



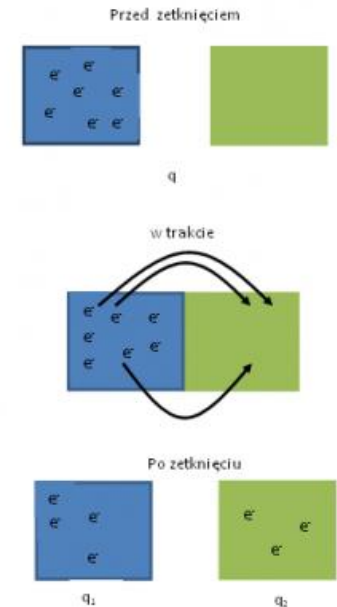
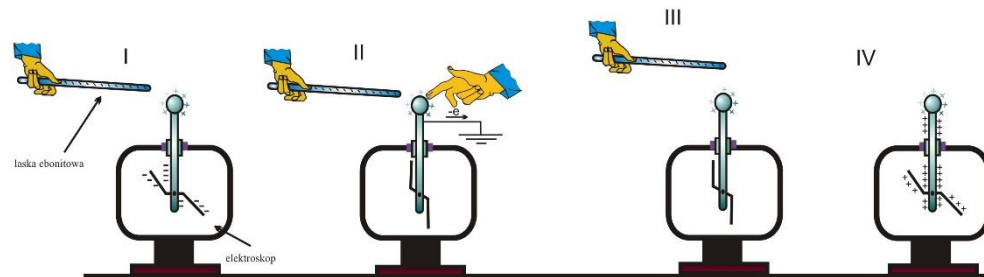
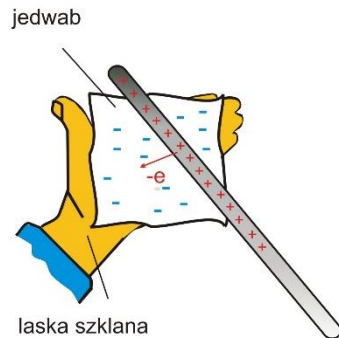
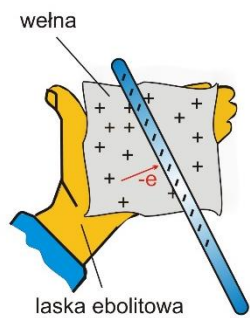
FIZYKA II

Wykład I

Elektrostatyka

Elektrostatyka – dziedzina fizyki zajmująca się oddziaływaniami pomiędzy nieruchomymi ładunkami elektrycznymi. Oddziaływania te zwane są elektrostatycznymi. **Elektrostatyka** rozpatruje też ładunki poruszające się, o ile pomija się wszystkie efekty wynikające z ruchu ładunków z wyjątkiem zmiany ilości ładunku.

Elektryzowanie ciał przez tarcie, dotyk i indukcję. **Elektryzowanie** ciał może zachodzić przez: tarcie, dotyk lub indukcję. **Elektryzowanie** przez tarcie polega na przejściu elektronów z jednego ciała na drugie. Ciała elektryzują się różnoimiennie.



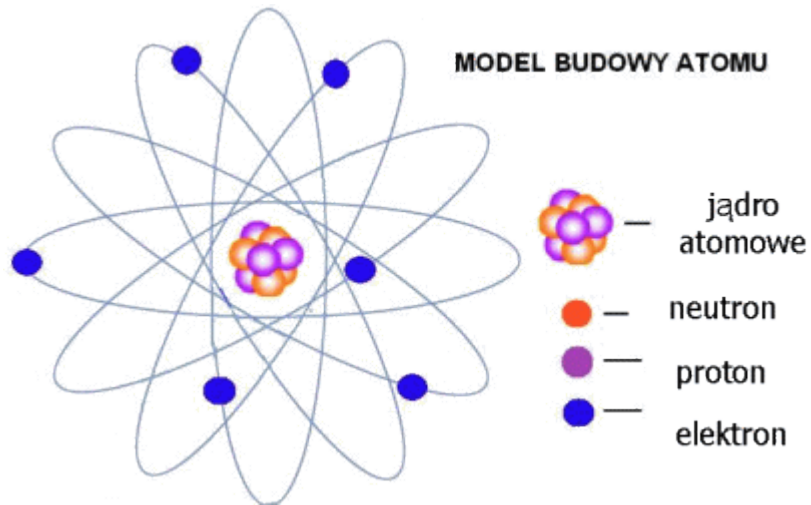
Kwantyzacja ładunku

Każdy elektron ma masę $= m_e$ i ładunek $= -e$

Każdy proton ma masę $= m_p$ i ładunek $= e$

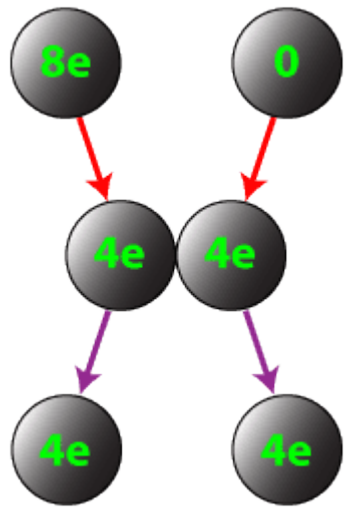
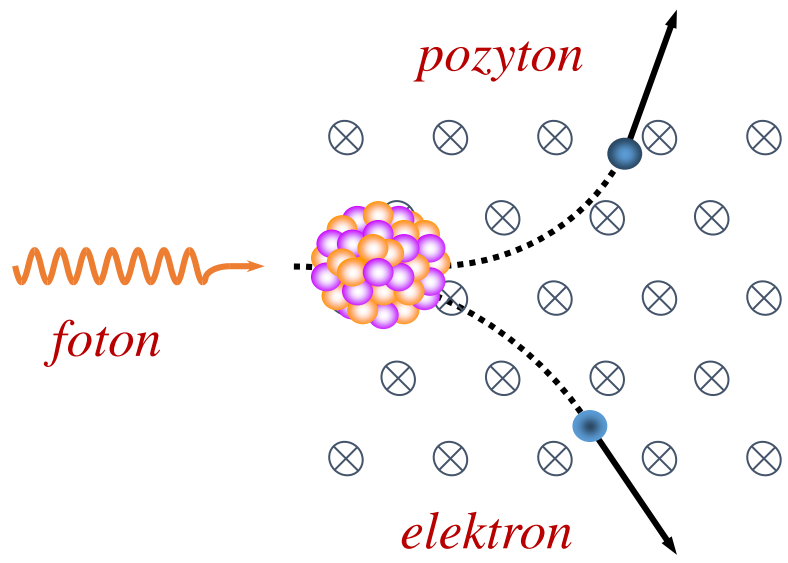
Ładunek elementarny: $e=1,602 \cdot 10^{-19} \text{ C}$

Każdy inny ładunek jest wielokrotnością ładunku elementarnego $|Q|= Ne$

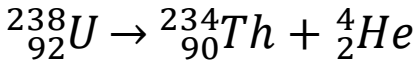


Prawo (zasada) zachowania ładunku

Całkowity ładunek układu odosobnionego, tzn. algebraiczna suma dodatnich i ujemnych ładunków występujących w dowolnej chwili, nie może ulegać zmianie: $Q_{\text{całk}} = \text{const}$



