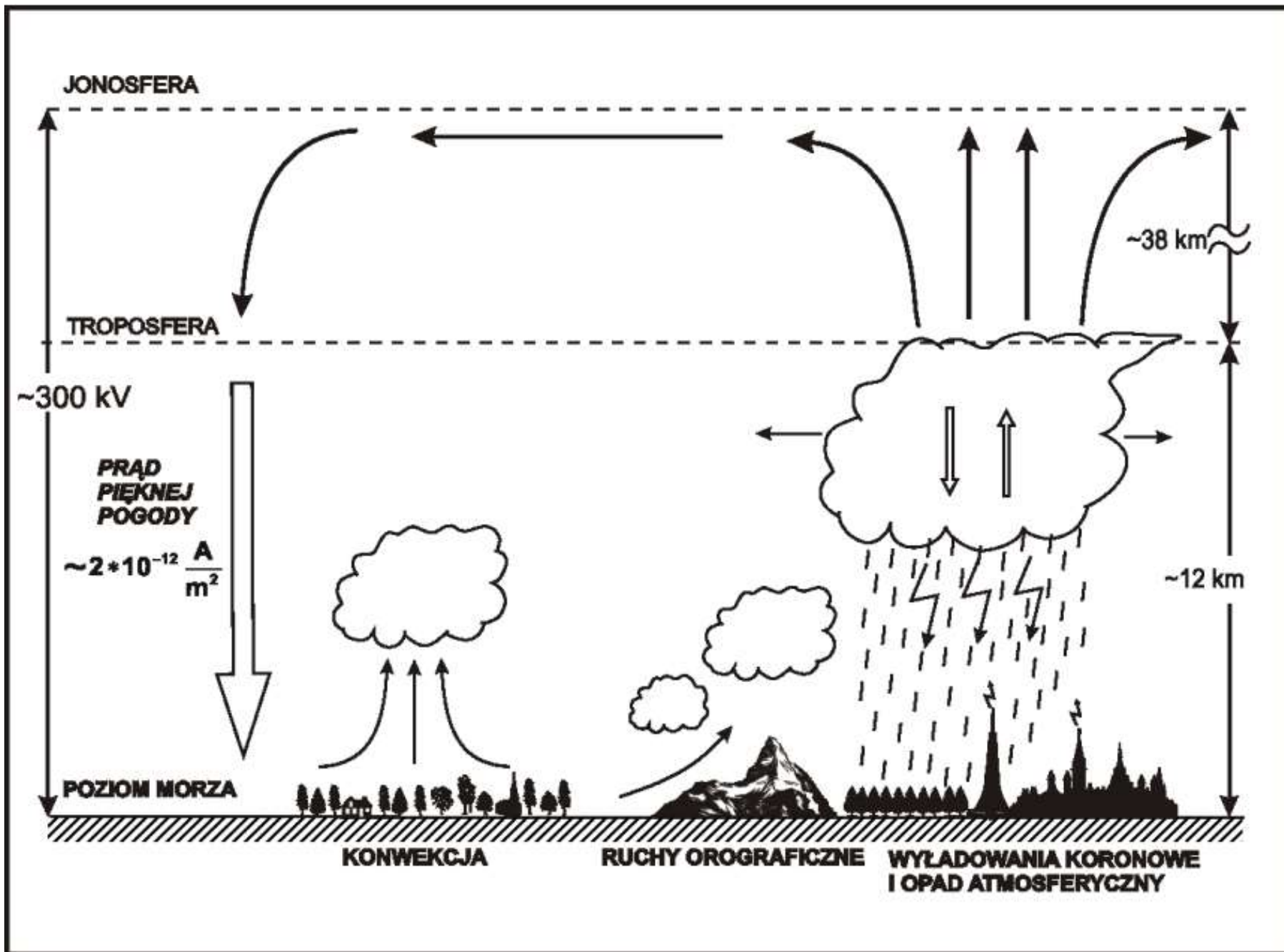
Praktyczne aspekty elektryzacji

Warunki powstawania wyładowań piorunowych:

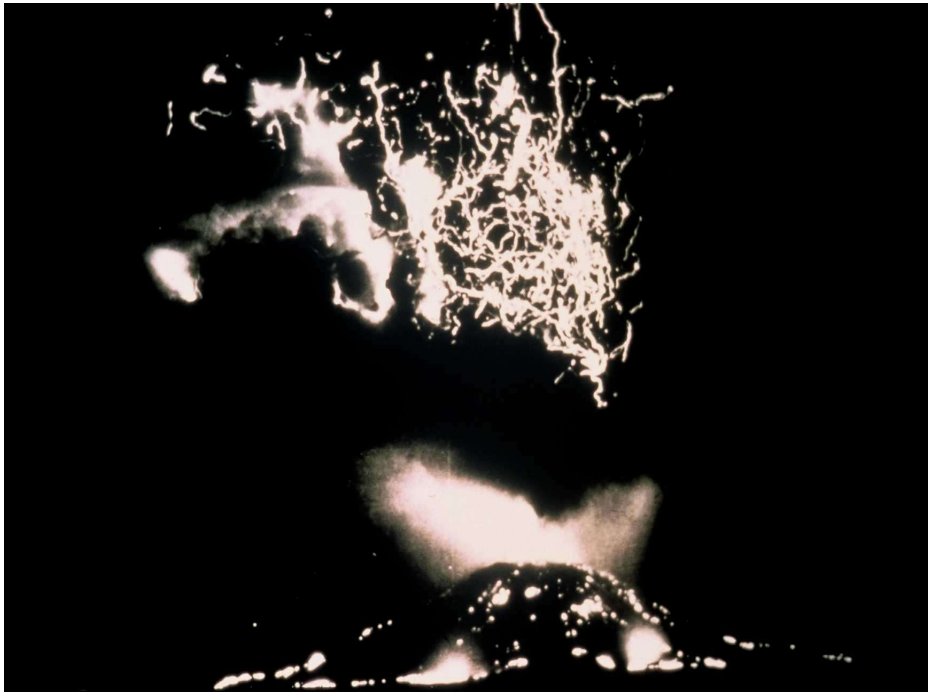
- Silnie naelektryzowana chmura burzowa.
- Erupcja wulkanu.
- Wybuch jądrowy na powierzchni ziemi (do 2 km) lub w atmosferze (od 2 km do 20 km).
- Burza śnieżna.
- Burza piaskowa.
- Deszcz i lód, ale nie podczas burzy z piorunami.
- „Grom z jasnego nieba” — przy czystym błękitnym niebie.

