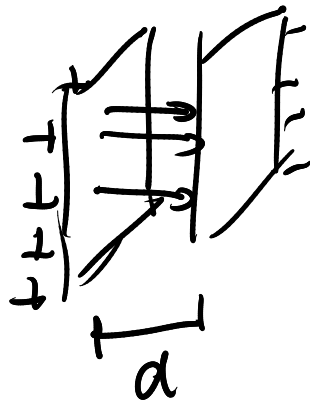


Wir sterben um 10^{15} wie üblich. Gerne auch Fragen jetzt schon \rightarrow Chat.

Elektrische Felder in Materie

1. Kapazität:



$$E = \frac{\nabla}{\epsilon_0} = \frac{Q}{A \cdot \epsilon_0}$$

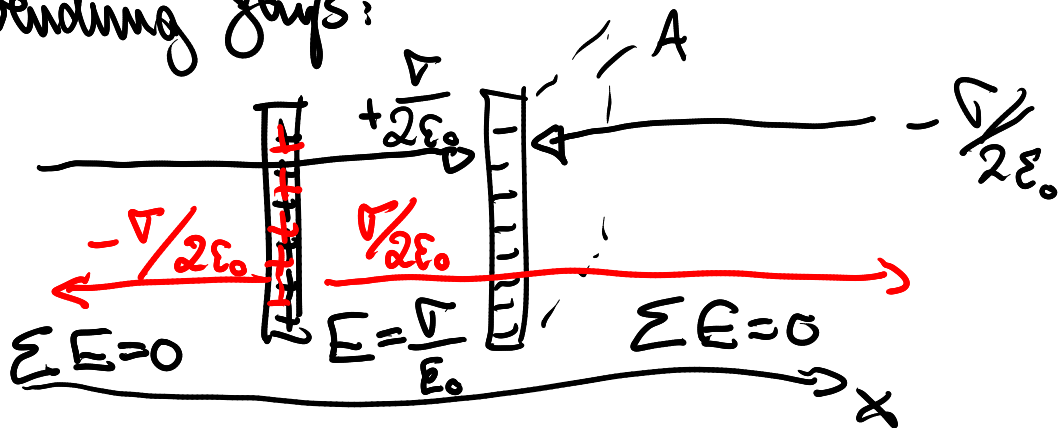
$$= \frac{U}{d}$$

$$U \sim Q$$

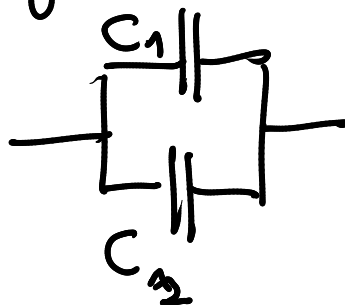
generell: $U = \frac{Q}{C}$ ($Q = C \cdot U$)

\leftarrow Abh. von Geometrie.

Anwendung Gauß:



2. Parallelschaltung.



$$Q = C \cdot U$$

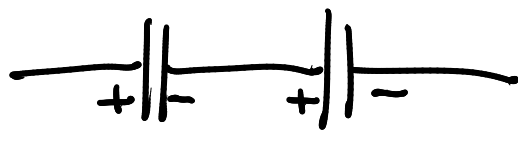
$$Q = Q_1 + Q_2$$

$$= C_1 U + C_2 U$$

$$\leadsto C = C_1 + C_2$$

3. Serielle Schaltung.

$$U = U_1 + U_2$$


$$= \frac{Q}{C_1} + \frac{Q}{C_2} = Q(\dots)$$

$$\sim \frac{1}{C} = \frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2} = \left(\frac{C_1 \cdot C_2}{C_1 + C_2} \right)^{-1}$$

Energie im elektrischen Feld

Ladungen werden auf den Kondensator gegen die schon vorhandenen Ladung transportiert.

$$U = \frac{dW}{dq} \sim dW = U(q) \cdot dq = \frac{q}{C} dq$$

Def.

$$\sim W = \int_0^Q \frac{q}{C} dq = \frac{1}{2} \frac{q^2}{C} \quad \begin{array}{l} \text{Energie in} \\ \text{einem} \\ \text{Kondensator} \end{array}$$

$$= \frac{1}{2} C U^2$$

Energiedichte:

Im Plattenkondensator:

$$W = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C} \stackrel{C = \frac{\epsilon_0 A}{d}}{=} \frac{Q^2 d}{2 \epsilon_0 A} \stackrel{E = \frac{U}{d} = \frac{Q}{A \cdot \epsilon_0}}{=} \frac{\epsilon^2 A^2 \epsilon_0^2 \cdot d}{2 \epsilon_0 A} = \frac{\epsilon_0 E^2 \cdot A \cdot d}{2}$$

$$V = A \cdot d : \text{Energiedichte: } w = \frac{W}{V} = \frac{1}{2} \epsilon_0 \epsilon E^2$$