Rozpad promieniotwórczy jądra



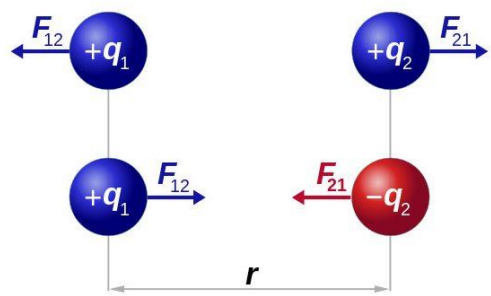
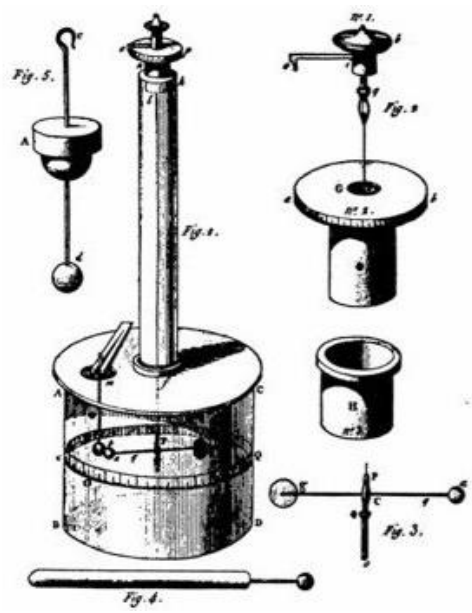
Proces anihilacji elektronu e^- i antycząstki pozytonu e^+ : $e^- + e^+ \rightarrow \gamma + \gamma$

Prawo Coulomba

Charles Augustin de Coulomb



1736-1806



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

$$\vec{F}_{12} = -\vec{F}_{21}$$

$$\vec{F} = k \frac{q_1 q_2}{r^3} \vec{r} = k \frac{q_1 q_2}{r^2} \hat{r}$$

Pole elektrostacyjne a pole grawitacyjne

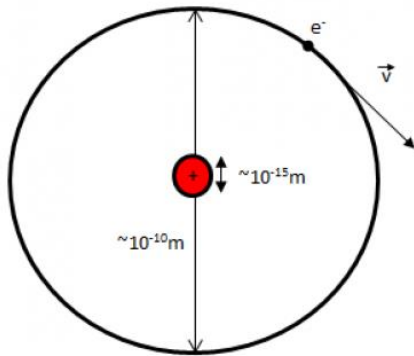
$$\vec{F} = k \frac{q_1 q_2}{r^2} \hat{r}$$

Prawo Coulomba

$$\vec{F} = -G \frac{m_1 m_2}{r^2} \hat{r}$$

Prawo Newtona

Siła grawitacyjna vs siła Coulomba



$$F_g \cong 1.02 \cdot 10^{-47} \text{ N}$$

$$F_C \cong 2.3 \cdot 10^{-8} \text{ N}$$

$$\frac{F_C}{F_g} = 2.26 \times 10^{39}$$

$$m_e = 9.1 \cdot 10^{-31} \text{ kg}$$

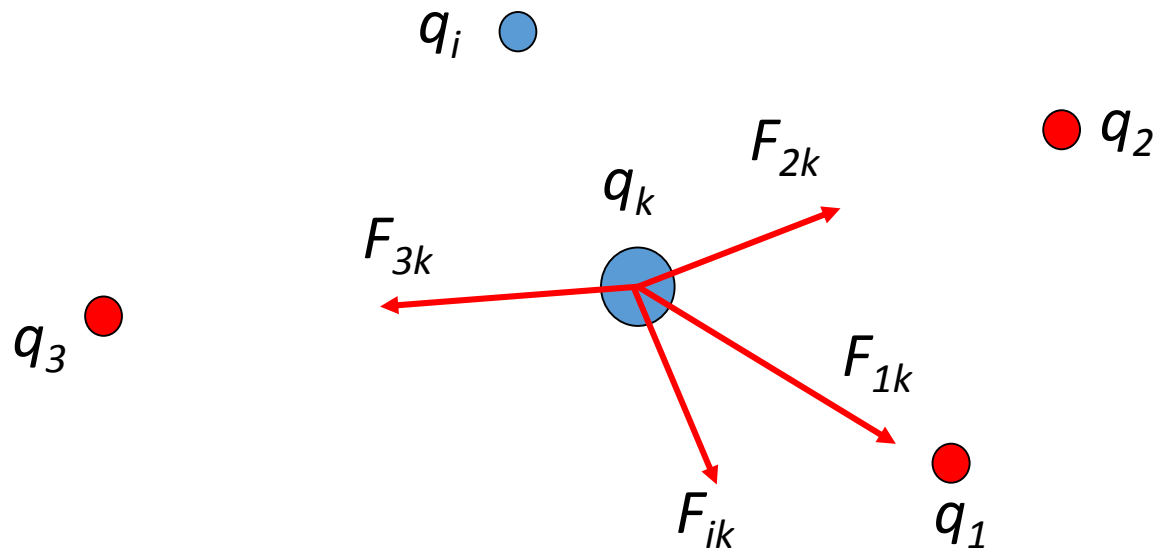
$$M_p = 1.7 \cdot 10^{-27} \text{ kg}$$

$$r_B = 5.3 \cdot 10^{-11} \text{ m}$$

$$k = (4\pi\epsilon_0)^{-1} = 9 \times 10^9 \text{ Nm}^2/\text{C}^2$$

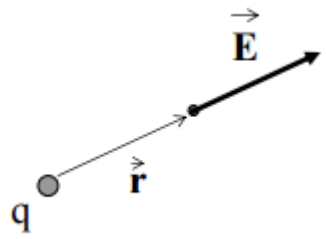
$$G = 6.67 \times 10^{-11} \text{ m}^3/(\text{kg s}^2)$$

Zasada superpozycji



$$\vec{F}_{tot} = \sum_{i=1}^N \vec{F}_i$$

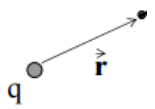
Definicja wektora natężenia pola elektrycznego



$$\vec{E} \equiv \frac{\vec{F}}{q} \quad [E] = \left[\frac{V}{m} \right]$$

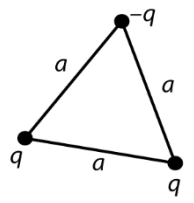
Dla ładunku punktowego

$$\vec{E} \equiv \frac{\vec{F}}{q} = \frac{k \frac{Qq}{r^2} \hat{r}}{q} = k \frac{Q}{r^2} \hat{r}$$



Dla dyskretnego rozkładu ładunku

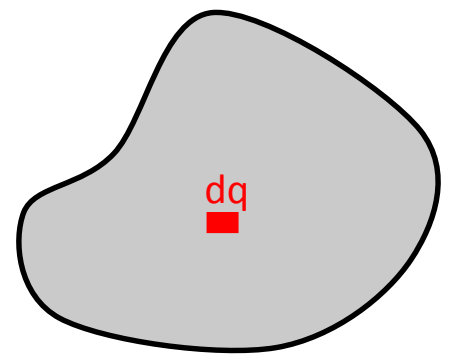
$$\vec{E}(x, y, z) = \sum_{i=1}^N k \frac{q_i}{r_{0i}^2} \hat{r}$$



Dla ciągłego rozkładu ładunku

$$d\vec{E} = k \frac{dQ}{r^2} \hat{r} \quad \vec{E}(x, y, z) = \int_V \frac{\rho(x', y', z') dx' dy' dz'}{r^2}, \quad r^2 = x^2 + y^2 + z^2,$$

$$\rho = \frac{dQ}{dV}, \quad \sigma = \frac{dQ}{dS}, \quad \lambda = \frac{dQ}{dL}$$



Energia potencjalna ładunku w polu elektrostatycznym

Każdy ładunek elektryczny umieszczony w polu elektrycznym posiada energię potencjalną, wynikającą z oddziaływania ładunku z tym polem.

Energia potencjalna ładunku w nieskończonej odległości od źródła pola jest równa zero.

Energia potencjalna ładunku q w punkcie leżącym w skończonej odległości r od źródła pola równa jest najmniejszej pracy, jaką musi wykonać siła zewnętrzna (równoważąca siłę, z jaką pole elektryczne działa na ten ładunek) przy przeniesieniu go z nieskończoności, do tego punktu

$$E_p = W_{(\infty \rightarrow r)} = \int_{\infty}^r \left(-\vec{F} \right) \cdot d\vec{r} = k \frac{Qq}{r}$$

Potencjał pola elektrycznego

Stosunek energii potencjalnej ładunku w polu elektrycznym do wartości tego ładunku nazywamy **potencjałem pola elektrycznego** w danym punkcie pola i oznaczamy przez V

$$V(r) = \frac{E_p}{q} = k \frac{Q}{r}$$

Dla ładunków punktowych wzór ten jest prawdziwy dla $r \geq 0$.

