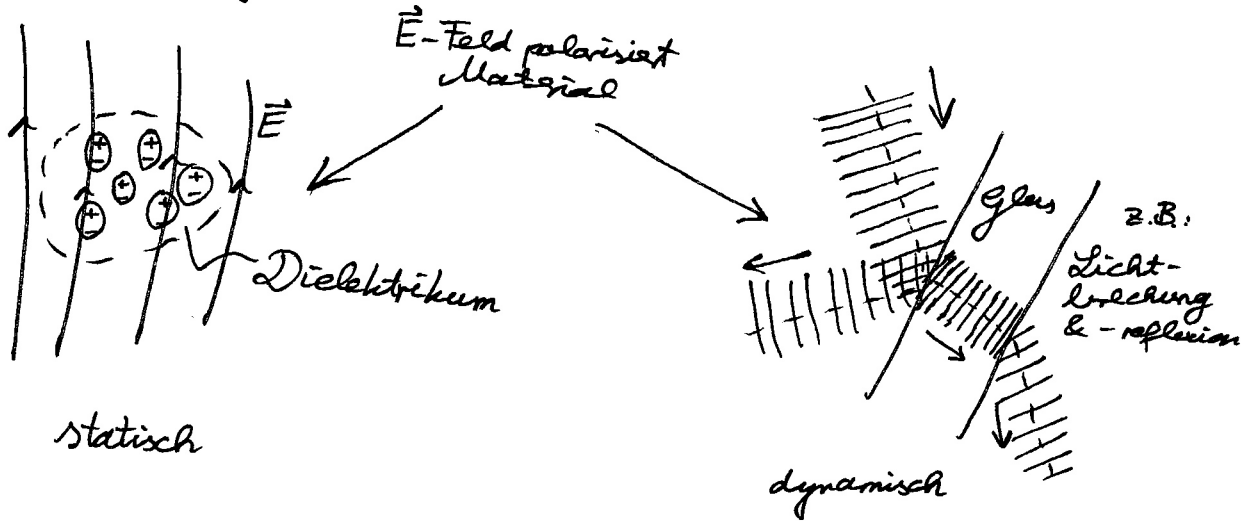
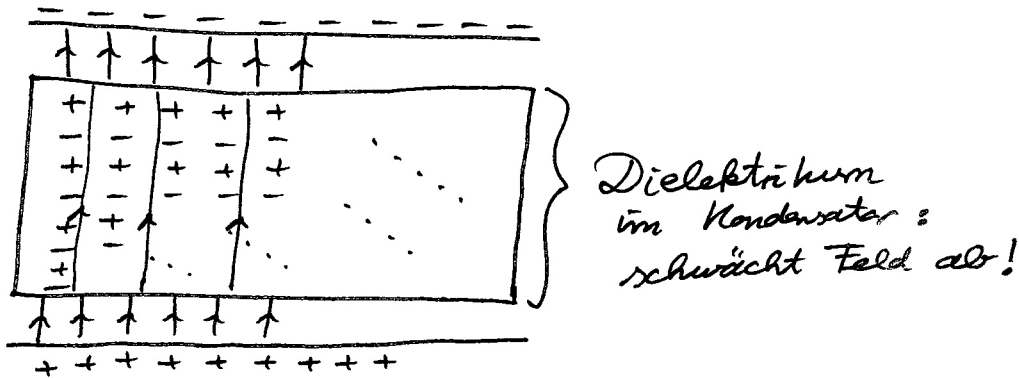


Maxwell-Glgen in Materie

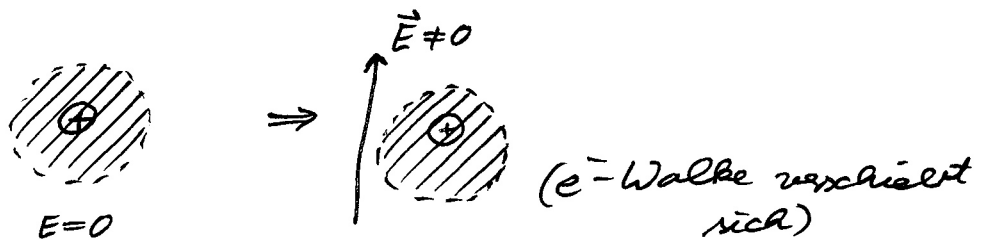


Polarisation



\vec{E} -Feld induziert Dipole

z.B. für ein einzelnes Atom:



$$\vec{p} = \epsilon_0 \alpha \vec{E}$$

(Dipolmoment)