Praktyczne aspekty elektryzacji





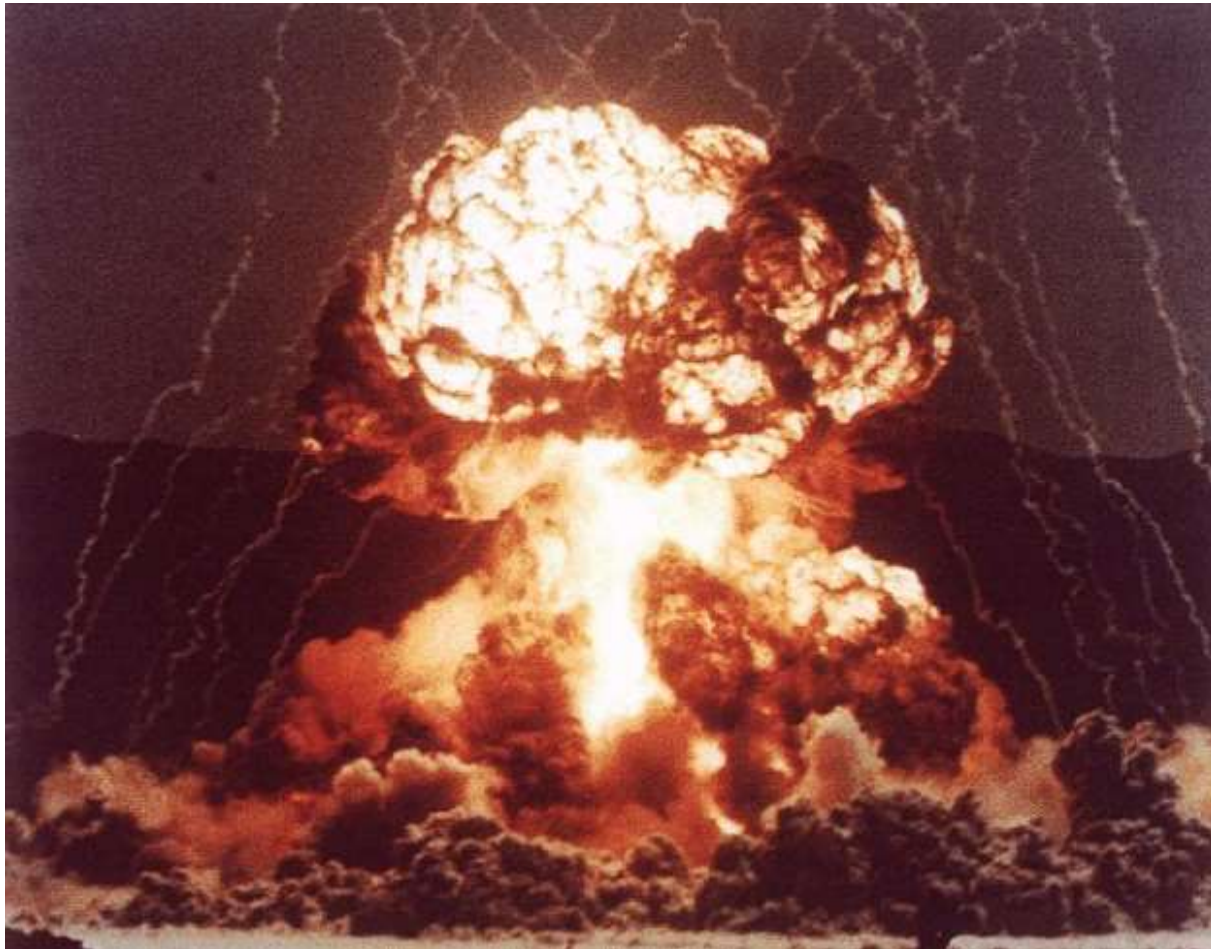
Praktyczne aspekty elektryzacji



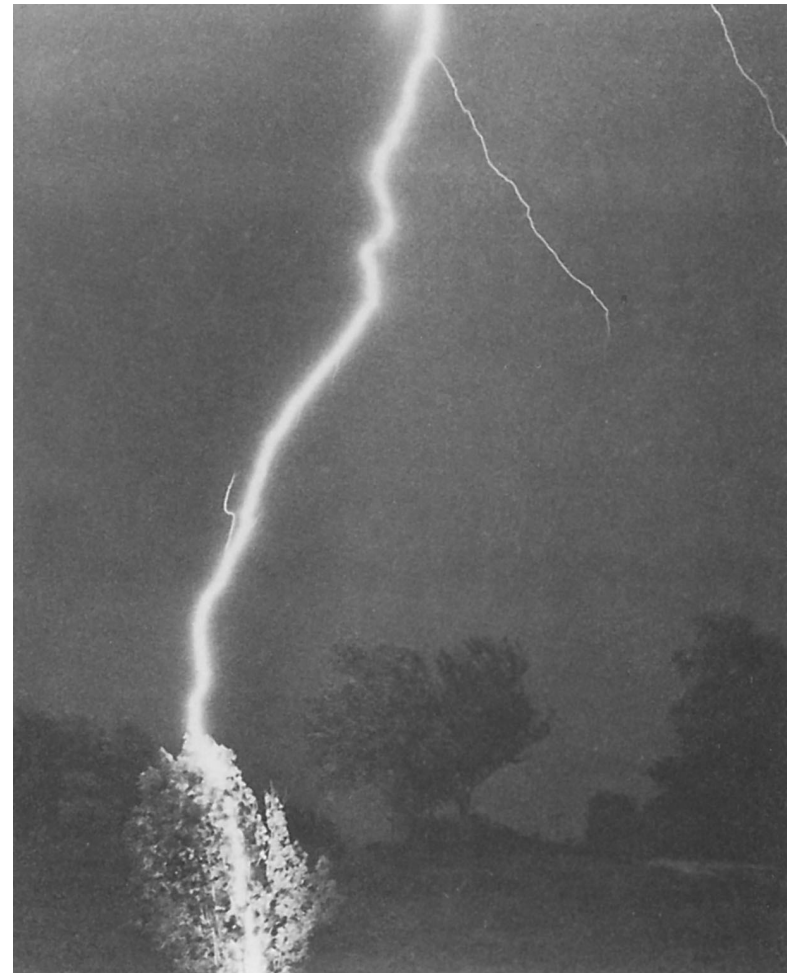
Praktyczne aspekty elektryzacji



Praktyczne aspekty elektryzacji



Praktyczne aspekty elektryzacji



Praktyczne aspekty elektryzacji

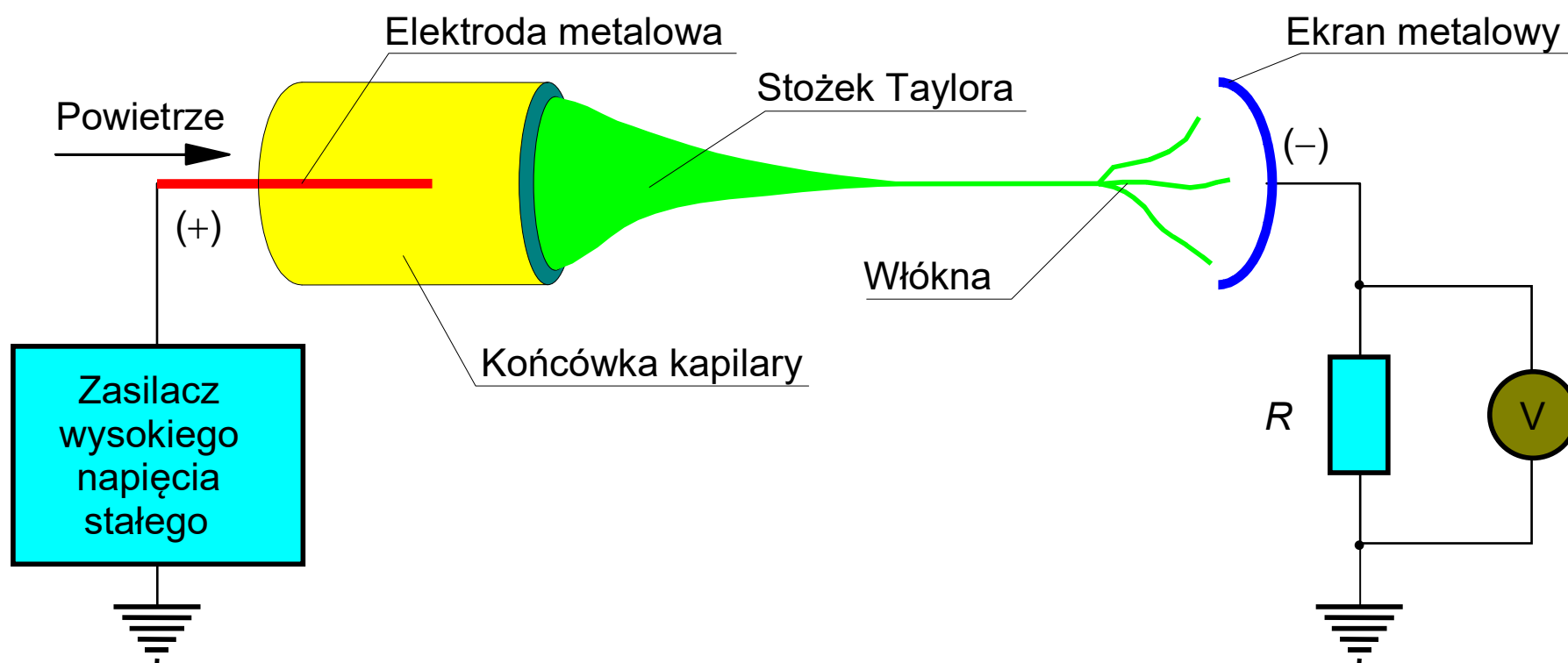


Praktyczne aspekty elektryzacji



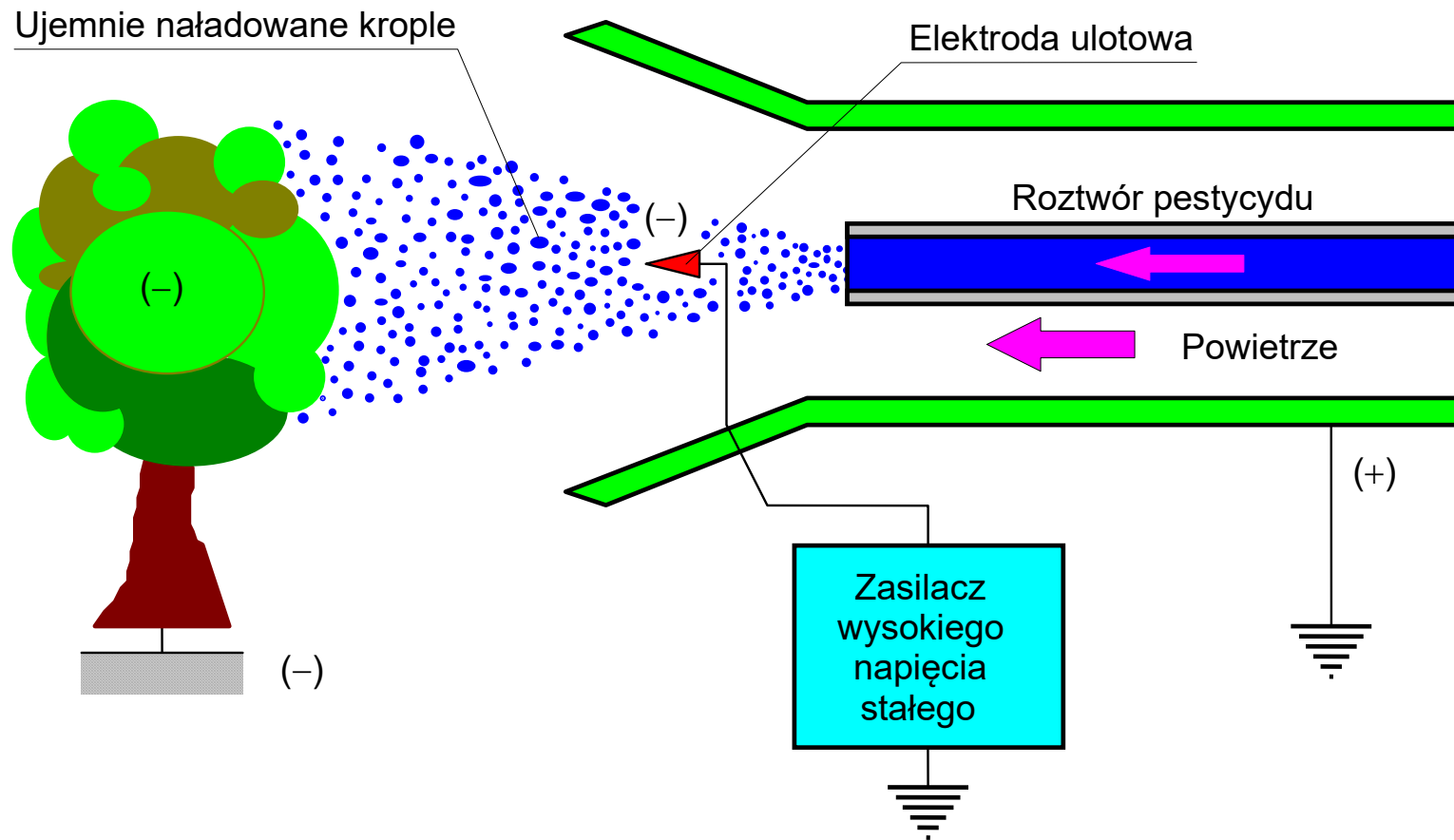
