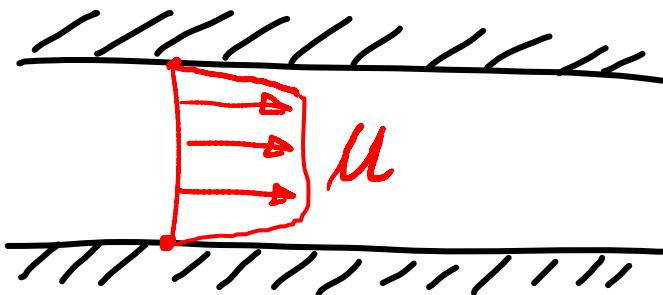
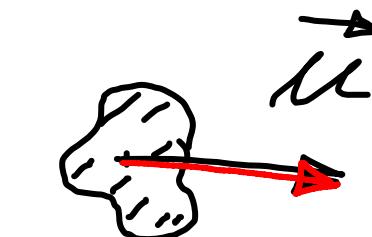


Elektrokinetische Transportprozesse

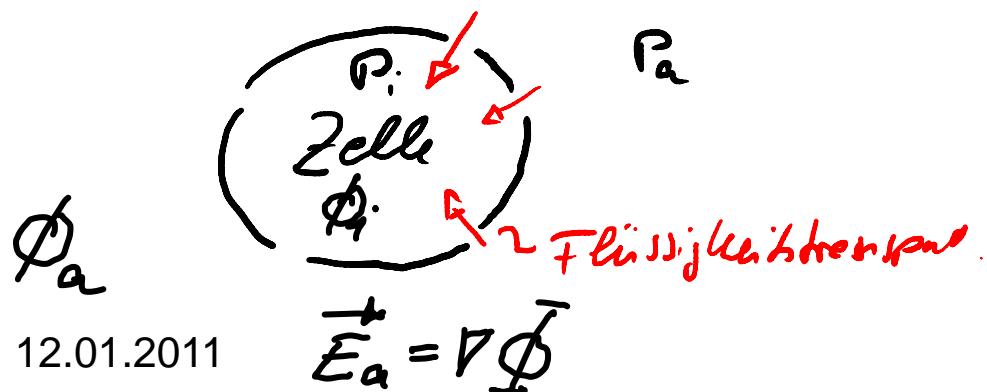
Elektroosmose und Elektrophorese
"Pumpe"



