

Vorlesung 9



www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 1, 21.06.2013



Ionenleiter



www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 2, 21.06.2013

2.5 Ionenleiter Elektrodentypen



Elektrode Elektrolyt + + + + Elektrode **Blockierende Elektroden**

Anwendung: Doppelschichtkondensatoren



Anwendung: Batterien und Akkumulatoren



Gasdiffusionselektroden

Anwendung: Sensoren & Brennstoffzellen

Prof. Dr.-Ing. Ellen Ivers-Tiffée – Passive Bauelemente

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 3, 21.06.2013

2.5 Ionenleiter Elektrodentypen









Gasdiffusionselektroden

Anwendung: Sensoren & Brennstoffzellen

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 4, 21.06.2013

2.5 Ionenleiter Elektrodentypen: Blockierende Elektroden





- Ladungsträgertransport in Elektrolyt und Elektroden
- keine Ladungstransferreaktion an der Grenzfläche Elektrode / Elektrolyt
 ⇒ kein Stromfluss (dc)
- Raumladungszonen an den Grenzflächen Elektrode / Elektrolyt
 ⇒ Doppelschichtkapazität
- Einsatz in **Doppelschichtkondensatoren**

Blockierende Elektroden verhindern den Ladungstransport über die Grenzfläche Elektrode/Elektrolyt. Innerhalb eines zulässigen Betriebsbereichs läuft keine Ladungstransferreaktion ab. Eine angelegte Spannung fällt vollständig über den Raumladungszonen an der Grenzfläche Elektrode/Elektrolyt ab.



www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 5, 21.06.2013

2.5 Ionenleiter Elektrodentypen





Anwendung: Doppelschichtkondensatoren





Gasdiffusionselektroden

Anwendung: Sensoren & Brennstoffzellen

Prof. Dr.-Ing. Ellen Ivers-Tiffée – Passive Bauelemente

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 6, 21.06.2013

2.5 Ionenleiter Elektrodentypen: Metallionenelektroden





- Ladungsträgertransport in Elektrolyt und Elektroden
- (verlustbehaftete) Ladungstransferreaktion an der Grenzfläche Elektrode/Elektrolyt
 - \Rightarrow Polarisationswiderstand R_{Pol}
 - ⇒ Stromfluss (dc) möglich
 - ⇒ (reversible) elektrochemische Umsetzung von Elektrode (und Elektrolyt)
- Einsatz in **Batterien** und **Akkumulatoren**

In einer Metallionenelektrode ist das Elektrodenmaterial (und z.T. auch der Elektrolyt) an der Ladungstransferreaktion beteiligt.

Bei Anlegen einer Spannung fließt ein Strom, bis die Elektrode vollständig umgesetzt ist.

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 7, 21.06.2013



Funktionsprinzip einer Lithium-Ionen Batterie



Institut für Werkstoffe der Elektrotechnik Prof. Dr.-Ing. Ellen Ivers-Tiffée – Passive Bauelemente

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 8, 21.06.2013

2.5 Ionenleiter Das Lithium-Ionen-System







Zellreaktion

Positive:

```
LiCoO_2 \rightleftharpoons Li_{1-x}CoO_2 + x Li^+ + x e^-
(0 ≤ x ≤ 0,6)
```

Negative:

```
x \operatorname{Li}^+ + \operatorname{C}_6(\operatorname{Graphit}) + x \operatorname{e}^- \rightleftharpoons \operatorname{Li}_x \operatorname{C}_6
(0 ≤ x ≤ 1)
```

Gesamtreaktion:

 $\text{LiCoO}_2 \textbf{ + 0,6 C}_6 \rightleftharpoons \text{Li}_{0,4}\text{CoO}_2 \textbf{ + 0,6 LiC}_6$

Kein metallisches Lithium in der Zelle.

Der Elektrolyt nimmt nicht an der Reaktion teil und dient als reines Transportmedium für Lithium-Ionen.