Praktyczne aspekty elektryzacji

Elektrospinning — wytwarzanie włókien



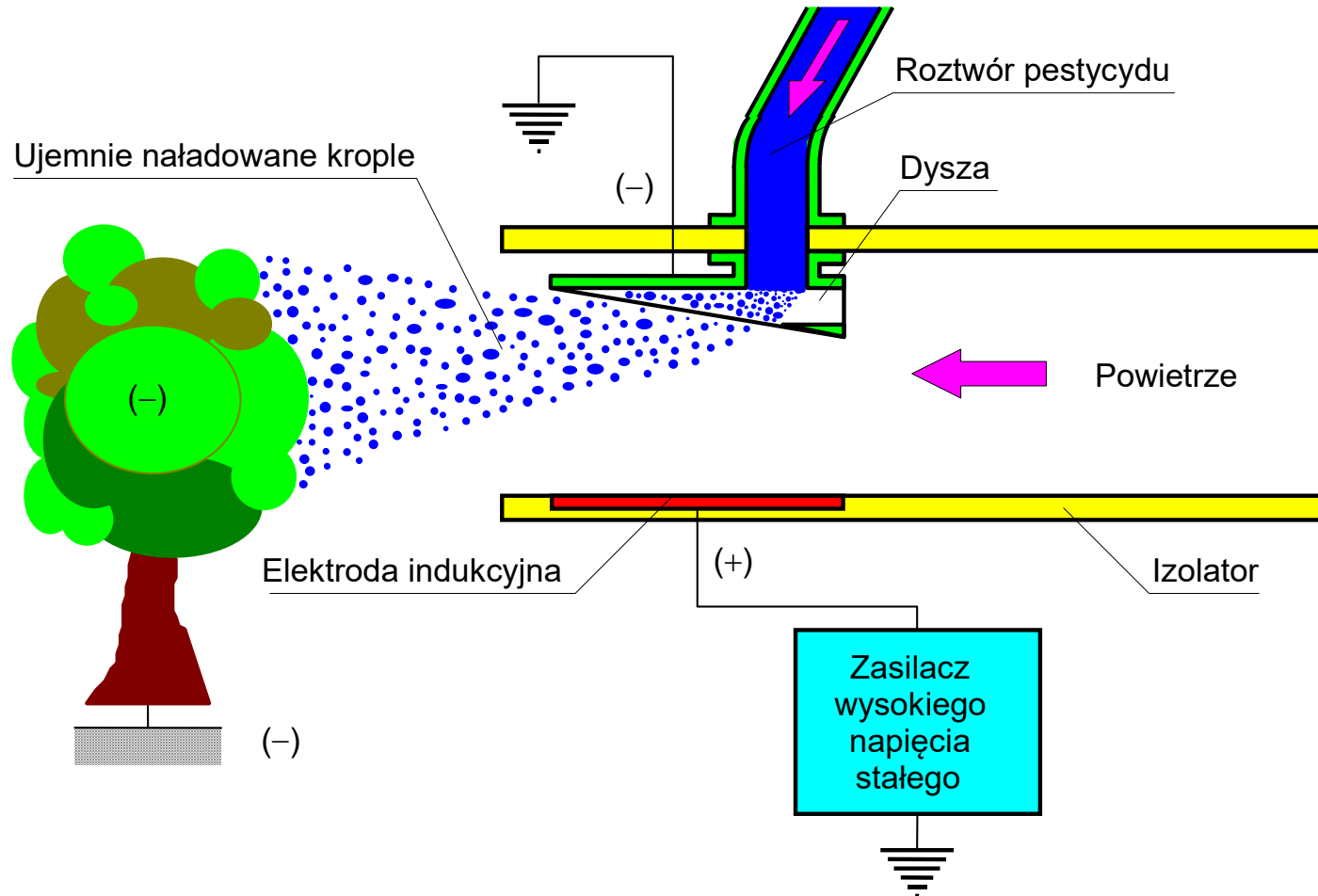
Praktyczne aspekty elektryzacji

Opryskiwanie roślin



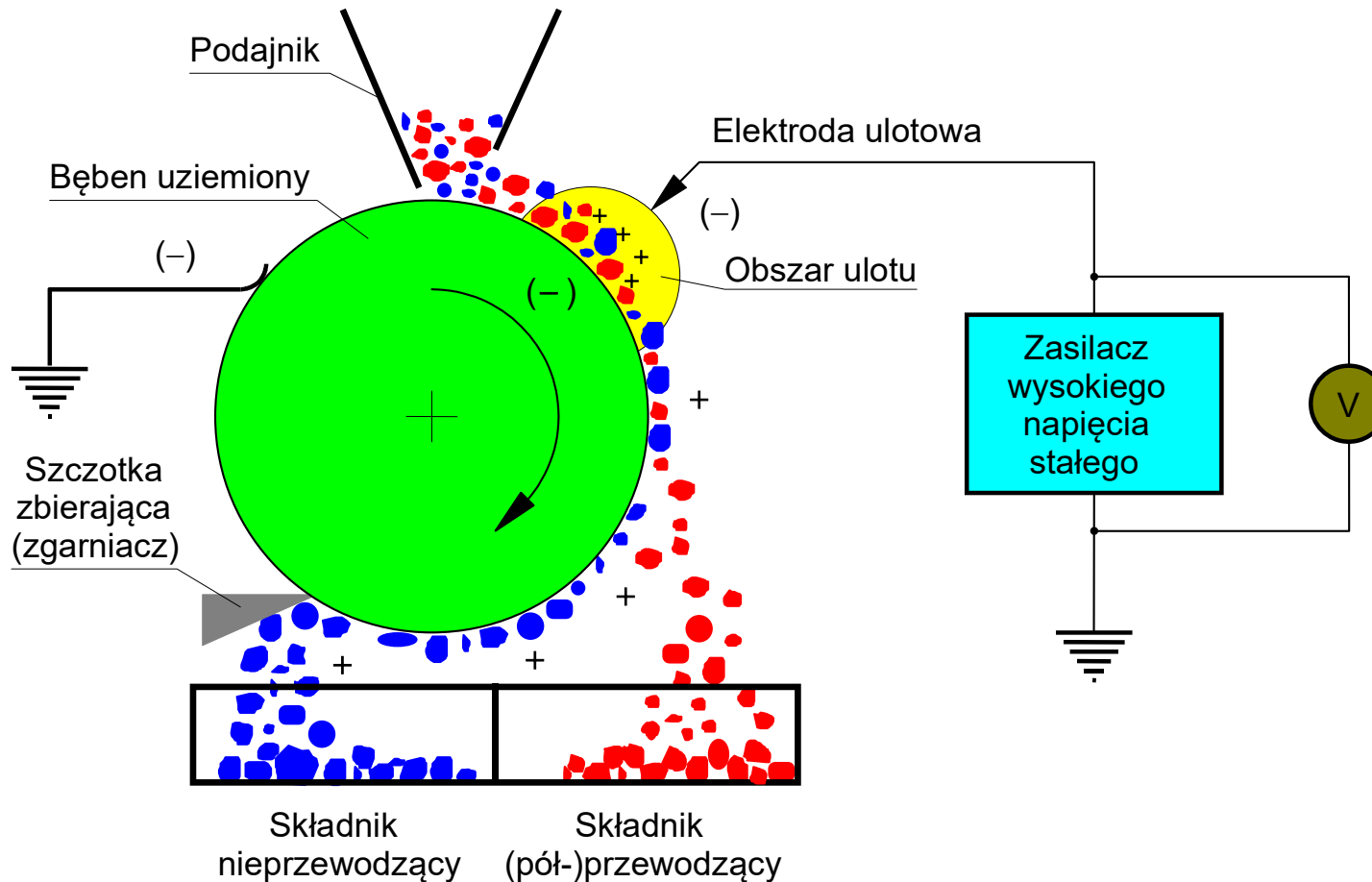
Praktyczne aspekty elektryzacji

Opryskiwanie roślin



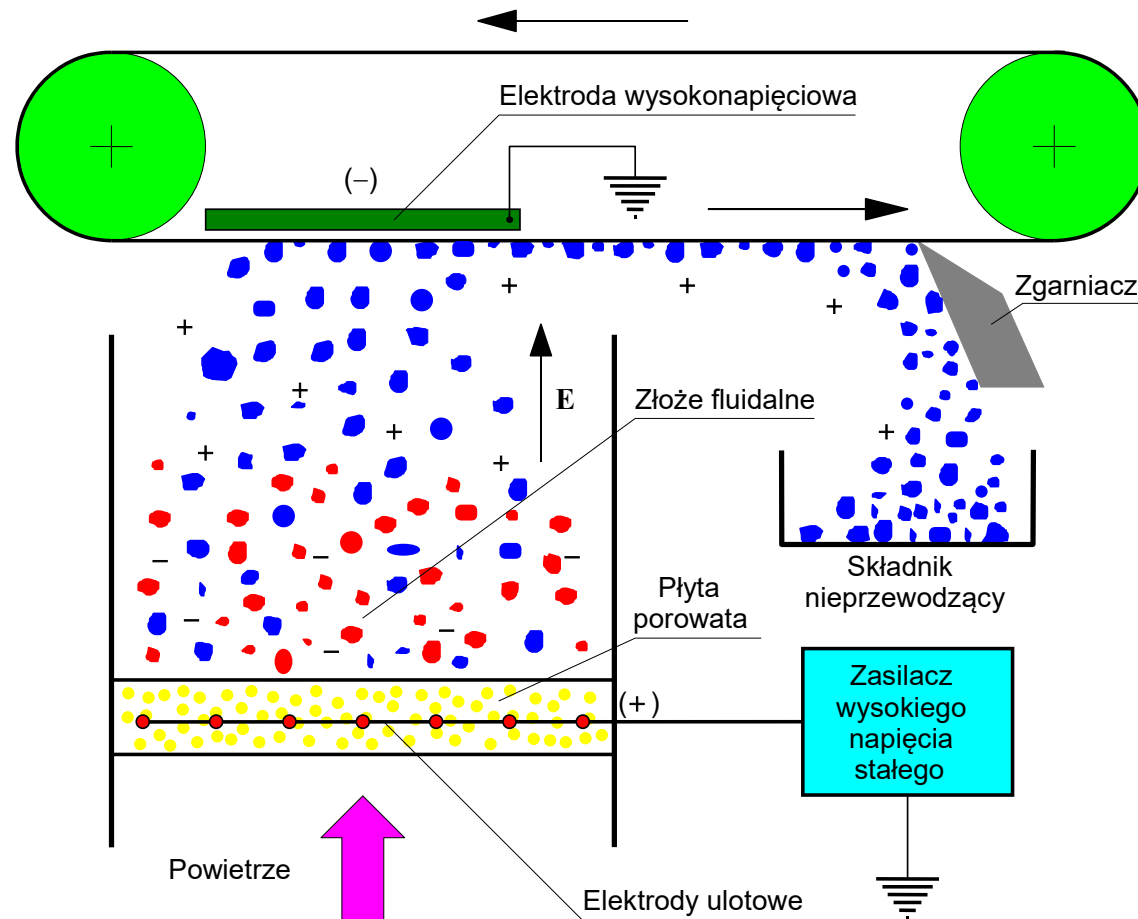
Praktyczne aspekty elektryzacji

Elektroseparacja — wzbogacanie



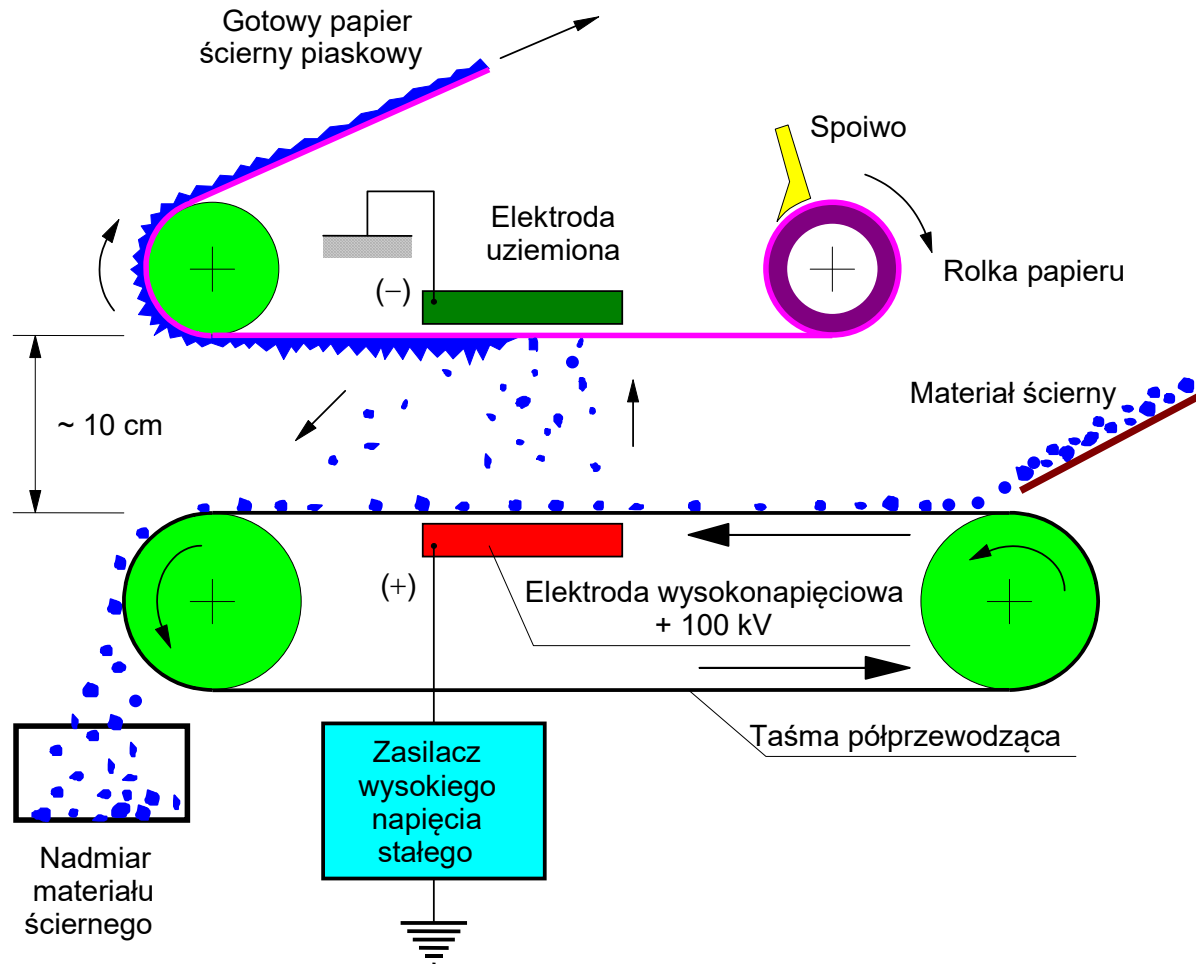
Praktyczne aspekty elektryzacji