Exp: $C = \epsilon_0 \frac{A}{d} \leadsto U = \frac{Q}{C} \leadsto d$

Materie im Kondensator (Typ. Isolator)

a) Kondensator ist geladen. Halten Q fix.
(nicht leitend verbunden, isoliert)

Bringen Isolator ein: U reduziert sich um
einen Faktor $1/\epsilon$

$$Q = C \cdot U = \text{const} \quad \leadsto C \text{ steigt um } \epsilon$$

↗ ↘

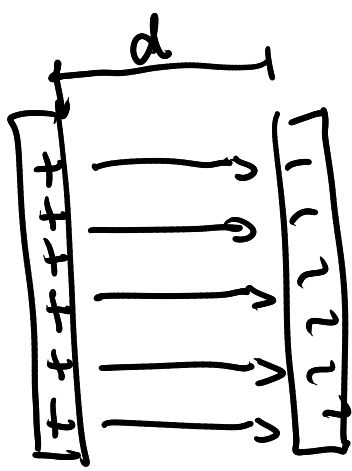
b) Kondensator hat eine konstante Spannung U
(durch ein Spannungsnetzgerät): Q verändert
sich beim Einbringen des Isolators

$$Q = C \cdot U \quad ; \quad U = \text{const.}$$

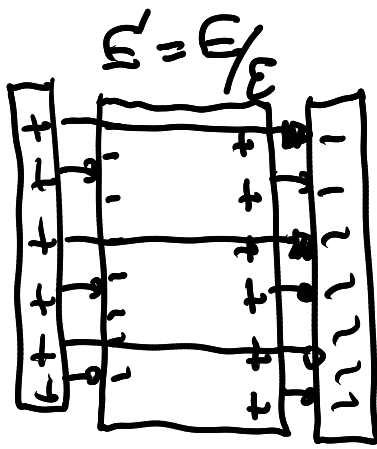
$$Q ? \quad C \sim \frac{1}{d}$$

Q steigt mit Material,

$$\leadsto C_{\text{Dielektrisches Material}} = C_{\text{Vakuum}} \cdot \epsilon$$

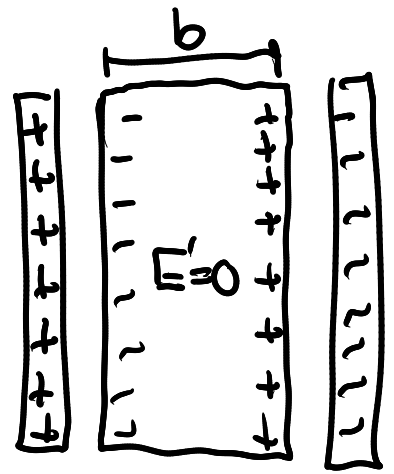


Vakuum



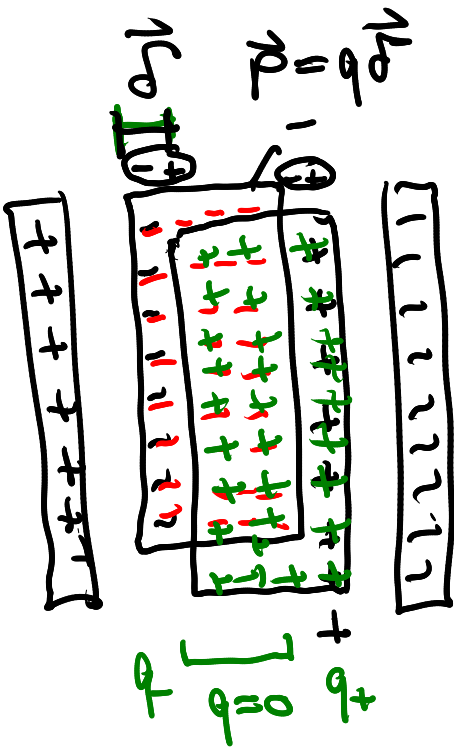
Mit Dielektrikum

$C = \epsilon C_0$
(ohne Spalte)