Dla ładunków ciągłych o rozkładzie sferycznym wzór ten jest prawdziwy dla $r \geq R$.

Dla innych rozkładów ładunku wzór ten jest prawdziwy dla $r \gg R$.

Potencjał elektryczny podlega zasadzie superpozycji. Zatem jeśli pole wytworzone jest przez n ładunków, potencjał pola wypadkowego w danym punkcie jest równy sumie potencjałów pochodzących od poszczególnych ładunków.

Związek potencjału pola z natężeniem pola

$$V = V(x, y, z) \Rightarrow E_x = -\frac{\partial V}{\partial x}, \quad E_y = -\frac{\partial V}{\partial y}, \quad E_z = -\frac{\partial V}{\partial z}$$

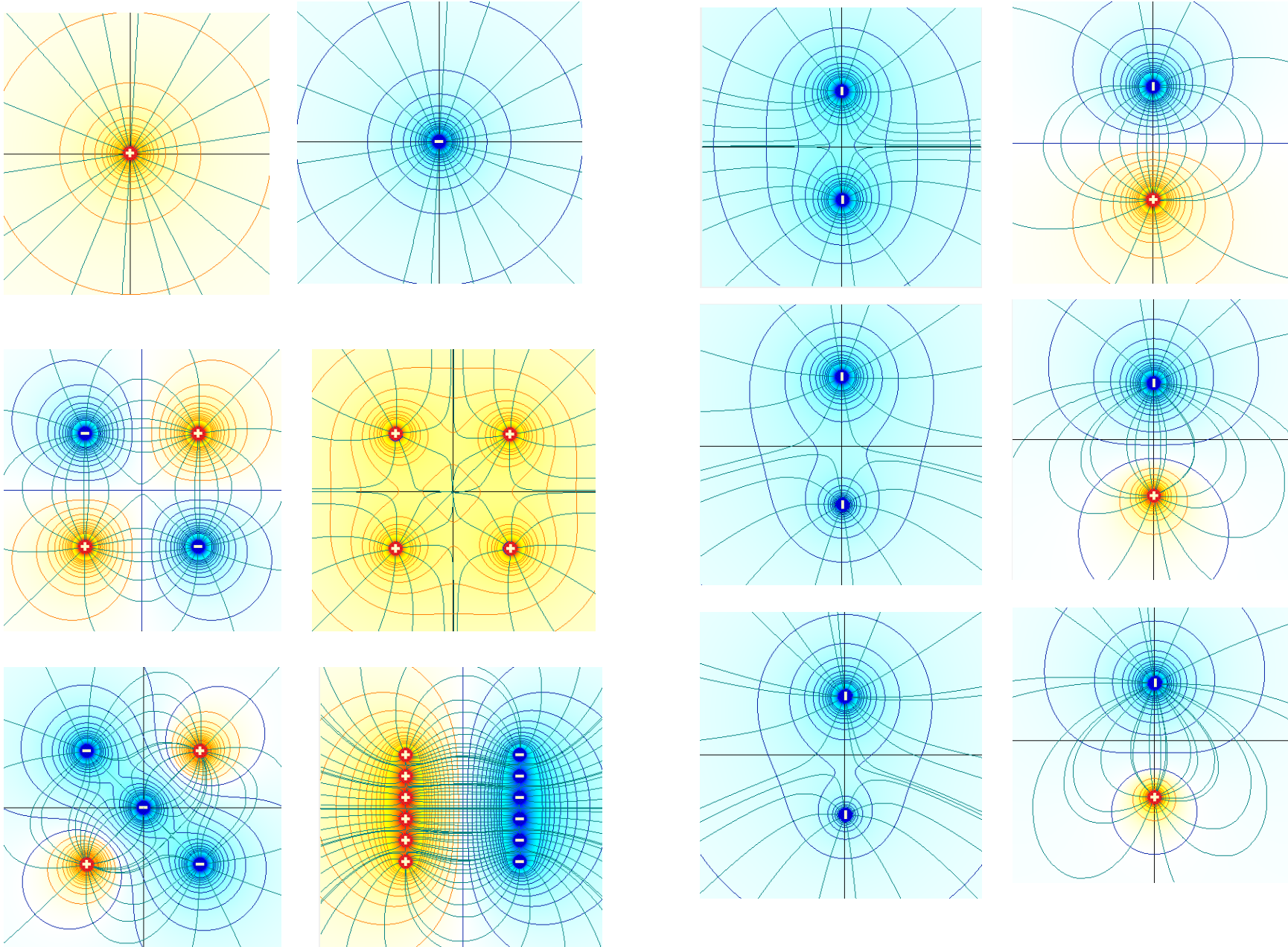
$$\vec{E} = -\left(\frac{\partial V}{\partial x} \hat{i} + \frac{\partial V}{\partial y} \hat{j} + \frac{\partial V}{\partial z} \hat{k} \right) = -\nabla V$$

Potencjał w danym punkcie pola równy jest liczbowo pracy jaką wykonują siły pola przy przesunięciu jednostkowego ładunku dodatniego z tego punktu do nieskończoności.

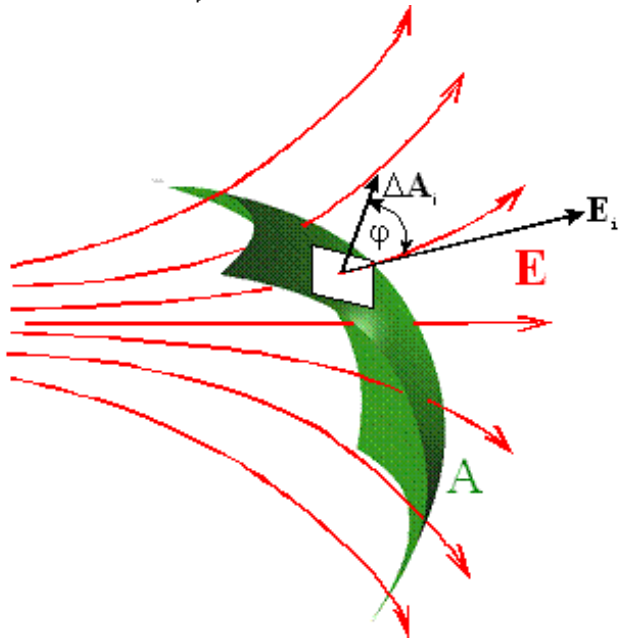
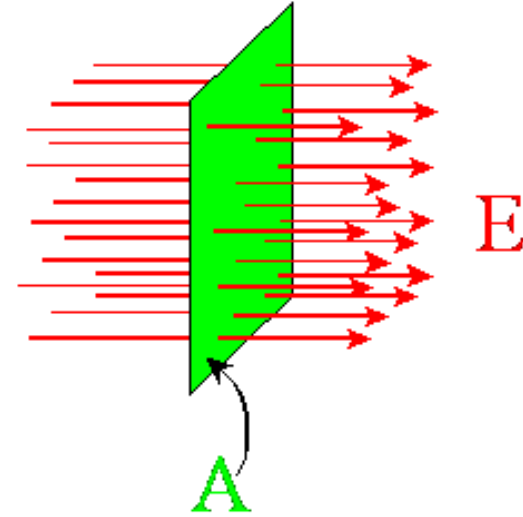
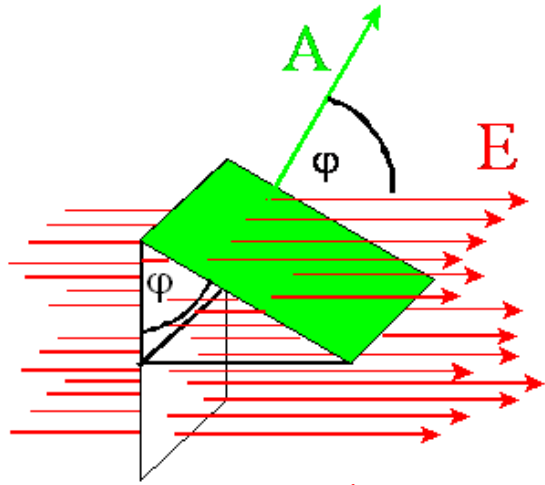
$$E_p = V q$$

