

Plattenkondensators

a) E-Feld, Potential, Ladung

Berechnung des elektrischen Feldes mittels Gauss'schem Gesetz

Für eine unendlich ausgedehnte Platte mit der Flächenladungsdichte σ verwenden wir ein zylindrisches Gaußsches Volumen, dessen Achse senkrecht zur Platte steht:

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{A} = E \cdot 2A = 4\pi \cdot Q_{\text{in}} = 4\pi \cdot \sigma A \quad \Rightarrow \quad E = 2\pi\sigma$$

Bestimmung des Potentials durch Lösung der Laplace-Gleichung

Wir nehmen an, dass die Platten jeweils eine große Fläche A relativ zum Abstand L haben.

$$\sqrt{A} \gg L$$

Dies gibt uns eine Symmetrie: die Translationsinvarianz in Richtungen parallel zu den Platten. Die gesuchten Größen hängen damit nicht von den seitlichen Koordinaten x, y ab. Das Potential und das elektrische Feld haben die Form:

$$\Phi(\vec{r}) = \Phi(z) \quad , \quad \vec{E}(\vec{r}) = E_z(z) \cdot \hat{z}$$

Aufgrund dieser Symmetrie, können wir das Ergebnis aus dem ersten Schritt für das elektrische Feld verwenden. Das Potential muss im Zwischenraum die Laplace-Gleichung erfüllen:

$$\begin{aligned} \frac{d^2}{dz^2} \phi(z) &= 0 \\ \Rightarrow \phi(z) &= C_1 z + C_2 \end{aligned}$$

Die Randbedingungen $\phi(0) = \phi_1 = \text{const.}$ und $\phi(L) = \phi_1 + U$ geben uns:

$$\phi(z) = \frac{U}{L} z + \text{const.}$$

Berechnung des elektrischen Feldes aus dem Potential

Das elektrische Feld ist der negative Gradient des Potentials:

$$E = -\frac{d\phi}{dz} = -\frac{U}{L}$$

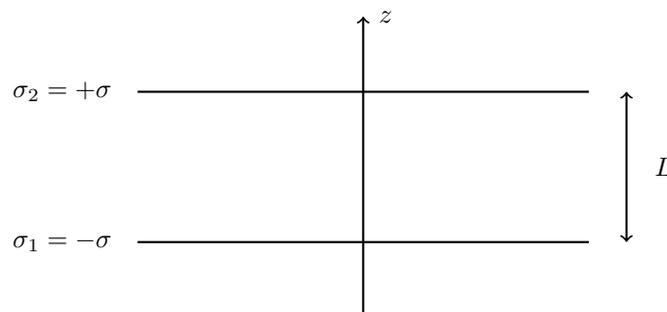
Berechnung der Ladung aus Ladungserhaltung

Unter Berücksichtigung von $\sigma_1 + \sigma_2 = 0$ und $\sigma_1 = -\sigma_2$ sowie der Symmetrie im Kondensator:

$$E = 2\pi(\sigma_1 - \sigma_2) = -4\pi\sigma$$

Durch Vergleich mit $E = -\frac{U}{L}$ folgt:

$$-4\pi\sigma = -\frac{U}{L} \quad \Rightarrow \quad \sigma = \frac{U}{4\pi L}$$



b) Kapazität

Für die Spannung folgt:

$$U = - \int_0^L \vec{E} \cdot d\vec{s} = 4\pi \cdot \frac{Q}{A} \cdot L$$

Einsetzen in die Definition der Kapazität ergibt:

$$C = \frac{Q}{U} = \frac{1}{4\pi} \frac{A}{L}$$

c) Gespeicherte Energie im Kondensator

$$W = \frac{1}{8\pi} \int_V dV' \vec{E}(\vec{r}')^2 = 2\pi\sigma^2 \int_V dV' = 2\pi\sigma^2 \cdot AL = 2\pi \frac{Q^2}{A} L = \frac{1}{2} C \cdot U^2$$

7.2 Energie-Impuls-Tensor

Für verschwindende Quellen ($j^\nu = 0$) bekommt man die Gleichung $\partial_\mu T^{\mu\nu} = 0$, wobei $T^{\mu\nu}$ der Energie-Impuls-Tensor ist. Man setze $\nu = 0$ und bekommt

$$\partial_0 T^{00} = -\partial_i T^{i0}, \quad i = 1, 2, 3. \quad (1)$$

- Drücken Sie $\partial_0 T^{00}$ und $\partial_i T^{i0}$ durch die Komponenten des elektrischen und magnetischen Feldes aus.
- Verwenden Sie dann die Maxwell-Gleichungen in Dreierschreibweise, um (1) zu überprüfen.