Elektroseparacja — wzbogacanie



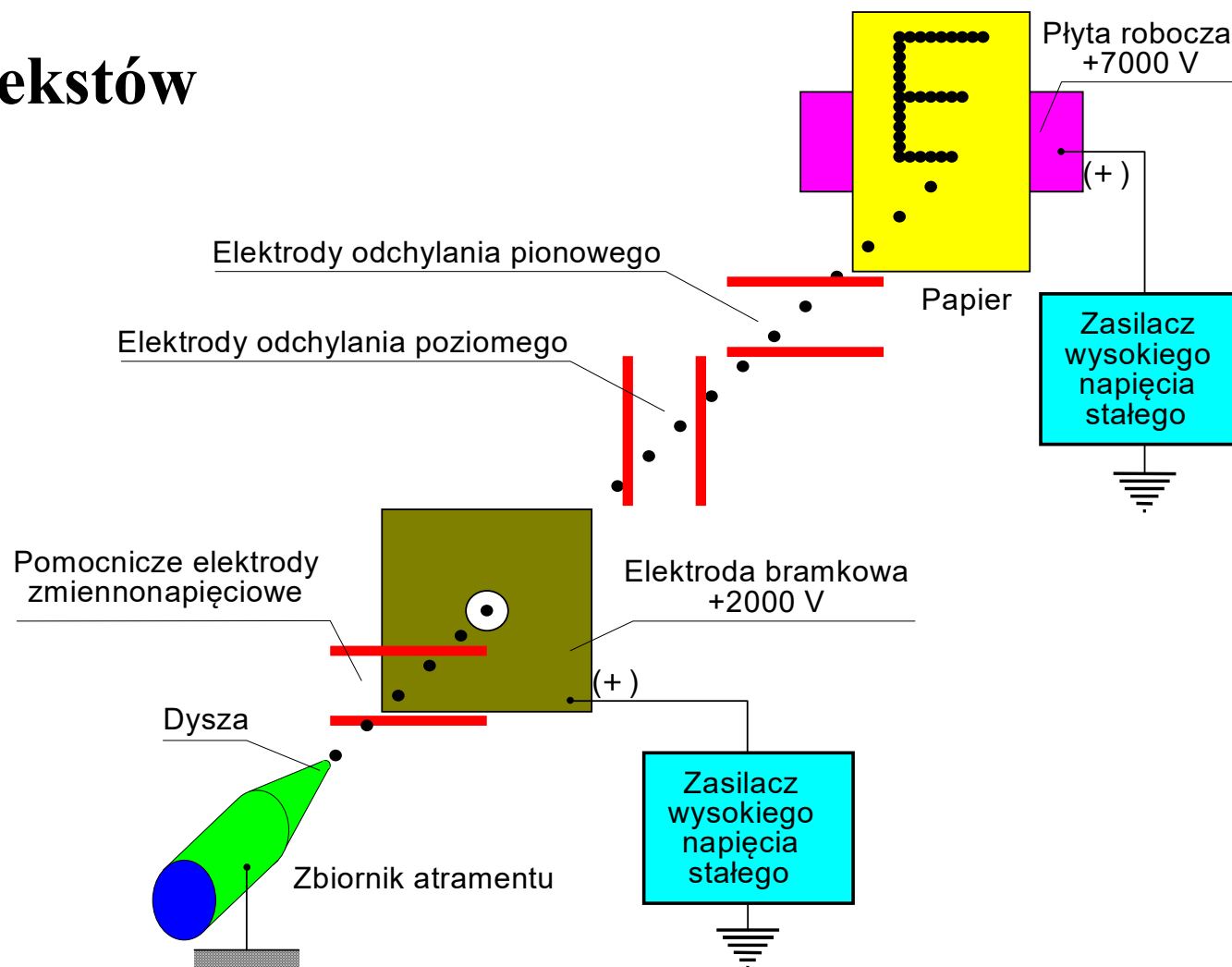
Praktyczne aspekty elektryzacji

Wytwarzanie papieru ściernego



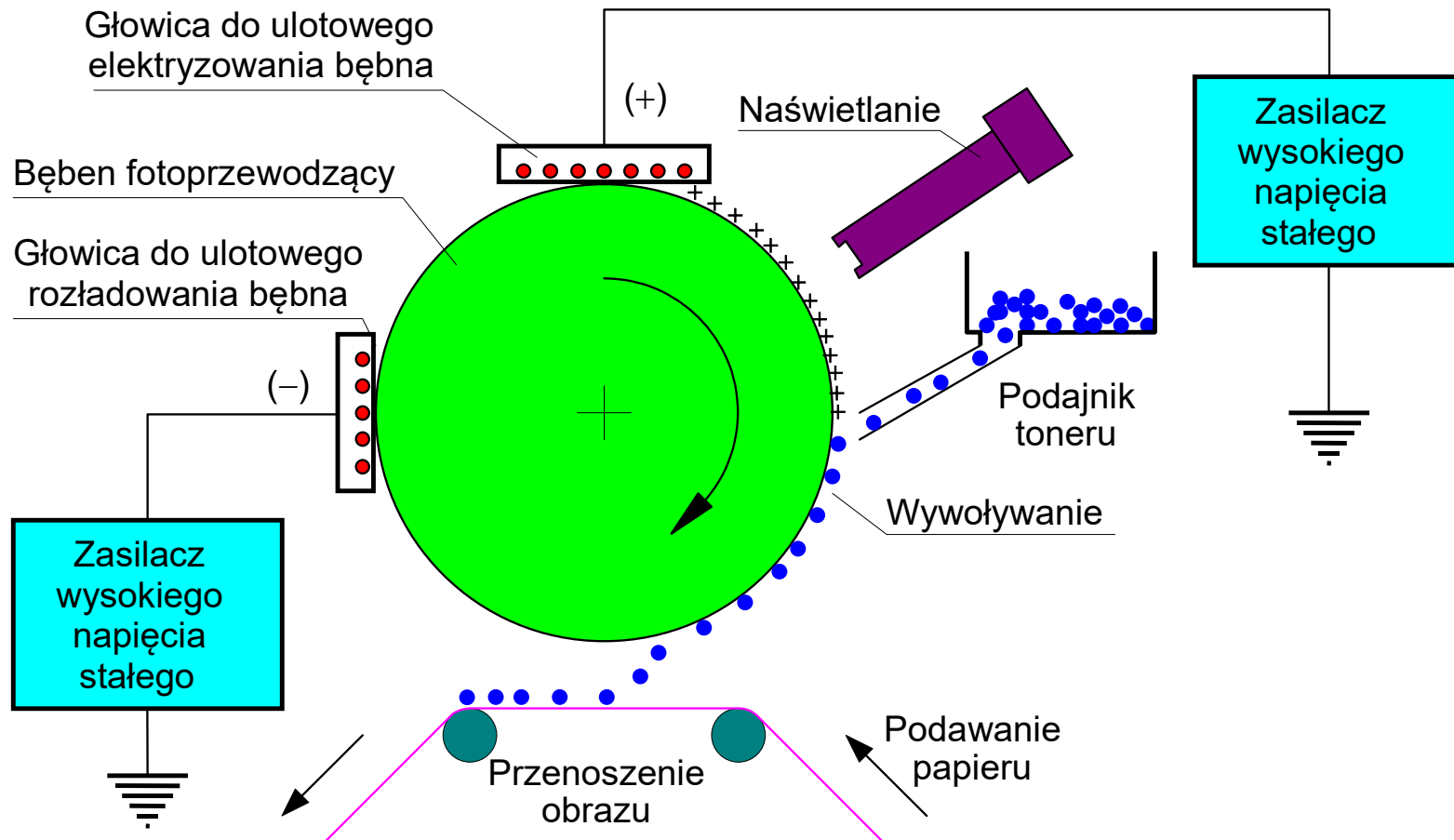
Praktyczne aspekty elektryzacji

Drukowanie tekstów

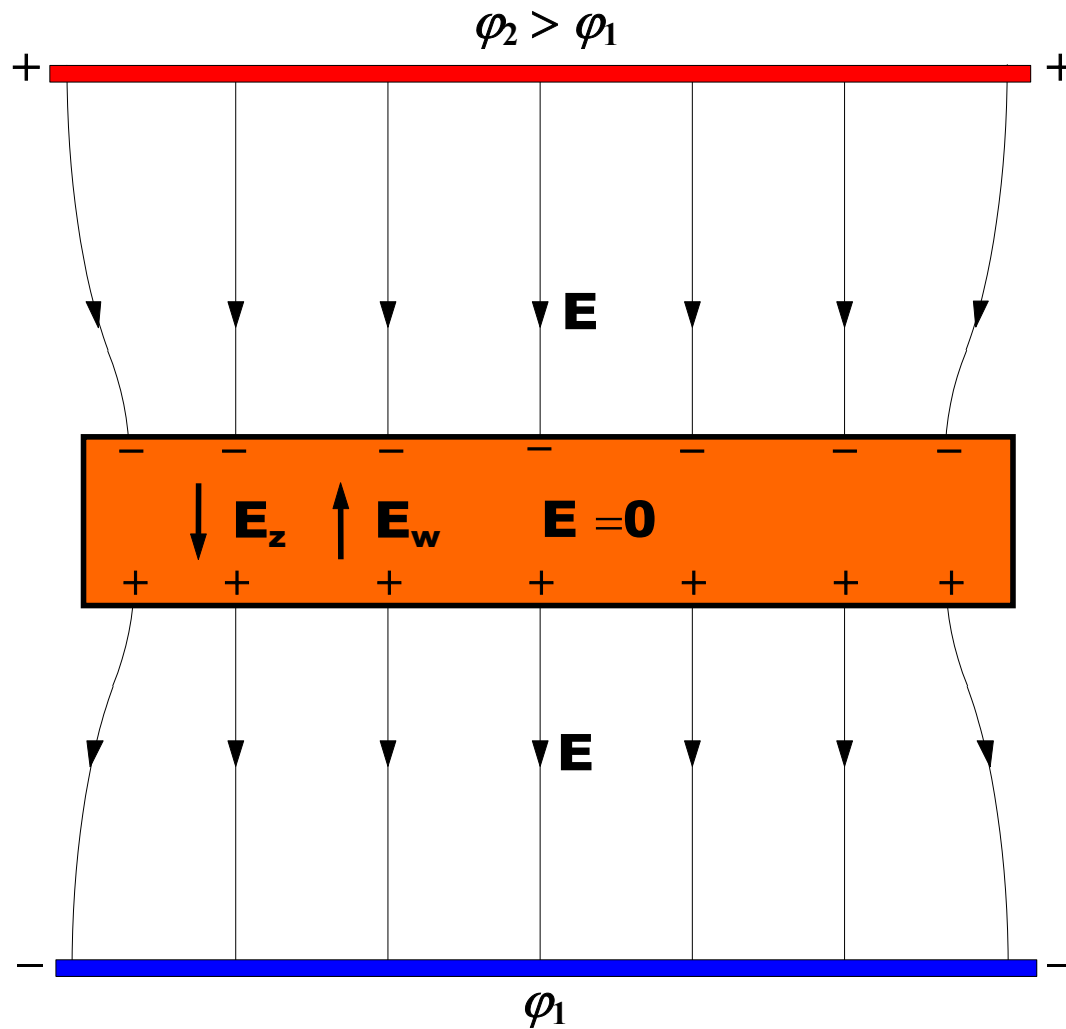


Praktyczne aspekty elektryzacji

Kopiowanie tekstów

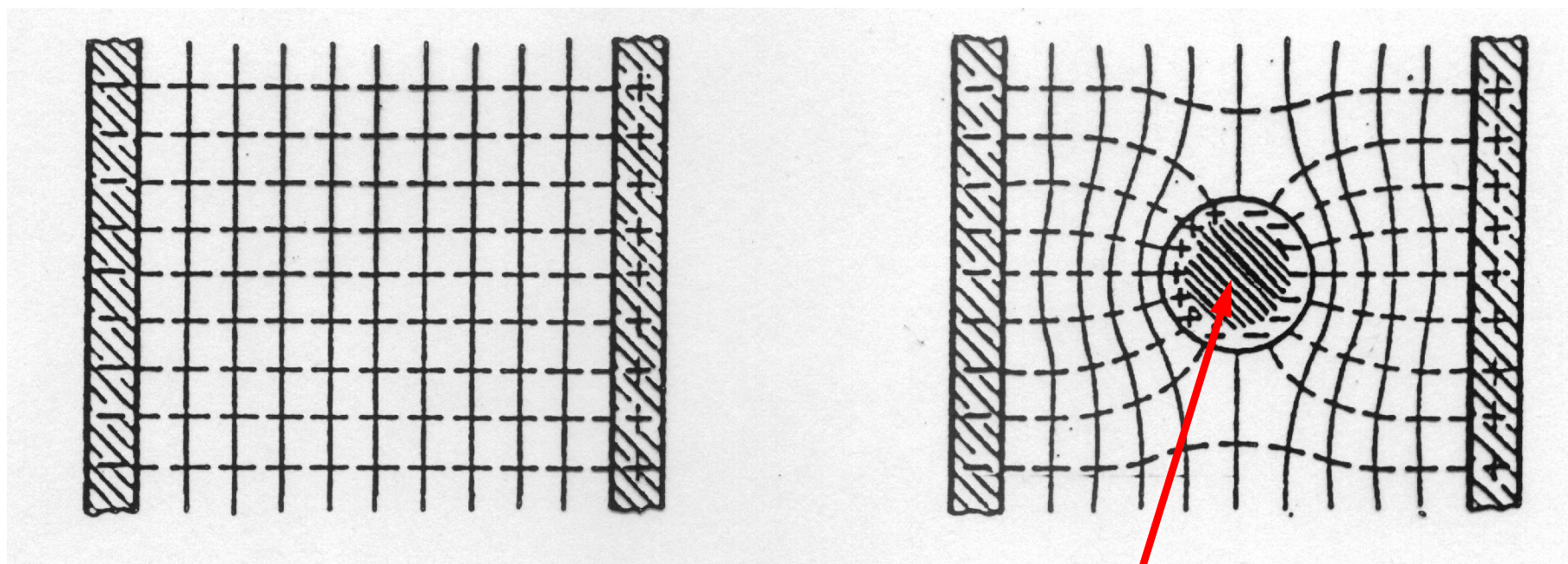


Przewodniki w polu elektrycznym