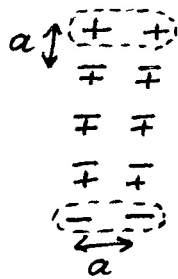
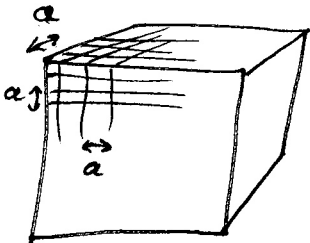
Polarisierbarkeit (\sim ~~W~~ Volumen des Atoms)
(wird frequenzabhängig sein)

(manchmal: $\alpha^{\text{hier}} \cdot \epsilon_0 \mapsto \alpha^{\text{dort}}$)

Definition Polarisation \vec{P} via:
(Polarisationsdichte)

$$\vec{P} = \frac{\text{Dipolmoment}}{\text{Volumen}} \quad (\text{Einheit: } \frac{\text{Ladung}}{\text{Fläche}})$$

Einfacher Fall: Atome auf Gitter, Abstand a ,
sei $\vec{p} = q \cdot a$ für jedes Atom

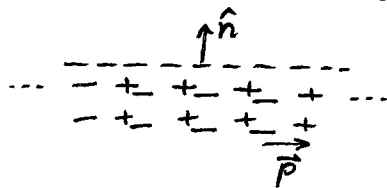


offenbar: neutral im Inneren,
aber
Oberflächenladungsdichte

$$\sigma = \frac{q}{a^2} = \frac{qa}{a^3} = P$$

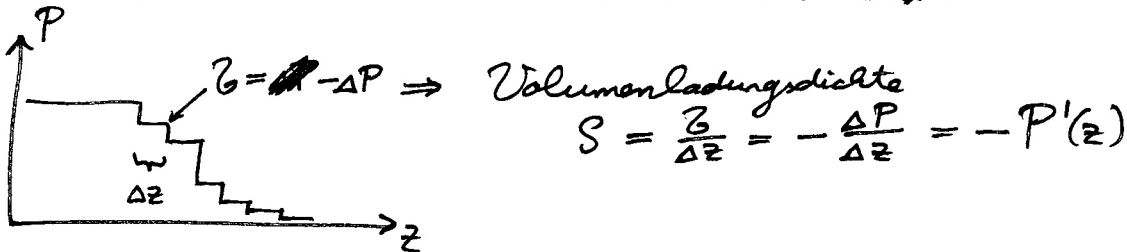
Das gilt auch, wenn
Ladungen nicht um a verschoben
(aber \vec{p} trotzdem den gleichen
Wert hat, d.h. anderes q, a' mit
 $qa = q'a'$)

Aber: keine Oberflächenladung für $\vec{P} \perp \hat{n}$
Normalenvektor



allg.: $\sigma = (\vec{P}_{\text{innen}} - \vec{P}_{\text{außen}}) \cdot \hat{n}$
war hier 0

Was ist, wenn P sich kontinuierlich ändert?



Allgemeinste Variante:

$$S_{\text{pol}} = -\text{div } \vec{P}$$

Polarisations-
ladungsdichte

⇒ unterscheide nun zwischen
 "freien" Ladungen (z.B. außerhalb Medium)
 und Polar. Ladungen

$$\underset{\substack{\uparrow \\ \text{gesamte} \\ \text{Ldgs.dichte}}}{S} = S_{\text{frei}} + S_{\text{pol}}$$

$$\Rightarrow \operatorname{div} \vec{E} = \frac{S}{\epsilon_0} = \frac{S_{\text{frei}} + S_{\text{pol}}}{\epsilon_0} = \frac{S_{\text{frei}}}{\epsilon_0} - \frac{\operatorname{div} \vec{P}}{\epsilon_0}$$

$$\Rightarrow \operatorname{div} (\epsilon_0 \vec{E} + \vec{P}) = S_{\text{frei}}$$

Definiere

$$\vec{D} \equiv \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$$

"elektrische Flussdichte"

$$\boxed{\operatorname{div} \vec{D} = S_{\text{frei}}}$$

Benötigen zur Lösung: $\vec{D} = \vec{D}(\vec{E})$
 oder $\vec{P} = \vec{P}(\vec{E})$

Einfachster Fall: Linearer Zusammenhang:

$$\vec{P} = \epsilon_0 \chi \vec{E}$$

↑ elektrische
Suszeptibilität
 des Materials
 (kann auch Tensor
 sein & auch freq. abhängig)

relative Dielektrizitätskonstante:

$$\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P} \equiv \epsilon_0 \epsilon_r \vec{E}$$