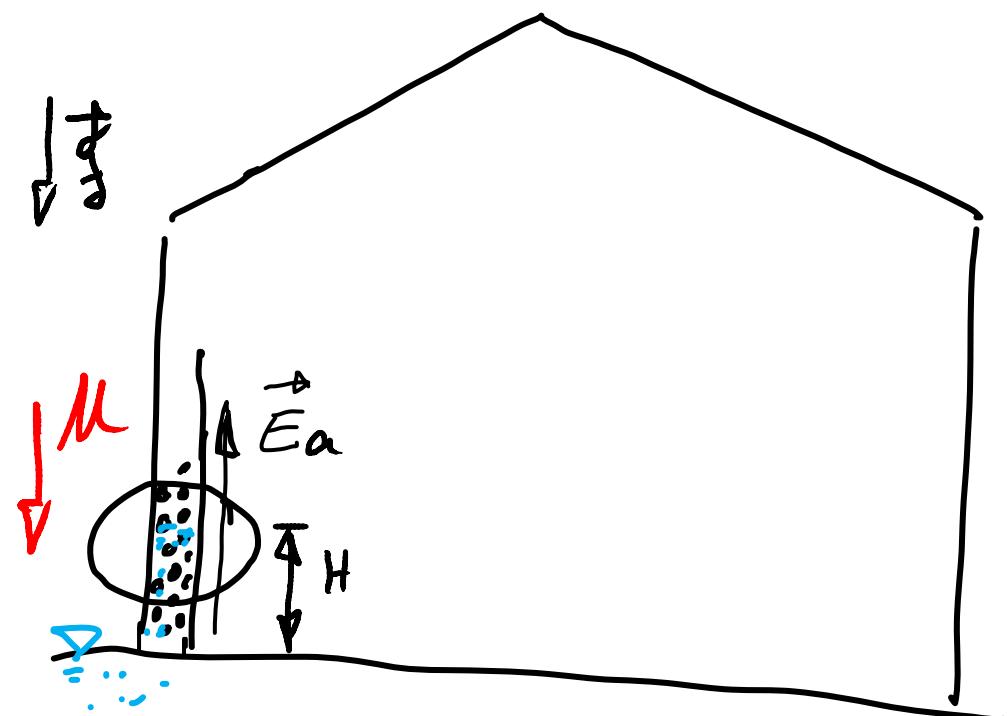
$$\vec{E}_a = E_a \vec{e}_x$$



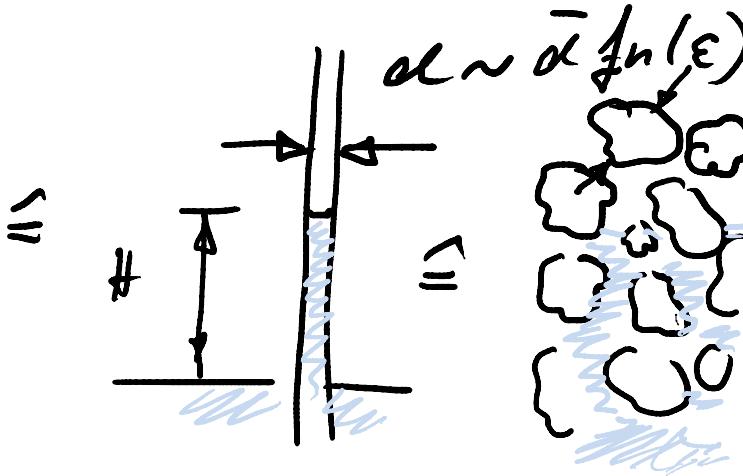
$$\vec{E}_a$$



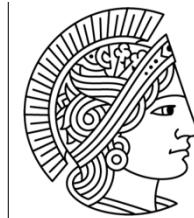
Technische Anwendung für elektroosmotisch Ströme (Pumpe)

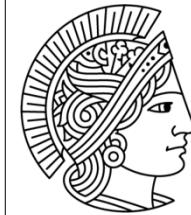


$$\text{SgH} = \Delta P = \frac{2C}{R} \sim \frac{C}{\alpha}$$



\bar{d} ist der mittlere Teilchen-
durchmesser $\varepsilon := \frac{V_{Hole}}{V} \text{ Porosität}_{30}$





TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT



Anwendung in der Mikrofluidik.

„Lab on the Chip“; Dresden,

Hard, CSI ; Dörsam ID

Literaturempfehlung: Ronald Probstein

Physicochemical Hydrodynamics

Butterworth-Heinemann, 1989 1Akg

Levich & Gandar

Physicochemical Hydrodynamics



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Wintersemester 2010/11
Biofluidmechanik
Vorlesung 16



Bewegungsgleichung für ein Flüssigkeitskörnchen

$$\rho \frac{D\vec{u}}{Dt} = \underbrace{\operatorname{div} \vec{T}}_{\text{"Oberflächenkraft"}} + \underbrace{\rho \vec{g} + \rho_e \vec{E} + \vec{i} \times \vec{B}}_{\text{"Volumenkraft"}}$$

$$\cancel{\operatorname{div} \vec{T}} = -\nabla P + D \cdot (\gamma \nabla \vec{u}) \quad \text{für die Newtonsch Flüssigkst.}$$