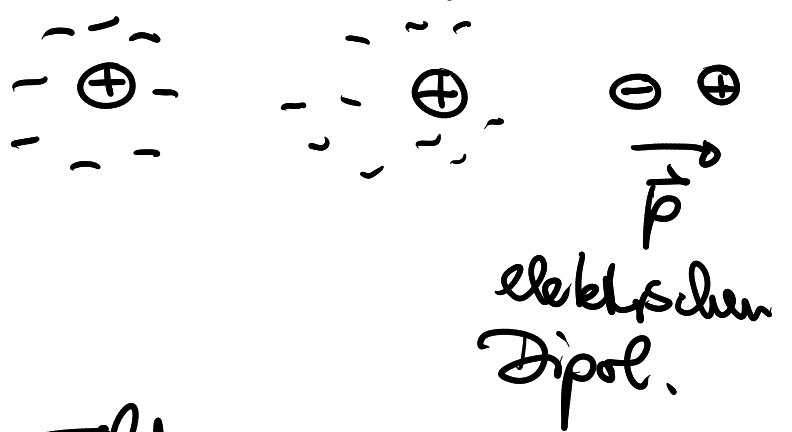


d

$C = \frac{A \epsilon_0}{d-b}$



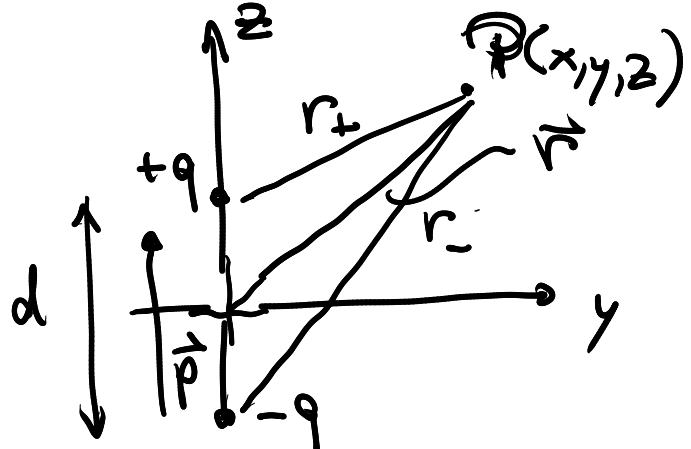
Verschiebung der Ladungspunkte



Potential und el. Feldstärke eines elektrischen Dipols

$$\vec{r} = \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix}$$

$$\vec{p} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ p \end{pmatrix}$$



$$\varphi(x, y, z) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{q}{r_+} + \frac{-q}{r_-} \right)$$

$$\varphi(x, y, z) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{q}{\sqrt{x^2 + y^2 + (z - d/2)^2}} + \frac{-q}{\sqrt{x^2 + y^2 + (z + d/2)^2}} \right]$$

Für $r \gg d$: $\left(x^2 + y^2 + z^2 \mp zd + \frac{d^2}{4} \right)^{-1/2}$

$$= \left[r^2 \left(1 \mp \frac{zd}{r^2} + \frac{d^2}{4r^2} \right) \right]^{-1/2}$$

$\frac{1}{\sqrt{1+x}} \approx 1 - \frac{x}{2}$

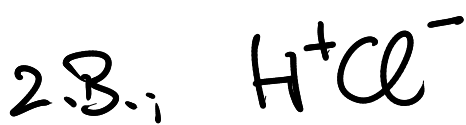
$$\approx \frac{1}{r} \left(1 \pm \frac{zd}{2r^2} + \dots \right)$$

$(1+x)^{-1/2} \approx 1 - \frac{x}{2} + \dots$ für $x \ll 1$ Potenzreihe

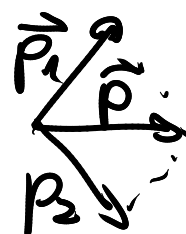
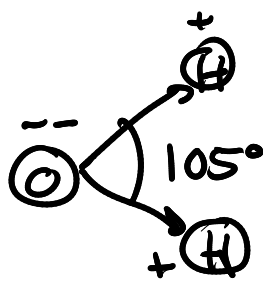
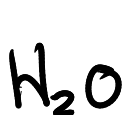
$$\varphi(x, y, z) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{(q \cdot d) \cdot z}{r^3} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\vec{p} \cdot \vec{r}}{r^3}$$

Skalarprodukt

Dipolmoment $\vec{p} = q \cdot \vec{d}$ $\ominus \xrightarrow{\vec{p}} \oplus$

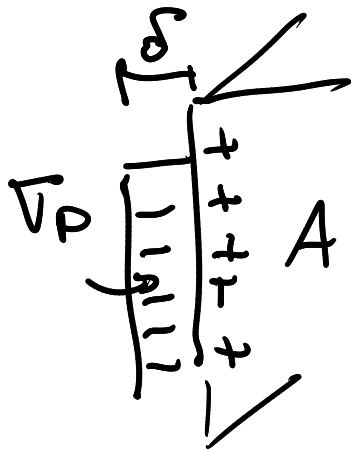


$p_{\text{HCl}} = 3,4 \cdot 10^{-30} \text{ C} \cdot \text{m}$ $\oplus \text{H} \text{---} \ominus \text{Cl}$



$$\vec{p} = \vec{p}_1 + \vec{p}_2$$

Der Kondensator polarisiert die Materie



Dipol

$$(\underbrace{\nabla_p \cdot A}_{Q_p}) \cdot \delta = P \cdot \underbrace{A \cdot \delta}_V$$

$$P = \text{Polarisation} = \frac{\text{Dipolmomente}}{\text{Volumen}}$$

$$\sim P = \nabla_p$$

Mikroskopisches Bild:

Polarisation

$$\vec{P} = n \cdot \vec{p}$$

↑
Dichte der Dipole

Atomare Dipole.

$$\text{Oft: } \vec{P} = \chi \epsilon_0 \vec{E}$$

↳ Dielektrische Suszeptibilität.