$$\mathbf{E}_z + \mathbf{E}_w = \mathbf{E} = 0$$

Przewodniki w polu elektrycznym



Indukcja elektrostatyczna — separacja ładunku elektrycznego w przewodniku w zewnętrznym polu elektrycznym (elektryzowanie, elektryzacja przewodnika)

Przewodniki w polu elektrycznym

$$\mathbf{E} = 0$$

1. $q_v = \varepsilon\varepsilon_0 \operatorname{div}\mathbf{E} = 0$
2. $\mathbf{E} = -\operatorname{grad}\varphi = 0 \Leftrightarrow \varphi = \operatorname{const}$

$$\mathbf{E} = \mathbf{E}_n \quad i \quad \mathbf{E}_t = 0$$

$$\mathbf{E} = \frac{q_s}{\varepsilon\varepsilon_0}$$

Rozkład gęstości ładunku na powierzchni przewodnika

Ostrze

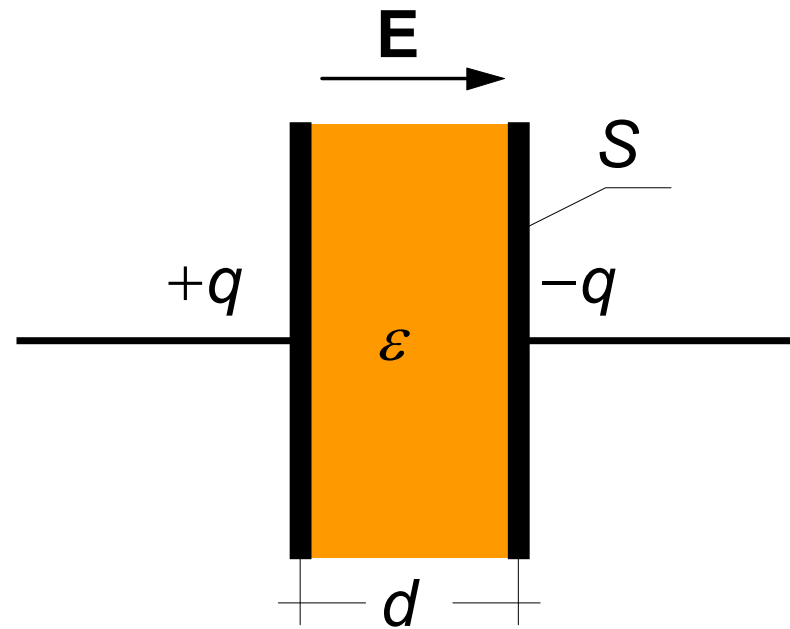
$$\varphi = \frac{Q}{4\pi\varepsilon\varepsilon_0 r} = \frac{q_s 4\pi r^2}{4\pi\varepsilon\varepsilon_0 r} = \frac{q_s}{\varepsilon\varepsilon_0} r$$

$$q_s = \varepsilon\varepsilon_0 \frac{\varphi}{r}$$