 \Rightarrow weniger Elektrolyt erforderlich

Institut für Werkstoffe der Elektrotechnik Prof. Dr.-Ing. Ellen Ivers-Tiffée – Passive Bauelemente

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 9, 21.06.2013

2.5 Ionenleiter Elektrodentypen



Elektrode Elektrolyt + + + + Elektrode **Blockierende Elektroden**

Anwendung: Doppelschichtkondensatoren



Elektrode ⁴ O_2 Elektrolyt -e₀- O_2 Elektrode Gasdiffusionselektroden Anwendung: Sensoren & Brennstoffzellen

Institut für Werkstoffe der Elektrotechnik Prof. Dr.-Ing. Ellen Ivers-Tiffée – Passive Bauelemente

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 10, 21.06.2013

2.5 Ionenleiter Elektrodentypen: Gasdiffusionselektroden





- Ladungsträgertransport in Elektrolyt und Elektroden
- (verlustbehaftete) Ladungstransferreaktion an der Dreiphasengrenze Gasraum/Elektrode/Elektrolyt
 - \Rightarrow Polarisationswiderstand R_{Pol}
 - ⇒ Stromfluss (dc) möglich
 - ⇒ poröse, katalytisch aktive Elektrode
- Einsatz in **Sensoren** und **Brennstoffzellen**

In einer Gasdiffusionselektrode fungiert das Elektrodenmaterial als elektronischer Leiter und Katalysator, ist aber an der Ladungstransferreaktion nicht beteiligt. Elektrode (und Elektrolyt) verändern sich bei Stromfluss nicht.



www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 11, 21.06.2013

2.5 Ionenleiter Von der potentiometrischen Lambda-Sonde zur Brennstoffzelle







www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 12, 21.06.2013

2.5 Ionenleiter Von der potentiometrischen Lambda-Sonde zur Brennstoffzelle





Prof. Dr.-Ing. Ellen Ivers-Tiffée – Passive Bauelemente

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 13, 21.06.2013

2.5 Ionenleiter Aufbau und Prinzip der potentiometrischen λ -Sonde (2)





Im Gleichgewichtszustand muss sich das elektrochemische Potential auf beiden Seiten angleichen (Gibbs'sche Thermodynamik).

elektrochemisches Potential: $\tilde{\mu} = \mu + nF\Phi$

$$\begin{split} \tilde{\mu}_{O_2}^{\text{Luft}} &= \mu_o^p + RT \cdot \ln\left(p_{O_2}^{\text{Luft}}\right) + nF\Phi_1 \\ \tilde{\mu}_{O_2}^{\text{Abgas}} &= \mu_o^p + RT \cdot \ln\left(p_{O_2}^{\text{Abgas}}\right) + nF\Phi_2 \end{split}$$

Gleichgewichtsbedingung: $\tilde{\mu}_{O_2}^{Luft} = \tilde{\mu}_{O_2}^{Abgas}$

Für jedes Sauerstoffmolekül O_2 werden vier Elektronen verschoben, d.h. n = 4.

$$U_{\text{Nernst}} = \Phi_2 - \Phi_1 = \frac{RT}{4F} \cdot \ln \left(\frac{p_{\text{O}_2}^{\text{Luft}}}{p_{\text{O}_2}^{\text{Abgas}}} \right)$$

Institut für Werkstoffe der Elektrotechnik Prof. Dr.-Ing. Ellen Ivers-Tiffée – Passive Bauelemente

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 14, 21.06.2013

2.5 Ionenleiter Abgasreinigungskonzept moderner Benzinmotoren





Institut für Werkstoffe der Elektrotechnik Prof. Dr.-Ing. Ellen Ivers-Tiffée – Passive Bauelemente

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 15, 21.06.2013

2.5 Ionenleiter Von der potentiometrischen Lambda-Sonde zur Brennstoffzelle







www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 16, 21.06.2013

2.5 Ionenleiter Ausblick: Erzeugung elektrischer Energie durch Brennstoffzellen



Beispiel: Hochtemperatur-Festkörperelektrolyt-Brennstoffzelle, engl. Solid Oxide Fuel Cell (SOFC)



In Brennstoffzellen wird die chemische Energie des Brennstoffes direkt in elektrische Nutzenergie umgewandelt. Daraus resultiert ein hoher theoretischer Nettowirkungsgrad.



www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 17, 21.06.2013

2.5 Ionenleiter Aufbau und Mikrostruktur einer SOFC-Einzelzelle



Kathode 5 <u>μm</u> Gasdichter Ionenleiter: Yttrium dotiertes Zirkonoxid Elektrolyt (YSZ) Anode 50 µm 5 µm