$$W = E_{pA} - E_{pB} = q (V_A - V_B)$$

Linie pola, płaszczyzny ekwipotencjalne, potencjał



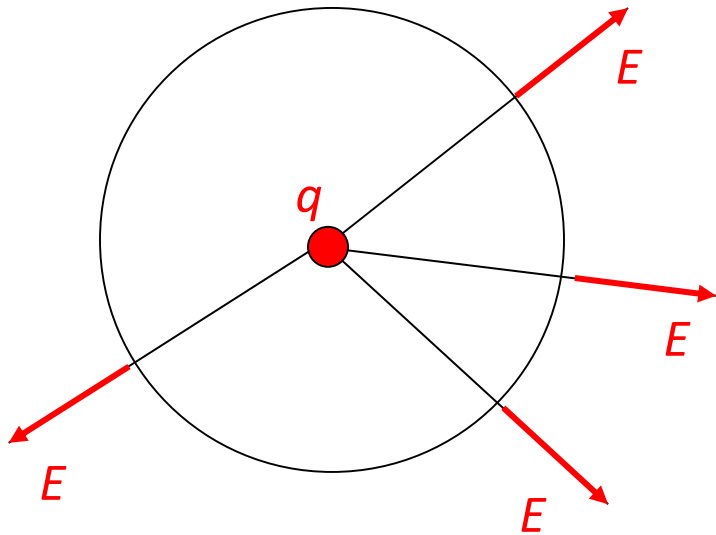
Strumień natężenia pola elektrycznego (I)



$$\Phi = \int_A \vec{E} d\vec{s}$$

Strumień natężenia pola elektrycznego (II)

Ładunek punktowy



$$\Phi = E \cdot 4\pi R^2 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{q}{R^2} \cdot 4\pi R^2 = \frac{q}{\epsilon_0}$$

Strumień natężenia pola elektrycznego (III): prawo Gaussa

Całkowity strumień pola elektrycznego przez powierzchnię zamkniętą zależy wyłącznie od ładunku elektrycznego zawartego wewnątrz tej powierzchni. Powierzchnię tę nazywamy powierzchnią Gaussa

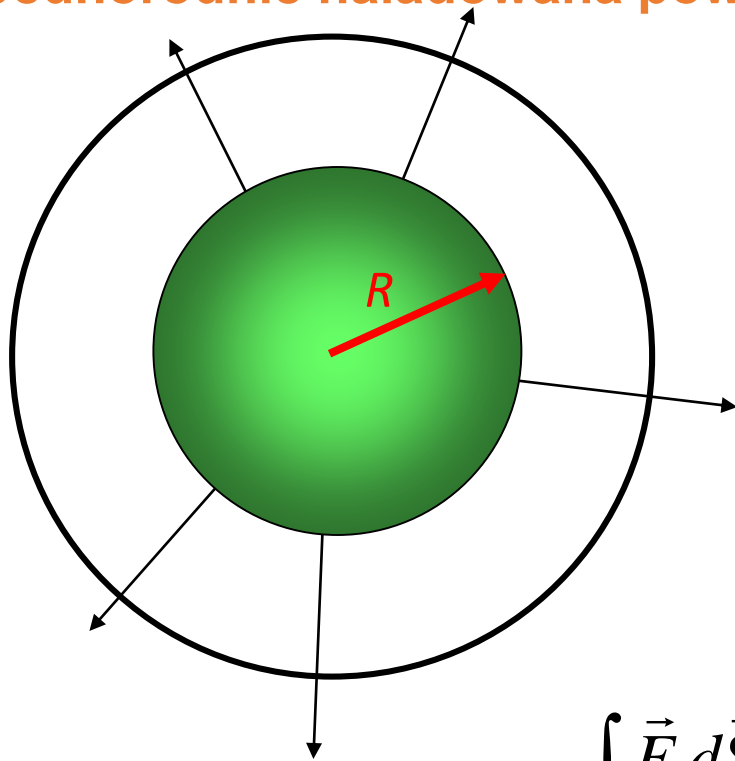
$$\Phi = \frac{Q_{wew}}{\epsilon_0}$$

$$\oint_S \vec{E} d\vec{s} = \frac{Q_{wew}}{\epsilon_0}$$

- Powierzchnia Gaussa jest tworem hipotetycznym, matematyczną konstrukcją myślową,
- Jest dowolną powierzchnią zamkniętą, lecz w praktyce powinna mieć kształt związany w symetrią pola,
- Powierzchnię Gaussa należy tak poprowadzić aby punkt, w którym obliczamy natężenie pola elektrycznego leżał na tej powierzchni.

Strumień natężenia pola elektrycznego (IV): prawo Gaussa

Jednorodnie naładowana powierzchnia kuli



Gęstość powierzchniowa σ
Dla punktów wewnątrz sfery: $E = 0$

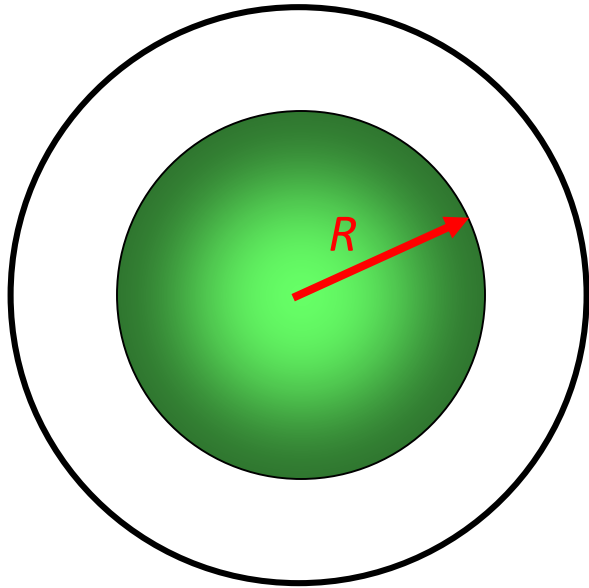
$$\oint \vec{E} d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} \int_A \sigma ds$$

$$\int_S \vec{E} d\vec{S} = \int_S E dS = E \int_S dS = E 4\pi r^2 = 4\pi R^2 \sigma \frac{1}{\epsilon_0}$$

$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2}$$

Strumień natężenia pola elektrycznego (V): prawo Gaussa

Jednorodnie naładowana kula



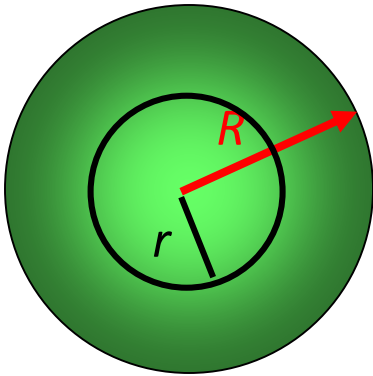
$$q = \frac{4}{3} \pi R^3 \cdot \rho$$

$$E \cdot 4\pi r^2 = \frac{1}{\epsilon_0} \cdot \frac{4}{3} \pi R^3 \cdot \rho$$

Dla punktów na zewnątrz kuli: $E = \frac{R^3 \rho}{3\epsilon_0} \cdot \frac{1}{r^2}$