- Coulombsk Kraft $\rho_e \vec{E}$

\vec{E} elektrisch Feldstärke \checkmark

12.01.2011 ρ_e Ladendichte Zahl der Ladungen pro Volumeneinheit

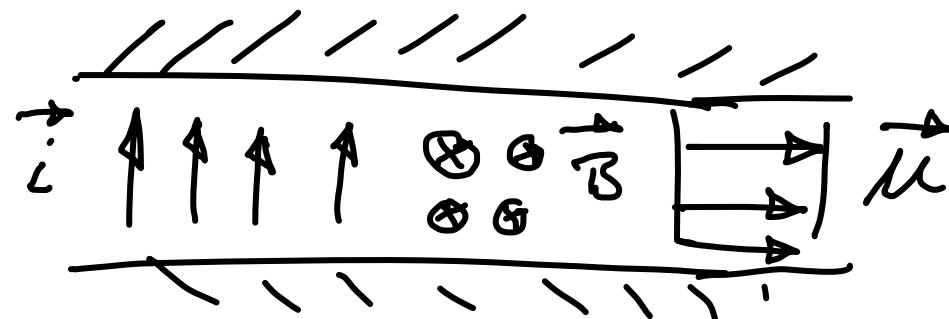
• Lorentzkraft

$$\vec{i} \times \vec{B} = \rho_e \vec{v} \times \vec{B}$$

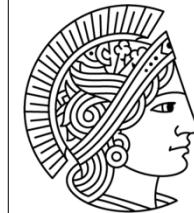
\vec{i} Stromdichtvektor

\vec{v} Geschw. der Ladung \neq Flüssigkeitsgesch.

\vec{B} magnetisch Feldstärke.



Nutzung zur Pumpen für
elektrisch leitende Flüssigkeiten.



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT

FLUID
SYSTEM
TECHNIK



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Wintersemester 2010/11
Biofluidmechanik
Vorlesung 16

Spezialfall

$$Re \rightarrow 0$$

$$\dot{c} \equiv 0$$

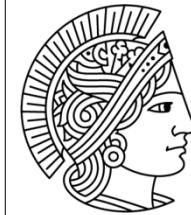
$$\dot{q} \equiv 0$$

$$\frac{\partial}{\partial t} \equiv 0.$$

Newtonsch Fl.

$$\gamma = \text{const} \quad (\gamma \text{ Viskosität})$$

$$2 \Delta \vec{u} = DP - S_e \vec{E}$$



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Wintersemester 2010/11
Biofluidmechanik
Vorlesung 16

Einschub

Poissongleichung für das elektrische Potential.

Faradaysches Gesetz

$$\nabla \times \vec{E} = - \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$$

Ergebnis = Axiom.

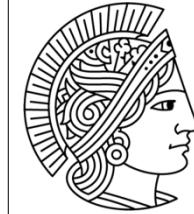
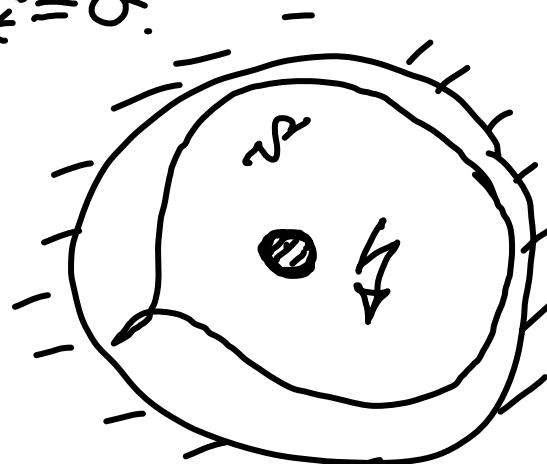
für den quasistationären Fall

$$\frac{\partial}{\partial t} = 0$$

$$\nabla \times \vec{E} = 0$$

und
einfach
zusammengefasst.

$$\vec{E} = - \nabla \phi$$



$\vec{\Phi}$ ist das elektrische Potenzial.