Institut für Werkstoffe der Elektrotechnik Prof. Dr.-Ing. Ellen Ivers-Tiffée – Passive Bauelemente

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 18, 21.06.2013

2.5 Ionenleiter Stationäres SOFC-Heizgerät für Haushalt (1 kW)





Sulzer Hexis

- Brennstoffzelle
- •Betriebstemperatur
- •Brenngas
- Elektrische Leistung
- Thermische Leistung Brennstoffzelle
- Thermische Leistung Zusatzbrenner
- Elektrischer Wirkungsgrad
- •Gesamtwirkungsgrad

SOFC 900 °C Erdgas 1 kW max. 2,5 kW max. 12, 16, 22 kW

25 ... 30 % (Ziel > 30 %) etwa 85 %

Institut für Werkstoffe der Elektrotechnik Prof. Dr.-Ing. Ellen Ivers-Tiffée – Passive Bauelemente

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 19, 21.06.2013

2.5 Ionenleiter Weiterführende Veranstaltungen



Systematische Produktentwicklung in der Sensorik

Wintersemester 2 SWS

Dr.-Ing. J. Riegel (Fa. Bosch) Prof. Dr.-Ing. E. Ivers-Tiffée



Inhalt

- Lambda-Sonde
- alternative
 Abgassensoren
- Produktentwicklung
- Design of Experiments
- Qualitätsmanagement
- praktischer Versuch

Sensoren

Wintersemester 2 SWS Dr.-Ing. W. Menesklou



Inhalt

- Mech. Sensoren
- Temperatursensoren
- Chemische Sensoren
- Optische Sensoren
- Magnet. Sensoren
- Gassensoren

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 20, 21.06.2013

2.5 Ionenleiter Weiterführende Veranstaltungen



Batterien und Brennstoffzellen

Wintersemester 2 SWS Prof. Dr.-Ing. E. Ivers-Tiffée



Batterie- und Brennstoffzellensysteme

Sommersemester 2 SWS

Dr.-Ing. A. Weber



Institut für Werkstoffe der Elektrotechnik Prof. Dr.-Ing. Ellen Ivers-Tiffée – Passive Bauelemente

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 21, 21.06.2013



Das Kapitel 2: Supraleiter wird nach dem Kapitel zu Dielektrika behandelt.



www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 22, 21.06.2013



Kapitel 3: Dielektrische Werkstoffe und Ihre Bauelemente



Institut für Werkstoffe der Elektrotechnik Prof. Dr.-Ing. Ellen Ivers-Tiffée – Passive Bauelemente

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 23, 21.06.2013



Kapitel 3: Dielektrische Werkstoffe und Ihre Bauelemente

3.1 Einführun	g
---------------	---

- 3.2 Polarisationsmechanismen
- 3.3 Verhalten von Dielektrika im Wechselfeld
- 3.4 Piezoelektrische Werkstoffe
- 3.5 Ferroelektrische Werkstoffe
- 3.6 Pyroelektrische Werkstoffe
- 3.7 Kondensatoren



www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 24, 21.06.2013

3.1 Einführung Einsatzbereich Kondensatoren







www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 25, 21.06.2013

3.1 Einführung Dielektrisches Verhalten von Werkstoffen



Feldstärke und Verschiebungsdichte

Die Verschiebungsdichte *D* ist die Ladung pro Fläche, die nach Anlegen eines elektrischen Felds *E* auf die Platten verschoben wird.



Dielektrizitätszahl

In linearer, isotroper Materie ist die angelegte Feldstärke *E* proportional zur elektrischen Verschiebungsdichte *D*.

$$\vec{D} = \varepsilon_0 \cdot \varepsilon_r \cdot \vec{E}$$

 ε_r : relative Dielektrizitätszahl des Werkstoffs

 ε_0 : elektrische Feldkonstante

Die physikalische Deutung dieser Beziehung, die Behandlung nichtlinearer Materie sowie die Querempfindlichkeit der Dielektrizitätszahl zu anderen physikalischen Größen (z.B. Temperatur, Frequenz) und die Anwendung in Bauelementen ist Gegenstand des folgenden Kapitels.