Strumień natężenia pola elektrycznego (VI): prawo Gaussa

Jednorodnie naładowana kula



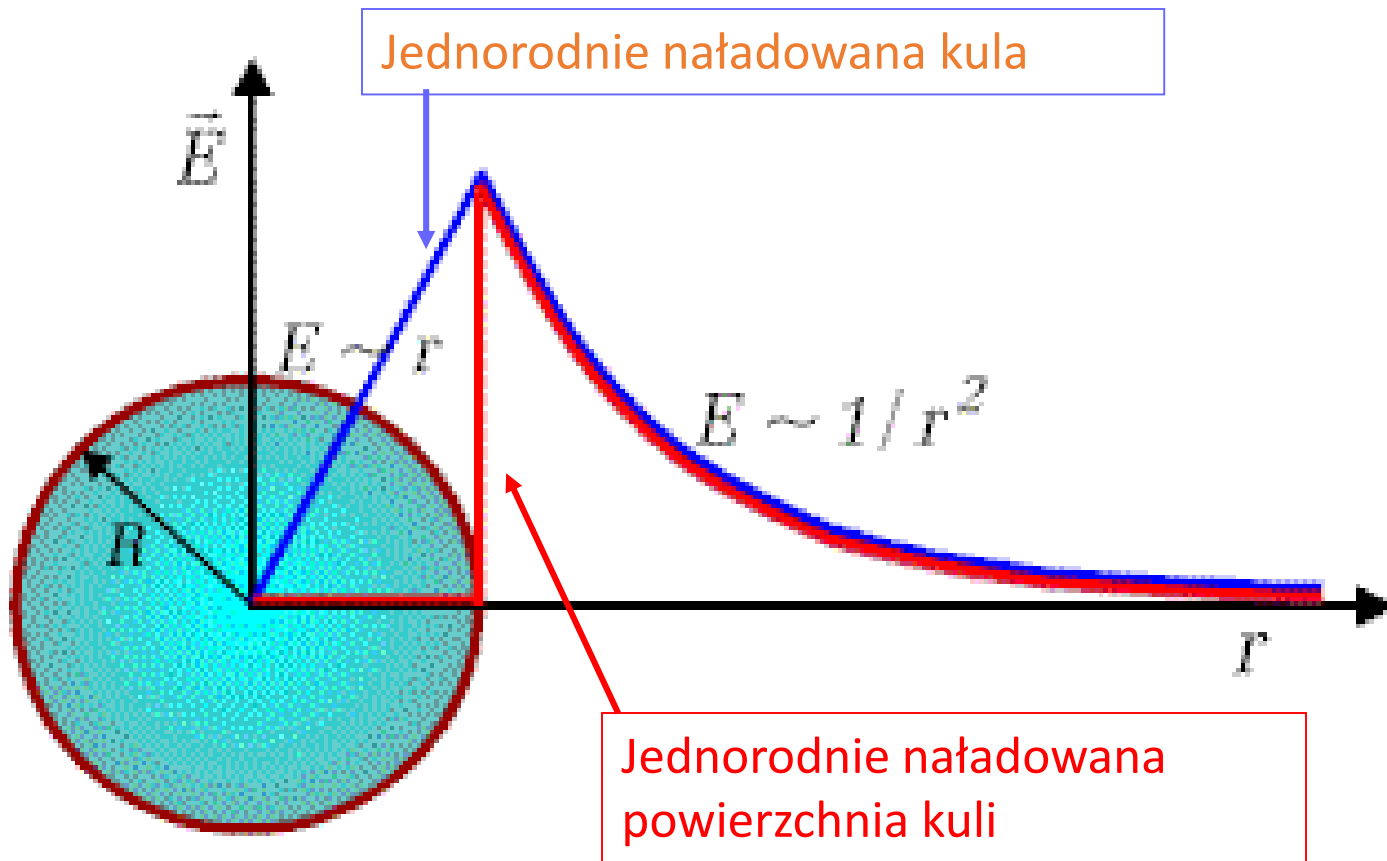
Gęstość objętościowa ρ

$$\int_S \vec{E} d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} \int_S \rho dV$$

$$E 4\pi r^2 = \frac{1}{\epsilon_0} \frac{4}{3} \pi r^3 \rho$$

Dla punktów wewnątrz kuli: $E = \frac{r \rho}{3 \epsilon_0}$

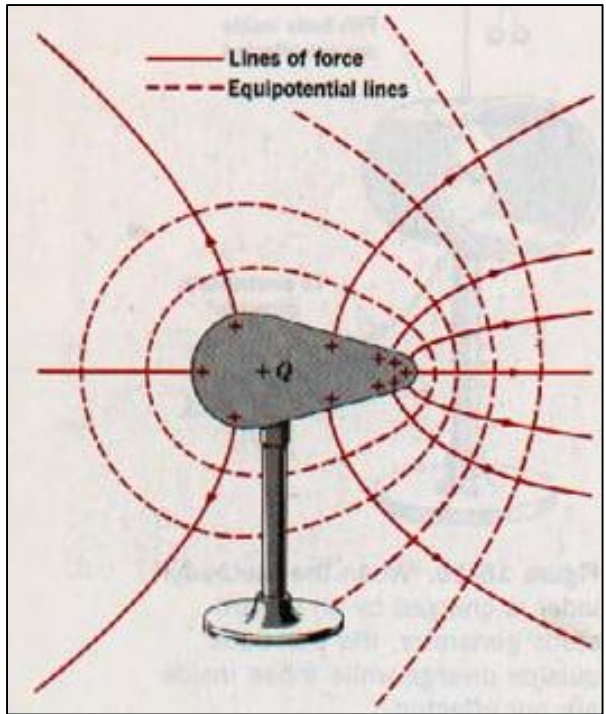
Strumień natężenia pola elektrycznego (VII): prawo Gaussa



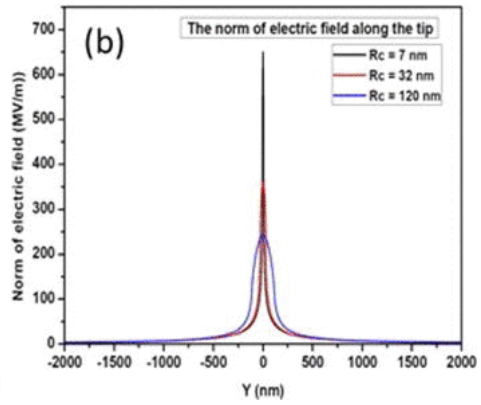
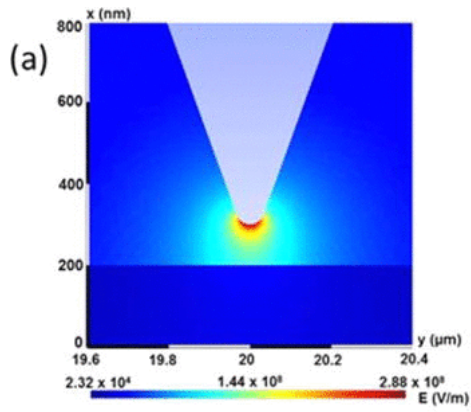
Przewodniki w polu elektrycznym

Niezerównoważone ładunki elektryczne rozłożone są jedynie na powierzchni przewodnika.

Objętość przewodnika i jego powierzchnia stanowią obszary ekwipotencjalne.

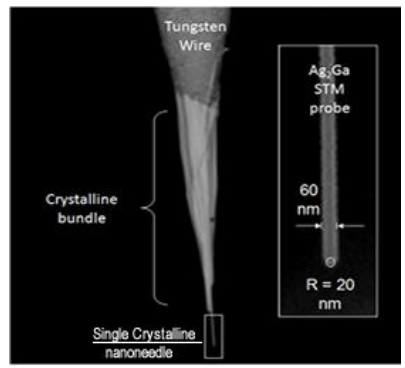
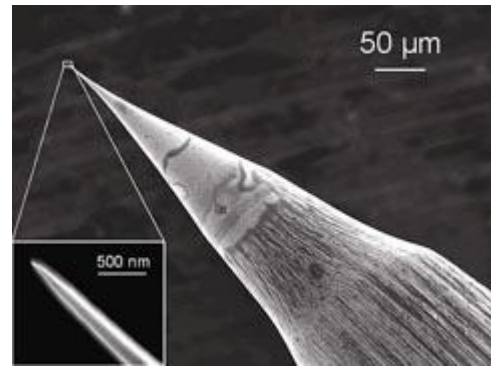


$$V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\sigma \cdot 4\pi r^2}{r} = \frac{\sigma \cdot r}{\epsilon_0} \Rightarrow \sigma = V \frac{\epsilon_0}{r}$$