Elektrische Feld:

Ohne Dielektrikum: $E_0 = \frac{\nabla \cdot \vec{F}}{\epsilon_0}$

← Ladungsdichte durch bewegliche

Ladung an den Kondensatorplatten.

Mit Dielektrikum: $\vec{E} = \frac{\nabla\varphi - \vec{P}}{\epsilon_0} = \vec{E}_0 - \frac{\vec{P}}{\epsilon_0}$

mit linearer Approximation: $\epsilon = \epsilon_0 - \frac{\chi\epsilon_0 E}{\epsilon_0}$
 $= \epsilon_0 - \chi E$
 (kleineres ϵ in Materie)

Verhältnis: $\frac{\epsilon_0}{\epsilon} = 1 + \chi = \frac{U_0}{U} = \frac{Q/U}{Q/U_0} = \frac{C}{C_0} = \epsilon > 1$
 $\sim \epsilon = \epsilon_0 / \epsilon \quad 1 + \chi = \epsilon$

Beispiele

	Luft	H ₂ O	Benzol	Porzellan	SrTiO ₃ (10K)
ϵ	1.0006	80	2,28	4	12 000

Gauß-Satz Erweiterung für Materie

Zusätzliche \ominus Ladungen in der Fläche A

$$Q_p = \ominus \iint \vec{P} \cdot d\vec{A} = \iiint \rho_p dV$$

Verallgemeinerung:

polarisierten
Ladungen

$$\oint \vec{E} dA = \frac{1}{\epsilon_0} \iiint \rho dV = \frac{1}{\epsilon_0} \iiint (\rho_{\neq} + \rho_p) dV$$

$$= \frac{1}{\epsilon_0} \iiint \rho_{\neq} dV - \iint \vec{P} dA$$

freie
Ladung

freie Ladung Polarisation

~

$$\boxed{\oint (\vec{E} + \frac{\vec{P}}{\epsilon_0}) d\vec{A} = \frac{Q_{\neq}}{\epsilon_0}}$$

Viele Textbücher nehmen Linearisierung an:

$$\vec{P} \sim \vec{E} \quad (\text{als Gesetz!})$$

Dann $\epsilon \epsilon_0 \vec{E} = \vec{D}$: dielektrischer
Verschiebungsvektor

mit Gleichung $\oint \vec{D} d\vec{A} = Q_{\text{frei}}$

aber: das sind nicht die fundamentalen
Gesetze.

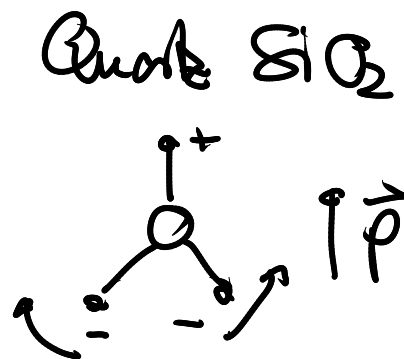
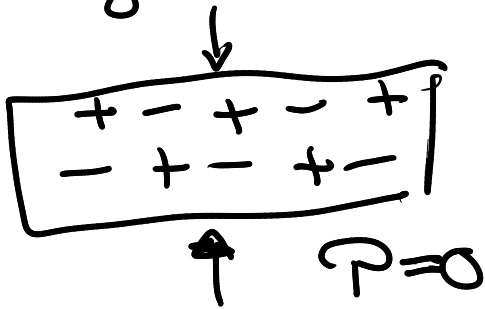
Einfach: $\vec{P} \sim \vec{E}$

$\boxed{\epsilon_0 \rightarrow \epsilon \epsilon_0}$
mit Dielektrikum.

Piezoelektrizität

Kompression / Expansion eines Kristalls kann elektrische Felder erzeugen (Umkehrung: angelegte Felder dehnen den Kristall)

Benötigt bestimmte Kristallstruktur



$$E = 1000 \text{ V/cm}; \frac{\Delta l}{l} = 10^{-7}$$

$$\Delta l = 1 \text{ nm für } l = 10 \text{ cm}$$

Anwendung - kleine Bewegung

- Oszillation Quarz (Uhren)