www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 26, 21.06.2013

3.1 Einführung Polarisationsmechanismen im Überblick



Grundtypen der Polarisation	Spezielle Dielektrika	
Elektronenpolarisation Auslenkung von Atomhülle gegen Atomkern	Piezoelektrizität Polarisation wird durch mechanische Dehnung induziert und umgekehrt.	
Ionenpolarisation Auslenkung von Kationen gegen Anionen im	Pvroelektrizität	

Orientierungspolarisation Ausrichtung permanent vorhandener Dipole

Raumladungspolarisation Ladungsverschiebung in polykristallinen und Kompositwerkstoffen Spontane Polarisation unabhängig vom elektrischen Feld

Ferroelektrizität Spontane Polarisation durch elektrisches Feld beeinflussbar



Kristallgitter

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 27, 21.06.2013

3.1 Einführung Messung der Dielektrizitätszahl



Sawyer-Tower Schaltung



Probe: Plattenkondensator mit dünnem Dielektrikum

$$C_{\text{Probe}} = \frac{Q}{U} = \frac{D \cdot A}{E \cdot d} = \varepsilon_0 \cdot \varepsilon_r \cdot \frac{A}{d}$$

Aufgrund der Serienschaltung ist die Ladung Q auf Referenz- und Probekondensator gleich groß.

 $Q = C_{\text{Ref}} \cdot U_{\text{Mess}}$ $Q = C_{\text{Probe}} \cdot (U_0 - U_{\text{Mess}})$

Damit gilt für die relative Dielektrizitätszahl des Dielektrikums:

$$\varepsilon_r = \frac{d}{\varepsilon_0 \cdot A} \cdot C_{\text{Ref}} \cdot \frac{U_{\text{Mess}}}{U_0 - U_{\text{Mess}}}$$

Institut für Werkstoffe der Elektrotechnik Prof. Dr.-Ing. Ellen Ivers-Tiffée – Passive Bauelemente

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 28, 21.06.2013

3.2 Polarisationsmechanismen Plattenkondensator bei konstantem elektrischen Feld







- D₀: Vakuumverschiebungsdichte
- $\sigma_{\rm F}$: freie, flächenbezogene Ladung auf den Kondensatorplatten

[lvers-Tiffée 2007]

$\vec{D}_0 = \varepsilon_0 \cdot \vec{E}$

elektrische Feldkonstante $\varepsilon_0 = 8,85 \cdot 10^{-12} \text{ As/Vm}$

Verschiebungsdichte im Dielektrikum



- *P* : Polarisation
- σ_P: gebundene, flächenbezogene
 Polarisationsladung auf der Außenseite
 des Dielektrikums

$$\vec{D} = \varepsilon_0 \cdot \vec{E} + \vec{P} \qquad P = \text{fkt} (E, T, \sigma_M, ...)$$

Prof. Dr.-Ing. Ellen Ivers-Tiffée – Passive Bauelemente

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 29, 21.06.2013

3.2 Polarisationsmechanismen Dielektrizitätszahl und Suszeptibilität in linearer Materie



Verschiebungsdichte in Materie (allg.)

 $D = \varepsilon_0 \cdot E + P$

In linearer Materie sind Feldstärke und Polarisation proportional

 $P = \varepsilon_0 \cdot \chi_e \cdot E$ $\chi_e : \text{elektrische Suszeptibilität}$

Daher gilt $D = \varepsilon_0 \cdot (1 + \chi_e) \cdot E$

Definition: relative Dielektrizitätszahl

 $\varepsilon_r = 1 + \chi_e$

 $\vec{D} = \varepsilon_0 \cdot \varepsilon_r \cdot \vec{E}$ in linearer Materie

Beiträge zur elektrischen Suszeptibilität

$$\chi_e = \chi_{el} + \chi_{ion} + \chi_{or} + \chi_{RL}$$

unpolare/ polare Dielektrika

Xel	:	Elektronenpolarisation
Xion	:	Ionenpolarisation
Xor	:	Orientierungspolarisation
χ_{RL}	:	Raumladungspolarisation

[Ivers-Tiffée 2007]

Prof. Dr.-Ing. Ellen Ivers-Tiffée – Passive Bauelemente

www.iwe.kit.edu

3.2 Polarisationsmechanismen Grundtypen der dielektrischen Polarisation



Grundtypen

Elektronenpolarisation

Auslenkung von Atomkern und -hülle (induzierte Dipole)

Ionenpolarisation

Auslenkung von Kationen und Anionen (induzierte Dipole)