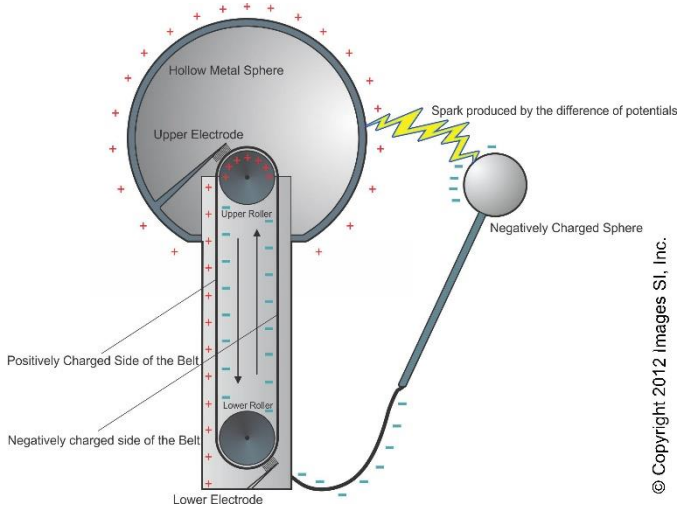


A. Boullaras et. al, Journal of Applied Physics 116(084106):1-11

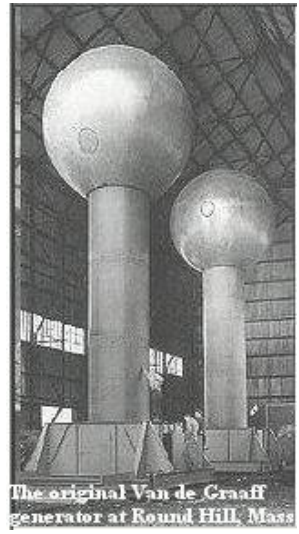
Feynman 1964, Bolton 1974



Generator Van de Graaffa



© Copyright 2012 Images SI, Inc.



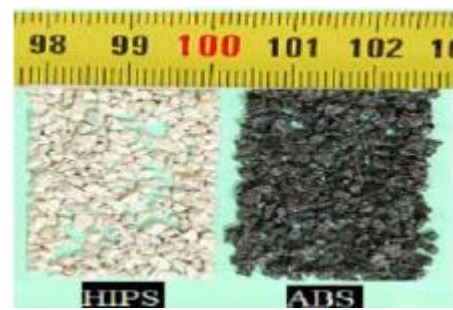
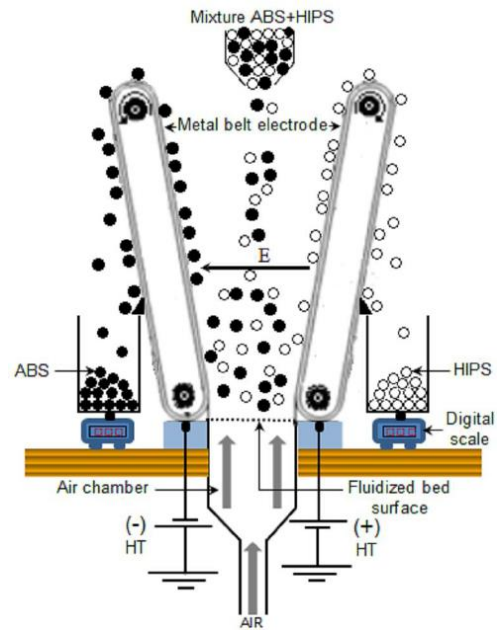
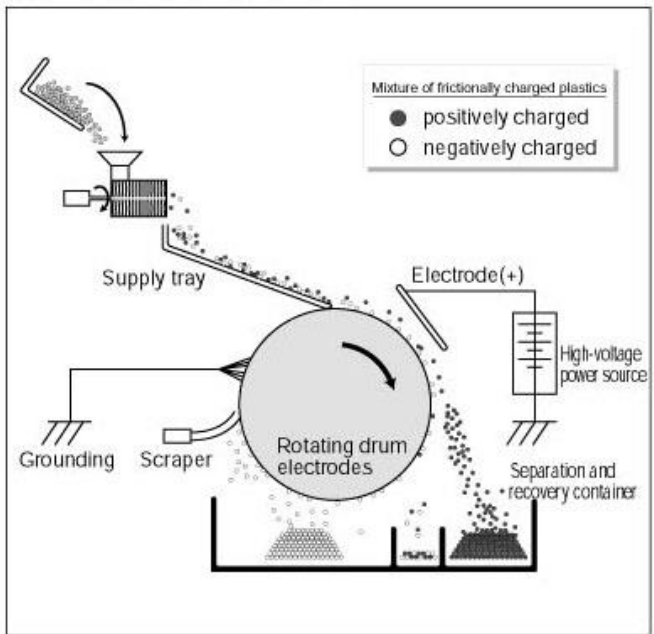
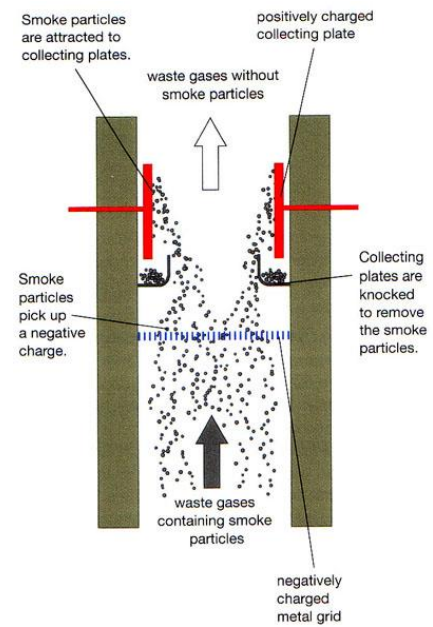
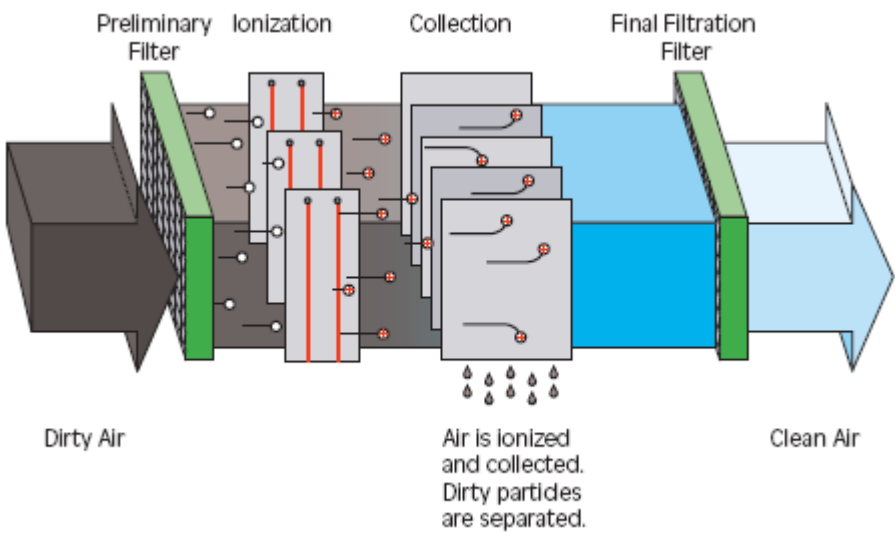
Robert Jemison Van de Graaff



(1901 – 1967)



Zastosowania „prostych” układów elektrostatycznych



acrylonitrile-butadiene-styrene (ABS)
high impact polystyrene (HIPS)