$$E = \frac{q_s}{\varepsilon\varepsilon_0} = \frac{\varphi}{r}$$

Kondensator

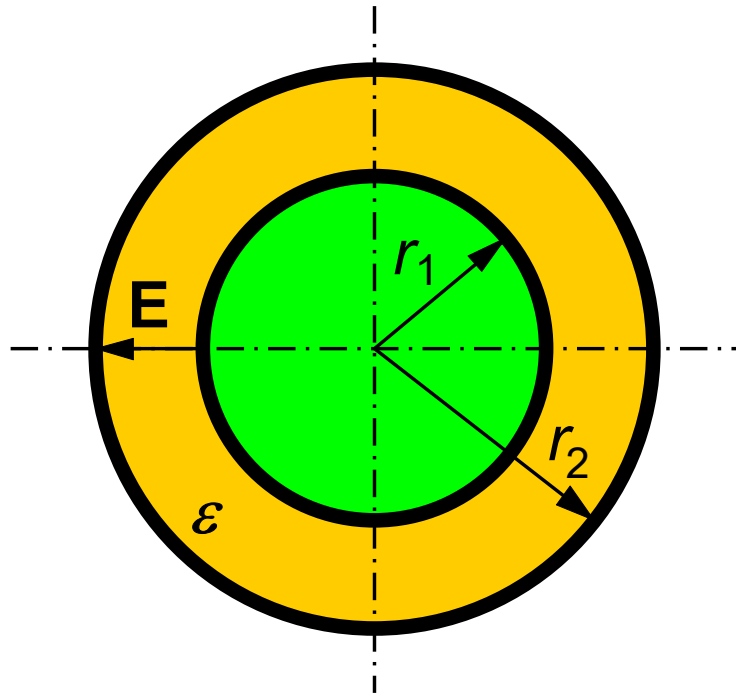
Kondensator płaski



$$C = \epsilon\epsilon_0 \frac{S}{d}$$

Kondensator

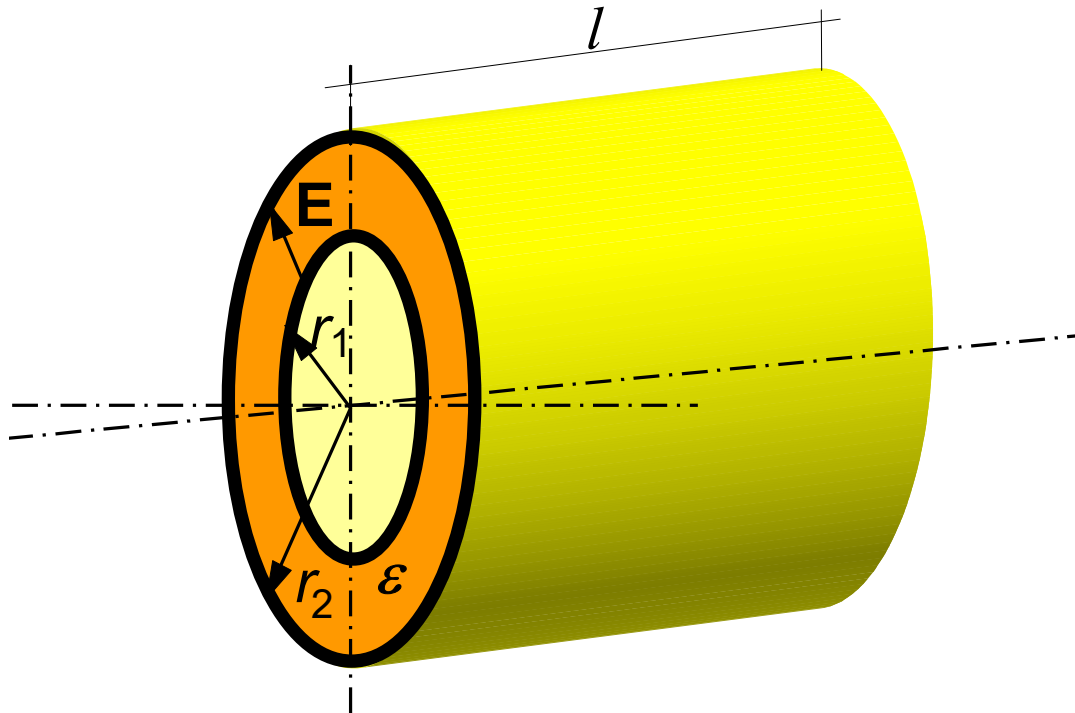
Kondensator kulisty



$$C = \frac{4\pi\epsilon\epsilon_0}{\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2}} = 4\pi\epsilon\epsilon_0 \frac{r_1 r_2}{r_2 - r_1}$$