Orientierungspolarisation

Ausrichtung permanent vorhandener Dipole

Raumladungspolarisation

Ansammlung freier Ladungsträgern an isolierenden Korngrenzen

[Schaumburg 1994]





www.iwe.kit.edu

VVV SWerkstoffe der Elektrotechnik Prof. Dr.-Ing. Ellen Ivers-Tiffée – Passive Bauelemente

Institut für

Kapitel 2, Folie: 31, 21.06.2013

3.2 Polarisationsmechanismen **Dipolmoment, Polarisation und Polarisierbarkeit**



Elektrisches Dipolmoment p

Das Moment eines elektrischen Dipols *p* ist definiert als Produkt aus Ladung und Abstand, um den die Ladungen Q verschoben sind.

$$\vec{p} = |Q| \cdot \vec{d}$$
 [p] = A

$$[p] = As m$$



Polarisation P

Die Polarisation *P* ist definiert als Summe der Dipolmomente pro Volumen.

$$\vec{P} = \frac{1}{V} \sum_{i=1}^{N} \vec{p}_i = \frac{N}{V} \cdot \vec{p} = n \cdot \vec{p} \qquad [P] = \text{As m}^{-2}$$

p : mittleres Dipolmoment pro Volumen *V n* : Konzentration der Dipole

Polarisierbarkeit α

In einfachen Fällen ist das Dipolmoment proportional zur Feldstärke, die am Ort des Dipols wirkt.

 $[\alpha] = As m^2 V^{-1}$ $\vec{p} = \alpha \cdot \vec{E}$

erkstoffe der Elektrotechnik Prof. Dr.-Ing. Ellen Ivers-Tiffée – Passive Bauelemente

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 32, 21.06.2013

3.2 Polarisationsmechanismen Konzept der lokalen Feldstärke (1)



Lokale Feldstärke

Nach Lorentz ist die lokale Feldstärke das elektrische Feld, welches innerhalb der Materie wirkt und diese auf atomarer Ebene polarisiert.



Hendrik Antoon Lorentz * 1853 † 1928



*E*_{lok}: lokale elektrische Feldstärke*E*: makroskopische/ äußere Feldstärke



www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 33, 21.06.2013

3.2 Polarisationsmechanismen Konzept der lokalen Feldstärke (2)



Betrachtet wird ein Raum, der durch Herausschneiden einer Kugel um einen beliebigen Punkt im Festkörper entsteht. In diesem Punkt setzt sich die lokale Feldstärke aus drei Teilfeldern zusammen:

- makroskopisches, äußeres Feld E
- elektrisches Fernfeld *E*_{fern} der induzierten Dipole im Dielektrikum (dargestellt als Polarisation auf der Kugeloberfläche)
- elektrisches Nahfeld *E*_{nah} der Atome/ Ionen, die sich im Kugelhohlraum befinden

$$\vec{E}_{lok} = \vec{E} + \vec{E}_{fern} + \vec{E}_{nah}$$



Lorentz berechnet für die lokale Feldstärke (im Fall von kubisch symmetrischen Gittern):

$$\vec{E}_{lok} = \vec{E} + \frac{\vec{P}}{3\varepsilon_0}$$

Institut für Werkstoffe der Elektrotechnik Prof. Dr.-Ing. Ellen Ivers-Tiffée – Passive Bauelemente

www.iwe.kit.edu

[Fasching 1994]

Kapitel 2, Folie: 34, 21.06.2013

3.2 Polarisationsmechanismen Zusammenhang zwischen Polarisierbarkeit und Suszeptibilität



Clausius-Mossotti-Beziehung

Für die Polarisation des Festkörpers gilt:

$$P = n\alpha \cdot E_{lok} = n\alpha \cdot \left(E + \frac{P}{3\varepsilon_0}\right)$$

lokales Feld nach Lorentz einsetzen

nach *P* auflösen ergibt $P = n\alpha \cdot \left(1 - \frac{n\alpha}{3\varepsilon_0}\right)^{-1} \cdot E$ Koeffizientenvergleich mit $P = \varepsilon_0 \cdot (\varepsilon_r - 1) \cdot E$ ergibt die Clausius-Mossotti-Beziehung

$$\frac{n\alpha}{3\varepsilon_0} = \frac{\varepsilon_r - 1}{\varepsilon_r + 2} \quad \text{bzw.} \quad \frac{n\alpha}{3\varepsilon_0} = \frac{\chi_e}{\chi_e + 3}$$