$$T^{00} = w_{\text{em}} = \frac{1}{8\pi} (E^2 + B^2), \quad (18.93)$$

$$T^{0i} = c(g^{\text{em}})_i = \frac{1}{c}(S)_i = \frac{1}{4\pi} (E \times B)_i,$$

$$T^{ij} = -(T)_{ij} = -\frac{1}{4\pi} \left(E_i E_j + B_i B_j - \frac{1}{2} \delta_{ij} (E^2 + B^2) \right).$$

$$a) \quad \partial_0 T^{00} = \frac{1}{c} \frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{1}{8\pi} (\vec{E}^2 + \vec{B}^2) \right) = \frac{1}{8\pi c} \left(2\vec{E} \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} + 2\vec{B} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \right)$$

$$\begin{aligned} \partial_i T^{i0} &= \partial_i \left(\frac{1}{4\pi} (\vec{E} \times \vec{B})^i \right) = \frac{1}{4\pi} \partial_i (\varepsilon^{ijk} E_j B_k) = \frac{1}{4\pi} \varepsilon^{ijk} (B_k \partial_i E_j + E_j \partial_i B_k) \\ &= \frac{1}{4\pi} \left(B_k \underbrace{\varepsilon^{kij} \partial_i E_j}_{\nabla \times \vec{E}} - E_j \underbrace{\varepsilon^{jik} \partial_i B_k}_{\nabla \times \vec{B}} \right) = \frac{1}{4\pi} (\vec{B}(\nabla \times \vec{E}) - \vec{E}(\nabla \times \vec{B})) \end{aligned}$$

$$b) \quad \text{III) } \nabla \times \vec{E} = -\frac{1}{c} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$$

$$\text{IV) } \nabla \times \vec{B} = \frac{1}{c} \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}, \quad (j^\nu = 0)$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow \partial_0 T^{00} &= \frac{1}{4\pi c} (\vec{E}(\nabla \times \vec{B}) + \vec{B}(-\nabla \times \vec{E})) \\ &= \frac{1}{4\pi} (\vec{E}(\nabla \times \vec{B}) - \vec{B}(\nabla \times \vec{E})) = -\partial_i T^{i0} \end{aligned}$$

7.3 Multipolmomente eines speziellen Quadrates

Wir betrachten ein Quadrat der Seitenlänge a . Die obere Hälfte (mit $y > 0$) hat eine Flächenladungsdichte σ und die untere Hälfte (mit $y < 0$) eine Flächenladungsdichte $\varepsilon\sigma$, wobei $\varepsilon^2 = 1$.

- Erwartet man für $\varepsilon = -1$ eine Gesamtladung gleich 0 oder ein Dipolmoment gleich 0? Was für $\varepsilon = 1$?
- Bestimmen Sie die Ladungsdichte $\rho(\vec{x})$.
- Berechnen Sie die Gesamtladung, das Dipolmoment und das Quadrupolmoment. Drücken Sie das Ergebnis durch a, σ und ε aus.

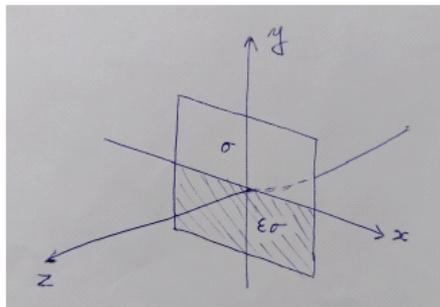


Abbildung 1: Ein spezielles Quadrat und seine Ladungsdichte

- $\varepsilon = -1 \rightarrow$ Erwartung: Gesamtladung gleich 0, aber Dipolmoment
 $\varepsilon = 1 \rightarrow$ kein Dipolmoment aber Gesamtladung

b) $\rho(\vec{x}) = \sigma \delta(z) \cdot \theta(\frac{a}{2} - x) \cdot \theta(x + \frac{a}{2}) (\theta(\frac{a}{2} - y) \cdot \theta(y) + \varepsilon \theta(y + \frac{a}{2}) \theta(-y))$

c)
$$Q = \int_V \rho(\vec{x}) dV = \sigma \int_{-\infty}^{\infty} dz \delta(z) \int_{-\frac{a}{2}}^{\frac{a}{2}} dx \left(\int_{-\frac{a}{2}}^0 dy \cdot \varepsilon + \int_0^{\frac{a}{2}} dy \right)$$

$$= \sigma \cdot a \cdot \left(\frac{a}{2} \varepsilon + \frac{a}{2} \right) = \sigma a^2 \frac{\varepsilon + 1}{2}$$