Kondensator

Kondensator walcowy (cylindryczny)

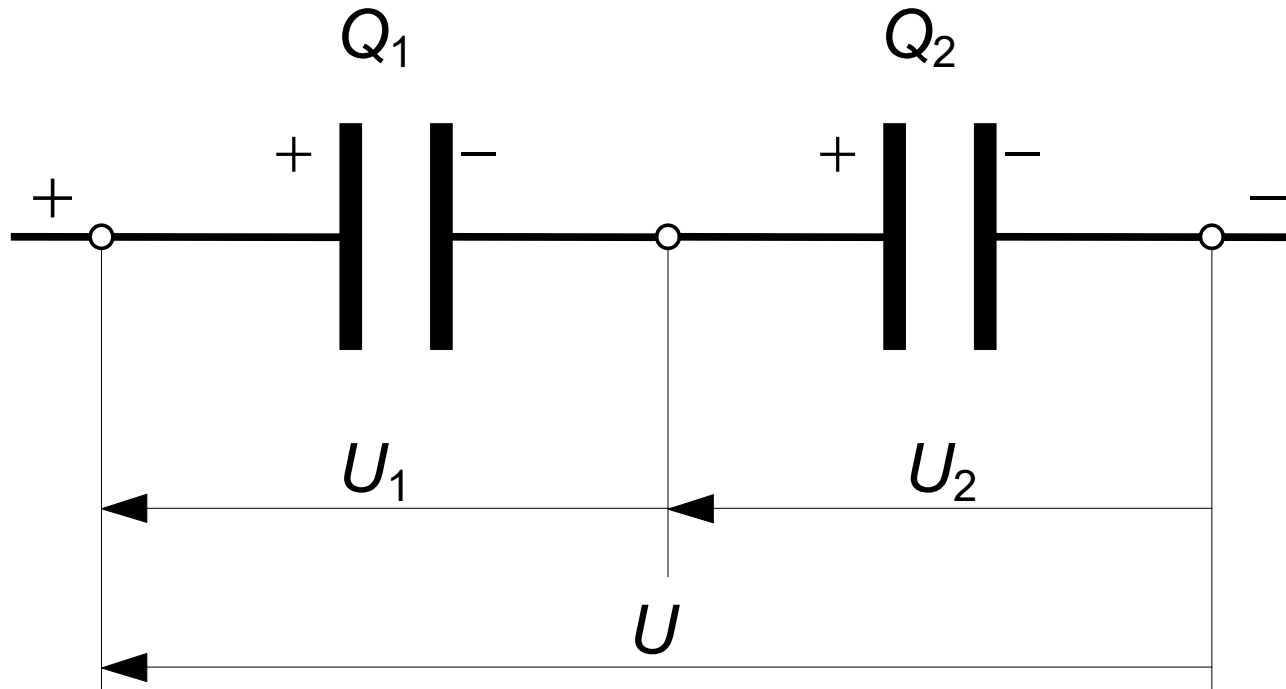


$$C = \frac{2\pi\epsilon\epsilon_0 l}{\ln \frac{r_2}{r_1}}$$

Kondensator

Połączenia kondensatorów

Szeregowe



Kondensator

Połączenia kondensatorów

Szeregowe

$$U_1 = \frac{Q_1}{C_1} \quad \text{i} \quad U_2 = \frac{Q_2}{C_2} \quad \text{oraz} \quad U = U_1 + U_2 = \frac{Q_1}{C_1} + \frac{Q_2}{C_2}$$

$$Q_1 = Q_2 = Q$$

$$U = \frac{Q_1}{C_1} + \frac{Q_2}{C_2} = Q \left(\frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2} \right) = \frac{Q}{C}$$

Kondensator

Połączenia kondensatorów

Szeregowe

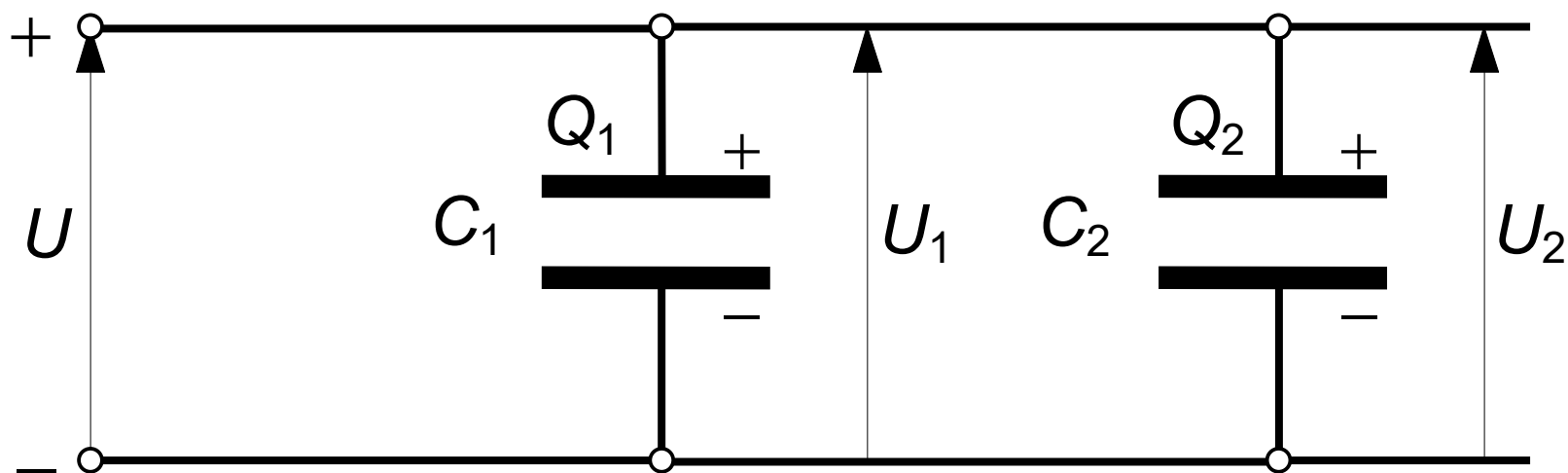
$$\frac{1}{C} = \frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2} \quad \text{albo} \quad C = \frac{C_1 C_2}{C_1 + C_2}$$

$$\frac{1}{C} = \sum_{i=1}^n \frac{1}{C_i}$$

Kondensator

Połączenia kondensatorów

Równoległe



Kondensator

Połączenia kondensatorów

Równoległe

$$U = U_1 = U_2 \quad \text{oraz} \quad Q = Q_1 + Q_2 = C_1 U_1 + C_2 U_2$$

$$C = \frac{Q}{U} = \frac{C_1 U_1 + C_2 U_2}{U} = C_1 + C_2$$

$$C = \sum_{i=1}^n C_i$$

Energia kondensatora

$$W = \int_0^U CU dU = \frac{CU^2}{2} = \frac{QU}{2} = \frac{Q^2}{2C}$$

Jeśli

$$C = \varepsilon\varepsilon_0 \frac{S}{d} \quad \text{i} \quad U = Ed$$



$$W = \frac{\varepsilon\varepsilon_0 E^2}{2} Sd = \frac{\varepsilon\varepsilon_0 E^2}{2} V = \frac{DE}{2} V$$

Energia kondensatora

$$W = \frac{\varepsilon\varepsilon_0 U^2}{2} \frac{S}{d} = \frac{Q^2}{2\varepsilon\varepsilon_0} \frac{d}{S}$$

- $U = \text{const.} \wedge S = \text{const.} \Rightarrow W \propto 1/d$
- $Q = \text{const.} \wedge S = \text{const.} \Rightarrow W \propto d$