Für kleine Suszeptibilitäten ($\chi_e \ll 3$) gilt:

$$\chi_e = \varepsilon_r - 1 = \frac{n}{\varepsilon_0} \cdot \alpha$$



Ottaviano Mossotti * 1791 † 1863

Prof. Dr.-Ing. Ellen Ivers-Tiffée – Passive Bauelemente

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 35, 21.06.2013

3.2 Polarisationsmechanismen Elektronenpolarisation





Institut für Werkstoffe der Elektrotechnik Prof. Dr.-Ing. Ellen Ivers-Tiffée – Passive Bauelemente

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 36, 21.06.2013

3.2 Polarisationsmechanismen Elektronenpolarisation bei Gasen



Edelgase (1 bar, 20 °C)	$\chi_e \cdot 10^{-5}$	Molekülgase (1 bar, 20 °C)	$\chi_e \cdot 10^{-5}$
Helium (He) Neon (Ne) Argon (Ar) Krypton (Kr) Xenon (Xe)	6,88 13 55 77 124 [lvers-Tiffée 2007]	Wasserstoff (H_2) Sauerstoff (O_2) Stickstoff (N_2) Kohlendioxid (CO_2) Schwefelhexafluorid (SF_6)	26 52 58 98 205 [Münch 1987]

Die Polarisierbarkeit eines Einzelatoms ist nur von dessen Radius abhängig.



www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 37, 21.06.2013

3.2 Polarisationsmechanismen Ionenpolarisation





In einem Ionenkristall lenkt das elektrische Feld *E* Kationen (+Q) und Anionen (-Q) in entgegengesetzte Richtung aus. Im Gleichgewicht ist elektrische Kraft gleich Rückstellkraft (Ladungsverschiebung um *d*).

 $Q \cdot E = k \cdot d$

Konstante *k* abhängig von Kristallstruktur, Gitterabstand, Bindungsenergie, etc.

Induziertes Dipolmoment

$$p = \frac{Q}{2} \cdot (a + d - (a - d)) = \frac{Q^2}{k} \cdot E = \alpha_{ion} \cdot E$$

Ionische Suszeptibilität

 $\chi_{ion} \approx \frac{nQ^2}{\varepsilon_0 k}$ bzw. $\chi_{ion} \approx \sum_i \frac{n_i Q_i^2}{\varepsilon_0 k_i}$ (n_i : Dichte der Atom-/ Molekülsorte *i*)

Institut für Werkstoffe der Elektrotechnik Prof. Dr.-Ing. Ellen Ivers-Tiffée – Passive Bauelemente

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 38, 21.06.2013

3.2 Polarisationsmechanismen Vergleich ionischer und elektronischer Polarisation





Institut für Werkstoffe der Elektrotechnik Prof. Dr.-Ing. Ellen Ivers-Tiffée – Passive Bauelemente

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 39, 21.06.2013

3.2 Polarisationsmechanismen Orientierungspolarisation





Institut für

Werkstoffe der Elektrotechnik

Prof. Dr.-Ing. Ellen Ivers-Tiffée - Passive Bauelemente

Bei polaren Dielektrika werden permanente Dipole im elektrischen Feld *E* ausgerichtet.

Dipolmoment in Feldrichtung

 $p_i = p_0 \cdot \cos \Theta_i$ (p_0 : molekularer Dipol)

Polarisation

$$P = \frac{1}{V} \sum_{i=1}^{N} p_i$$
 (N: Anzahl der Dipole)

Mittlere Polarisierbarkeit $\alpha_{or} \approx \frac{p_0^2}{3kT}$ Here

Suszeptibilität

$$\chi_{or} \approx \frac{n \cdot p_0^2}{3kT \cdot \varepsilon_0}$$

(*n*: Dichte der Dipole)

 Θ_{4}

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 40, 21.06.2013

3.2 Polarisationsmechanismen Exkurs: Herleitung der Orientierungspolarisation (1)



Polarisation

$$P = \frac{1}{V} \sum_{i=1}^{N} p_i = \frac{N}{V} \cdot \overline{p} = n \cdot p_0 \cdot \overline{\cos \Theta}$$

- \overline{p} : Mittleres Dipolmoment
- *n* : Dipoldichte, Dipole pro Volumen



Potentielle Energie eines Dipols

$$W_P = \int M \cdot d\Theta = \int p_0 \cdot E \cdot \sin(\Theta) \cdot d\Theta$$
$$= -p_0 \cdot E \cdot \cos(\Theta)$$

M : Drehmoment

Die thermische Bewegung der Dipole wirkt der Ausrichtung durch das elektrische Feld *E* entgegen ⇒ mit steigender Temperatur werden die Dipole weniger stark ausgerichtet.