$$\vec{p} = \int_V \rho(\vec{x}) \vec{x} dV = \sigma \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\frac{a}{2}}^{\frac{a}{2}} \left(\int_{-\frac{a}{2}}^0 \varepsilon \delta(z) \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} dy + \int_0^{\frac{a}{2}} \delta(z) \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} dy \right) dx dz$$

$$= \sigma \int_{-\frac{a}{2}}^{\frac{a}{2}} \int_{-\frac{a}{2}}^{\frac{a}{2}} \left(\varepsilon \begin{pmatrix} x \cdot \frac{a}{2} \\ -\frac{1}{2} \left(\frac{a}{2} \right)^2 \\ z \cdot \frac{a}{2} \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} x \cdot \frac{a}{2} \\ \frac{1}{2} \left(\frac{a}{2} \right)^2 \\ z \cdot \frac{a}{2} \end{pmatrix} \right) \delta(z) dx dz = \sigma \int_{-\frac{a}{2}}^{\frac{a}{2}} \left(\varepsilon \begin{pmatrix} x \cdot \frac{a}{2} \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} x \cdot \frac{a}{2} \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right) dx$$

$$= \sigma \begin{pmatrix} -\varepsilon \frac{a}{2} \left(\frac{a}{2} \right)^2 + \frac{a}{2} \left(\frac{a}{2} \right)^2 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} = \sigma \left(\frac{a}{2} \right)^3 \begin{pmatrix} 0 \\ 1 - \varepsilon \\ 0 \end{pmatrix} = \sigma \left(\frac{a}{2} \right)^3 (1 - \varepsilon) \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$Q_{ij} = \int_V \rho(\vec{x}) (3x_i x_j - \vec{x}^2 \delta_{ij}) dV$$

$$\begin{aligned}
&= \sigma \int_{-\frac{a}{2}}^{\frac{a}{2}} \int_{-\frac{a}{2}}^{\frac{a}{2}} \left(\int_{-\frac{a}{2}}^0 \Sigma (3x_i x_j - \bar{x}^2 \delta_{ij}) dy + \int_0^{\frac{a}{2}} (3x_i x_j - \bar{x}^2 \delta_{ij}) dy \right) \delta(z) dx dz \\
Q &= \sigma \int_{-\frac{a}{2}}^{\frac{a}{2}} \int_{-\frac{a}{2}}^{\frac{a}{2}} \left(\int_{-\frac{a}{2}}^0 \Sigma 3 \begin{pmatrix} \frac{2x^2 - y^2}{3} xy & xz \\ xy & \frac{2y^2 - x^2}{3} yz \\ xz & yz & \frac{2z^2 - x^2 - y^2}{3} \end{pmatrix} dy + \int_0^{\frac{a}{2}} 3 \begin{pmatrix} \frac{2x^2 - y^2}{3} xy & xz \\ xy & \frac{2y^2 - x^2}{3} yz \\ xz & yz & \frac{2z^2 - x^2 - y^2}{3} \end{pmatrix} dy \right) \delta(z) dx dz \\
&= \sigma \int_{-\frac{a}{2}}^{\frac{a}{2}} \left(\Sigma 3 \begin{pmatrix} \frac{2x^2 - (\frac{a}{2})^2}{3} x \cdot (\frac{a}{2}) & 0 \\ -\frac{x}{2} (\frac{a}{2}) & \frac{2}{3} (\frac{a}{2})^2 - x^2 & 0 \\ 0 & 0 & -\frac{x^2}{3} - \frac{(\frac{a}{2})^2}{3} \end{pmatrix} \left(\frac{a}{2} \right) + 3 \begin{pmatrix} \frac{2x^2 - (\frac{a}{2})^2}{3} \frac{x}{2} & 0 \\ \frac{x}{2} (\frac{a}{2}) & \frac{2}{3} (\frac{a}{2})^2 - x^2 & 0 \\ 0 & 0 & -\frac{x^2}{3} - \frac{(\frac{a}{2})^2}{3} \end{pmatrix} \left(\frac{a}{2} \right) \right) dx \\
&= \sigma \left(3 \Sigma \begin{pmatrix} \frac{a^3}{36} & 0 & 0 \\ 0 & \frac{a^3}{36} & 0 \\ 0 & 0 & -\frac{a^3}{18} \end{pmatrix} \left(\frac{a}{2} \right) + 3 \begin{pmatrix} \frac{a^3}{36} & 0 & 0 \\ 0 & \frac{a^3}{36} & 0 \\ 0 & 0 & -\frac{a^3}{18} \end{pmatrix} \left(\frac{a}{2} \right) \right) \\
&= \sigma \frac{a^4}{12} (2+1) \begin{pmatrix} \frac{1}{2} & 0 & 0 \\ 0 & \frac{1}{2} & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix}
\end{aligned}$$