Pojemność elektryczna

Zgromadzony ładunek jest proporcjonalny do potencjału (różnicy potencjałów)

$$q = CV \quad q = C\Delta V \quad q = CU$$

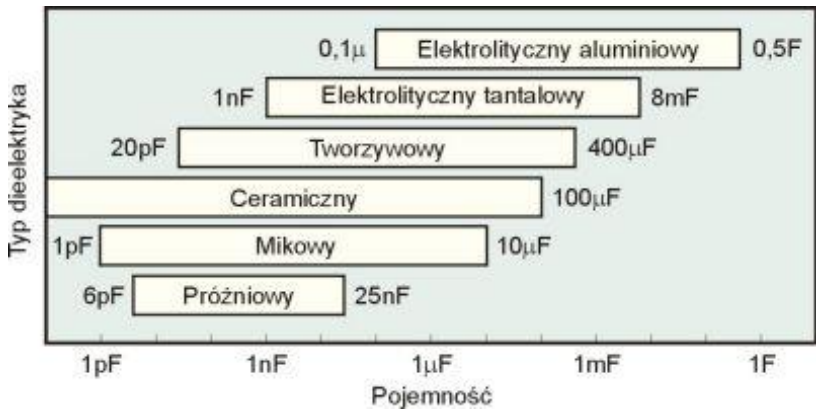
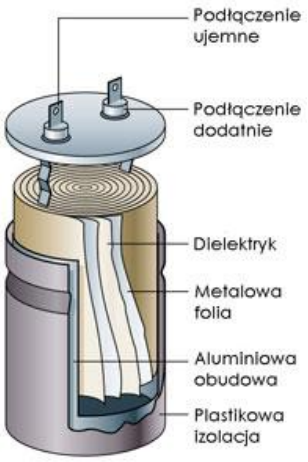
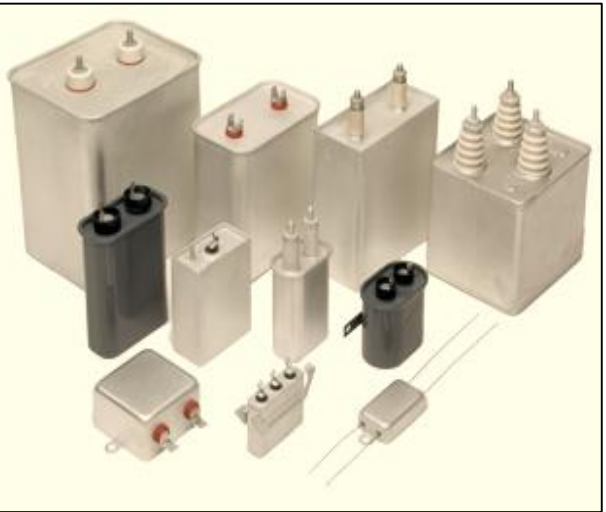
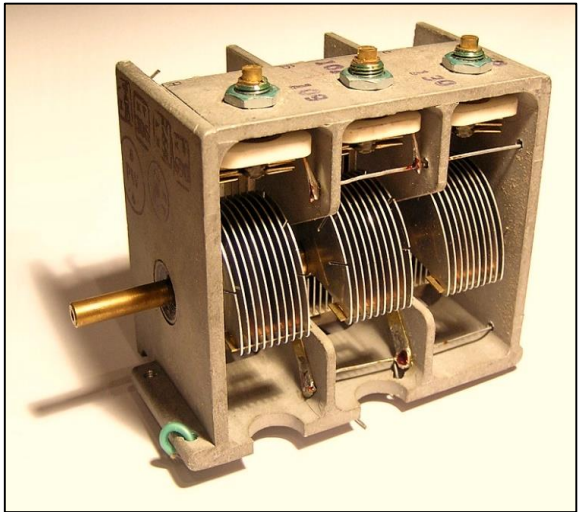
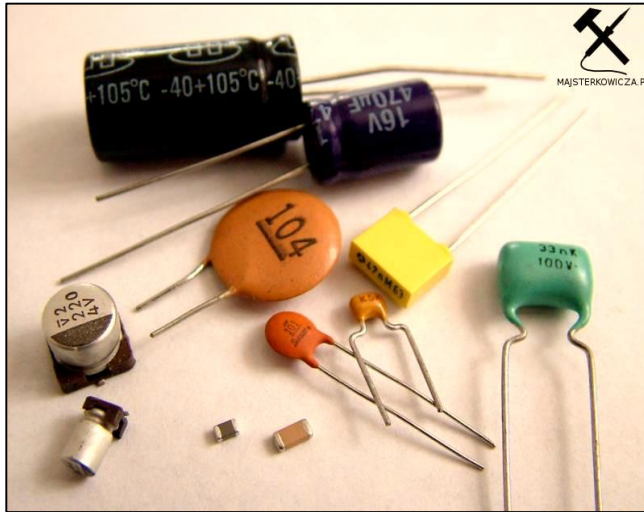
Stała proporcjonalności C nosi nazwę pojemności elektrycznej

$$C = \frac{q}{V} \quad C = \frac{q}{\Delta V} \quad C = \frac{q}{U} \quad U = \Delta V \quad 1\text{F} = 1\text{C}/1\text{V}$$

Kondensator (I)

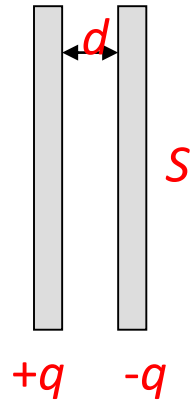
Kondensator – urządzenie przeznaczone do magazynowania energii w postaci pola elektrycznego

Kondensator gromadzi duży ładunek przy niewielkiej różnicy potencjałów



Kondensator (II)

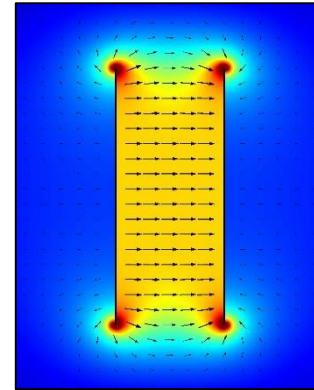
Kondensator płaski



$$E = \frac{\sigma}{\epsilon_0} = \frac{q}{\epsilon_0 S}, \quad \sigma = \frac{q}{S}$$

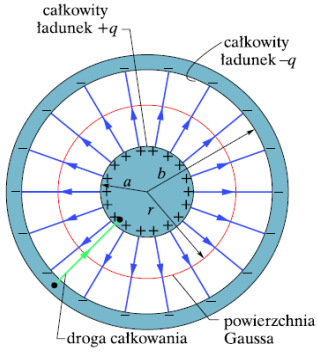
$$U = Ed = \frac{q}{\epsilon_0 S} d$$

$$C = \frac{q}{U} = \frac{q}{\frac{q}{\epsilon_0 S} d} = \frac{\epsilon_0 S}{d}$$



Kondensator (III)

Kondensator cylindryczny

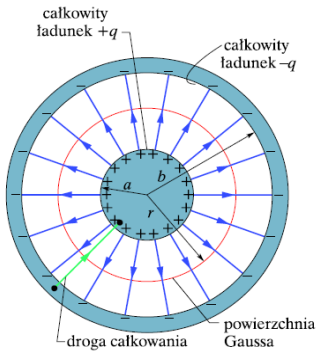


$$S = 2\pi rL \quad \epsilon_0 ES = q \Rightarrow E = \frac{q}{\epsilon_0 2\pi rL}$$

$$U = \int_a^b \vec{E} d\vec{r} = \int_a^b E dr = \int_a^b \frac{q}{\epsilon_0 2\pi rL} dr = \frac{q}{\epsilon_0 2\pi L} \int_a^b \frac{1}{r} dr = \frac{q}{\epsilon_0 2\pi L} \ln r \Big|_a^b = \frac{q}{\epsilon_0 2\pi L} (\ln b - \ln a) = \frac{q}{\epsilon_0 2\pi L} \ln \frac{b}{a}$$

$$C = \frac{q}{U} = \frac{q}{\frac{q}{\epsilon_0 2\pi L} \ln \frac{b}{a}} = \frac{\epsilon_0 2\pi L}{\ln \frac{b}{a}}$$

Kondensator kulisty



$$S = 4\pi r^2 \quad q = \epsilon_0 E 4\pi r^2 \Rightarrow E = \frac{q}{\epsilon_0 4\pi r^2}$$

$$U = \int_a^b \vec{E} d\vec{r} = \int_a^b E dr = \int_a^b \frac{q}{\epsilon_0 4\pi r^2} dr = \frac{q}{\epsilon_0 4\pi} \int_a^b \frac{1}{r^2} dr = \frac{q}{\epsilon_0 4\pi} \left(-\frac{1}{r} \right) \Big|_a^b = \frac{q}{\epsilon_0 4\pi} \left(-\frac{1}{b} + \frac{1}{a} \right) = \frac{q}{\epsilon_0 4\pi} \frac{b-a}{ab}$$

$$C = \frac{q}{U} = \frac{q}{\frac{q}{\epsilon_0 4\pi} \frac{b-a}{ab}} = \frac{\epsilon_0 4\pi ab}{b-a}$$