↑
für lineare Relation $\vec{P}(\vec{E})$

also: $\epsilon_r = 1 + \chi$

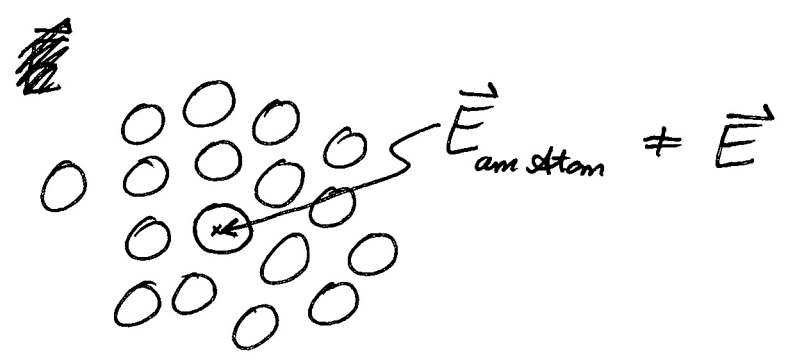
Im Gas:

$$\vec{P} = n \cdot \vec{p} = n \cdot \epsilon_0 \alpha \vec{E}$$

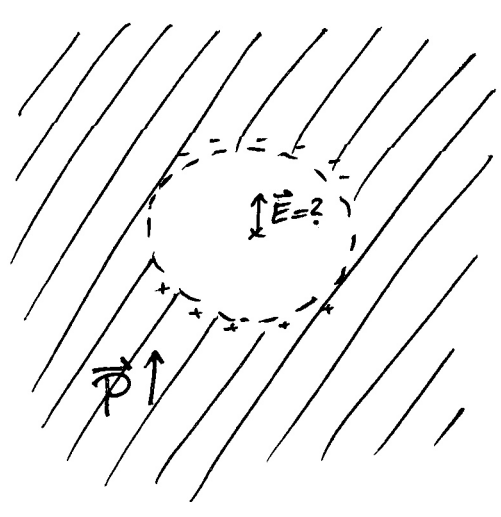
Dichte = $\frac{\text{Atome}}{\text{Vol.}}$ $\Rightarrow \chi = n \cdot \alpha$

In Flüssigkeit oder isotropem Festkörper:

\vec{P} beeinflusst selber wieder das Feld!



Korrekte Rechnung:

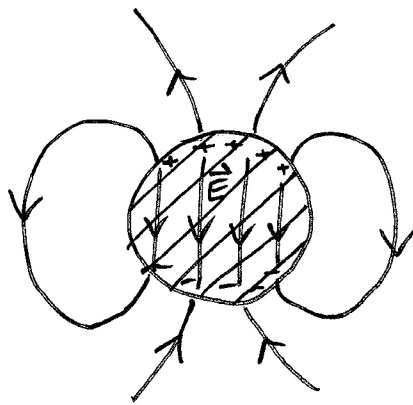


Brechne Feld ~~in~~ in der Mitte eines kugelförmigen Hohlraumes in einem homogen polarisierten Medium!

Wir wissen:

$$\vec{E} = \vec{E}(\text{diagonal hatching}) + \vec{E}(\text{circle in square})$$

$$\Rightarrow \vec{E}_{\text{am Atom}} = \vec{E}(\text{diagonal hatching}) = \vec{E} - \vec{E}(\text{circle in square})$$



Feld einer homogen polarisierten Kugel: außen Dipolfeld, innen

$$\vec{E}(\text{Kugel}) = -\frac{1}{3} \frac{\vec{P}}{\epsilon_0}$$

(\vec{P} zeigt hier nach unten)

$$\Rightarrow \vec{E}_{\text{am Atom}} = \vec{E} + \frac{1}{3} \frac{\vec{P}}{\epsilon_0}$$

$$\vec{P} = n \epsilon_0 \alpha \vec{E}_{\text{am Atom}}$$

$$\Rightarrow \vec{E}_{\text{am Atom}} = \frac{\vec{E}}{1 - \frac{1}{3} n \alpha}$$

oder

$$\chi = \frac{n \alpha}{1 - \frac{1}{3} n \alpha}$$

($\rightarrow n \alpha$ für $n \alpha \rightarrow 0$)

$$\& \epsilon_r = 1 + \chi$$

"Clausius-Mossotti-Glg."

andere Form:

$$\frac{\epsilon_r - 1}{\epsilon_r + 2} = \frac{1}{3} n \alpha$$

Was passiert für $n \alpha \rightarrow 3$??

"Ferroelektrizität"

spontane Polarisation