Boltzmannverteilung

$$f(\Theta) = \exp\left(-\frac{W_P}{kT}\right) = \exp\left(\frac{p_0 E}{kT}\cos(\Theta)\right)$$

Für E = 0 sind die molekularen Dipole in allen Raumrichtungen Θ gleichverteilt.

 $f(\Theta) = 1$

Die Polarisation errechnet sich aus der Mittelwertbildung über alle Raumwinkel anhand der Verteilung $f(\Theta)$.



www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 41, 21.06.2013

3.2 Polarisationsmechanismen Exkurs: Herleitung der Orientierungspolarisation (2)





Polarisation

 $P = \int_{0}^{\pi} p_{0} \cdot \cos(\Theta) \cdot n(\Theta) \cdot d\Theta$ Dipolmoment in Anzahldichte Feldrichtung der Dipole

$$n(\Theta) \cdot d\Theta \sim f(\Theta) \cdot 2\pi \cdot \sin(\Theta) \cdot d\Theta$$

$$\rightarrow P = c \cdot 2\pi p_0 \cdot \int_0^{\pi} \sin(\Theta) \cdot \cos(\Theta) \cdot f(\Theta) \cdot d\Theta$$

Randbedingung
$$n = \int_{0}^{\pi} n(\Theta) d\Theta$$

 $\rightarrow c = \frac{n}{\int_{0}^{\pi} 2\pi \cdot \sin(\Theta) \cdot f(\Theta) \cdot d\Theta}$

Substitutionen

$$x = \cos(\Theta) \rightarrow dx = -\sin(\Theta)d\Theta$$
$$\beta = \frac{p_0 E}{kT}$$

Prof. Dr.-Ing. Ellen Ivers-Tiffée – Passive Bauelemente

www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 42, 21.06.2013

3.2 Polarisationsmechanismen Exkurs: Herleitung der Orientierungspolarisation (3)



$$P = np_0 \cdot \frac{\int_{-1}^{-1} x \cdot \exp(\beta x) \cdot dx}{\int_{1}^{-1} \exp(\beta x) \cdot dx}$$
$$= n \cdot p_0 \cdot \left[\coth(\beta) - \frac{1}{\beta} \right] \equiv n \cdot p_0 \cdot L(\beta)$$

Langevin-Funktion $L(\beta)$

für $\beta << 1$ gilt näherungsweise $L(\beta) \approx \frac{\beta}{3}$

In technisch relevanten Fällen ist die Näherung erfüllt, da $p_0 E \ll kT$ gilt.

Polarisation, Polarisierbarkeit und elektrische Suszeptibilität bei Orientierungspolarisation:

$$P \approx n \cdot \frac{p_0^2}{3kT} \cdot E$$
$$\alpha_{or} \approx \frac{p_0^2}{3kT}$$
$$\chi_{or} \approx \frac{n \cdot p_0^2}{3kT \cdot \varepsilon_0}$$



www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 43, 21.06.2013

3.2 Polarisationsmechanismen Atomare Dipolmomente einiger Moleküle mit Orientierungspolarisation



Molekül	Dipolmoment p ₀ / 10 ⁻²⁸ As·cm
Kohlenmonoxid (CO)	0,3
Schwefelwasserstoff (H ₂ S)	3,2
Chlorwasserstoff (HCI)	3,8
Ammoniak (NH ₃)	4,9
Schwefeldioxid (SO ₂)	5,4
Ethanol (C ₂ H ₅ OH)	5,6
Wasser H ₂ O	6,2

Einheit des Dipolmoment: $3,33 \cdot 10^{-28}$ As·cm = 1 Debye



www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 44, 21.06.2013





www.iwe.kit.edu

Kapitel 2, Folie: 45, 21.06.2013