Połączenia kondensatorów

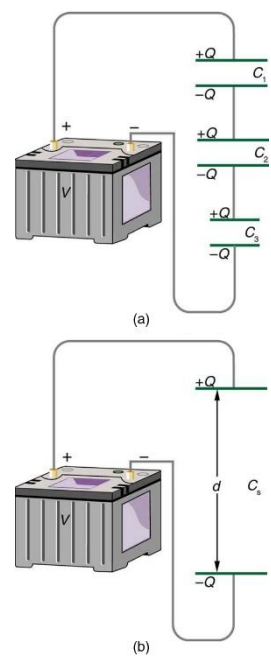
Połączenie szeregowe

$$U = U_1 + U_2 + \dots + U_n = \sum_{j=1}^n U_j \quad q = const$$

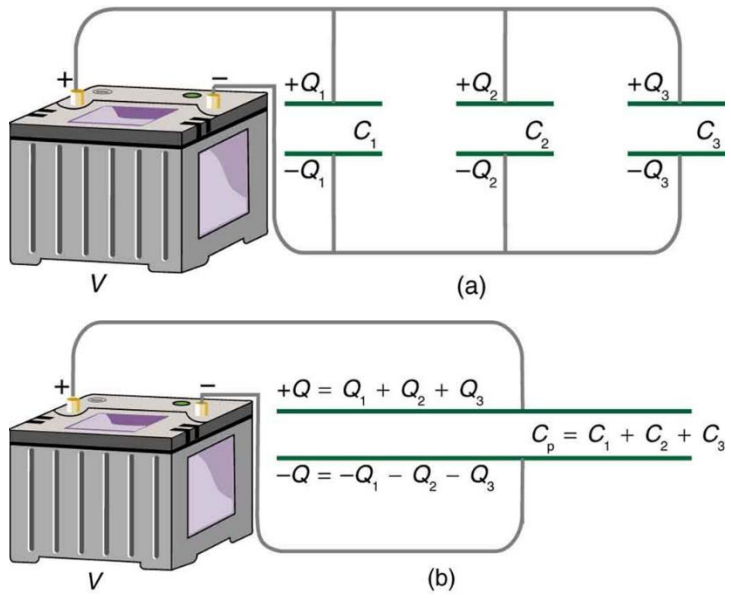
$$U_1 = \frac{q_1}{C_1} = \frac{q}{C_1}, \quad U_2 = \frac{q}{C_2}, \dots, U_n = \frac{q}{C_n}$$

$$U = \frac{q}{C_Z} = U_1 + U_2 + \dots + U_n = \sum_{j=1}^n U_j = \frac{q}{C_1} + \frac{q}{C_2} + \dots + \frac{q}{C_n} = \sum_{j=1}^n \frac{q}{C_j}$$

$$\frac{1}{C_1} = \frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2} + \dots + \frac{1}{C_n} = \sum_{j=1}^n \frac{1}{C_j}$$



Połączenie równoległe



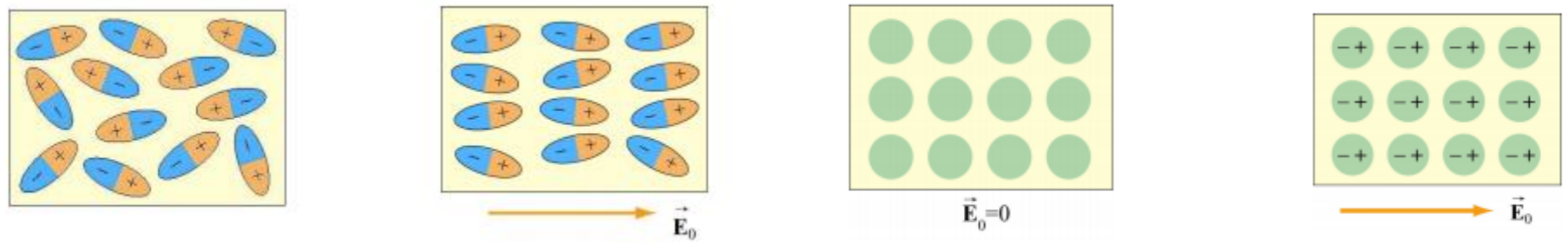
$$U = const$$

$$q_1 = UC_1, q_2 = UC_2, \dots, q_n = UC_n$$

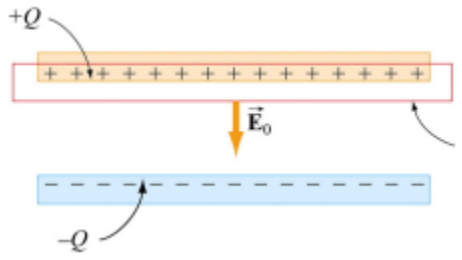
$$q = \sum_{j=1}^n q_j = UC_1 + UC_2 + \dots + UC_n = U(C_1 + C_2 + \dots + C_n) =$$

$$= U \sum_{j=1}^n C_j = UC_Z \Rightarrow C_Z = C_1 + C_2 + \dots + C_n$$

Dielektryk w polu elektrycznym

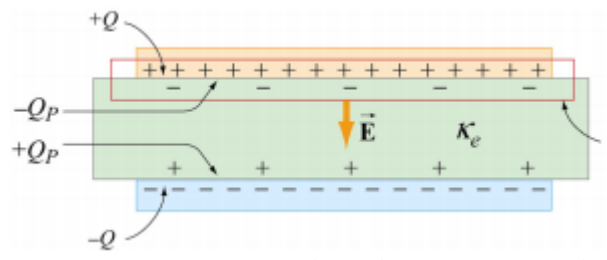


Pojemność kondensatora z dielektrykiem



$$\oint_s \vec{E} d\vec{S} = E_0 A = \frac{Q}{\epsilon_0} \Rightarrow E_0 = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$$

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



$$\oint_s \vec{E} d\vec{S} = E A = \frac{Q - Q_P}{\epsilon_0} \Rightarrow E = \frac{Q - Q_P}{\epsilon_0 A}$$

$$E = \frac{1}{\epsilon} E_0 = \frac{1}{\epsilon \epsilon_0} \frac{Q}{A}$$

$$Q_P = Q \left(1 - \frac{1}{\epsilon} \right)$$

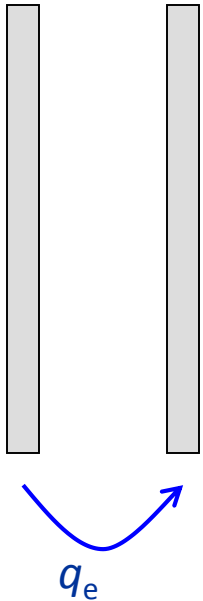
$$C = \epsilon C_0 = \frac{\epsilon \epsilon_0 S}{d}$$

Energia zgromadzona w kondensatorze

$$dE_p = U(q) dq \Rightarrow E_p = \int_0^Q U(q) dq$$

$$U = \frac{q}{C}$$

$$E_p = \int_0^Q \frac{q}{C} dq = \frac{1}{C} \int_0^Q q dq = \frac{1}{C} \frac{q^2}{2} \Big|_0^Q = \frac{Q^2}{2C} = \frac{U^2 C}{2} = \frac{QU}{2}$$



$$E_p = \frac{U^2 C}{2}, \quad C = \frac{\epsilon_0 S}{d}, \quad U = Ed,$$

$$E_p = \frac{U^2 C}{2} = \frac{1}{2} \frac{\epsilon_0 S}{d} (Ed)^2 = \frac{1}{2} \frac{\epsilon_0 S}{d} E^2 d^2 = \frac{\epsilon_0 E^2}{2} Sd$$