Die Ladungsdichte s_c ist Quelle der
dielektrischen Verdrängung \vec{D} (Axiom)

$$\nabla \cdot \vec{D} = s_c$$

Materialgesetz

$$\vec{D} = \underset{||}{\epsilon} \vec{E} \quad \vec{E} = \cancel{\epsilon_r \epsilon_0} \vec{E}$$

Im einfachen Fall ist ϵ ein Skalar und konstant

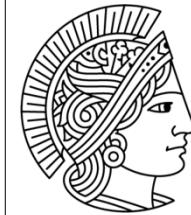
12.01.2011



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Wintersemester 2010/11
Biofluidmechanik
Vorlesung 16



"Zusammenbruch"

Elektrostatis.

$$\phi \neq \phi$$

Strömung

$$\nabla \times \vec{E} = 0 \text{ and } \vec{E} = -\nabla \phi$$

$$\nabla \cdot (\epsilon \vec{E}) = s_c$$

$$\nabla \cdot (\epsilon \nabla \phi) = -s_c$$

$$\epsilon = \text{const}$$

$$\Delta \phi = -\frac{s_c}{\epsilon}$$

12.01.2011 Poisson'sch. Rel.

$$\nabla \times \vec{u} = 0 \text{ and } \vec{u} = \nabla \phi$$

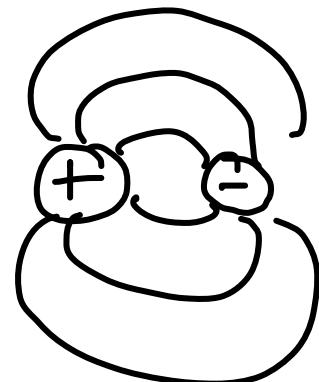
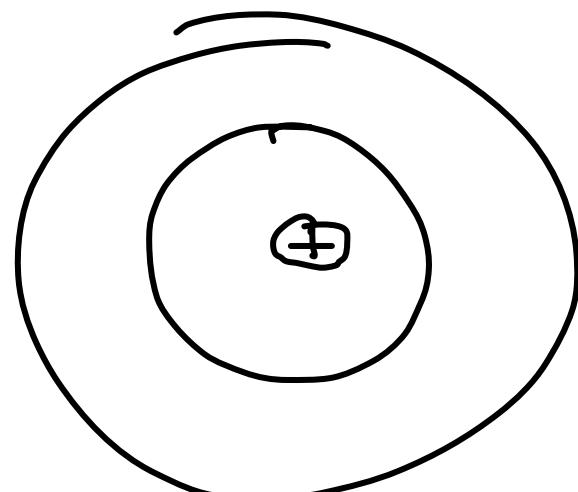
$$\nabla \cdot \vec{u} = 0$$

$$\nabla \cdot (\nabla \phi) = 0$$

$$\Delta \phi = 0$$

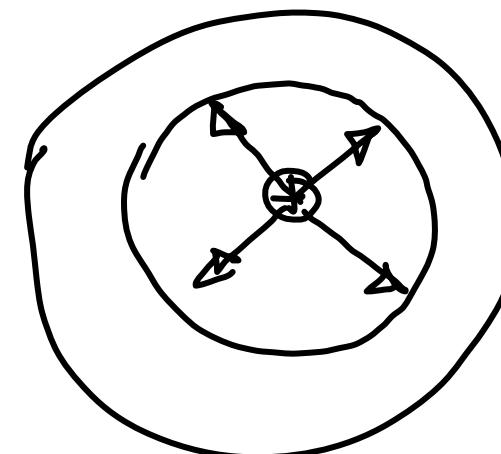
Gegenl. Ch. 9

Elektrostatis.

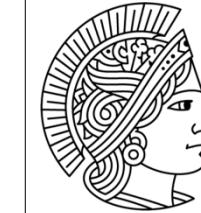
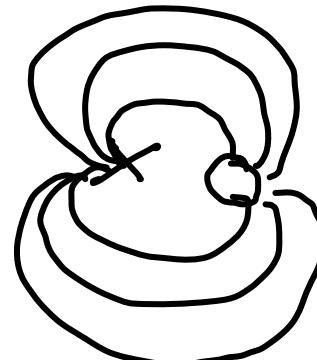


Strömungsdurch.

Quelle



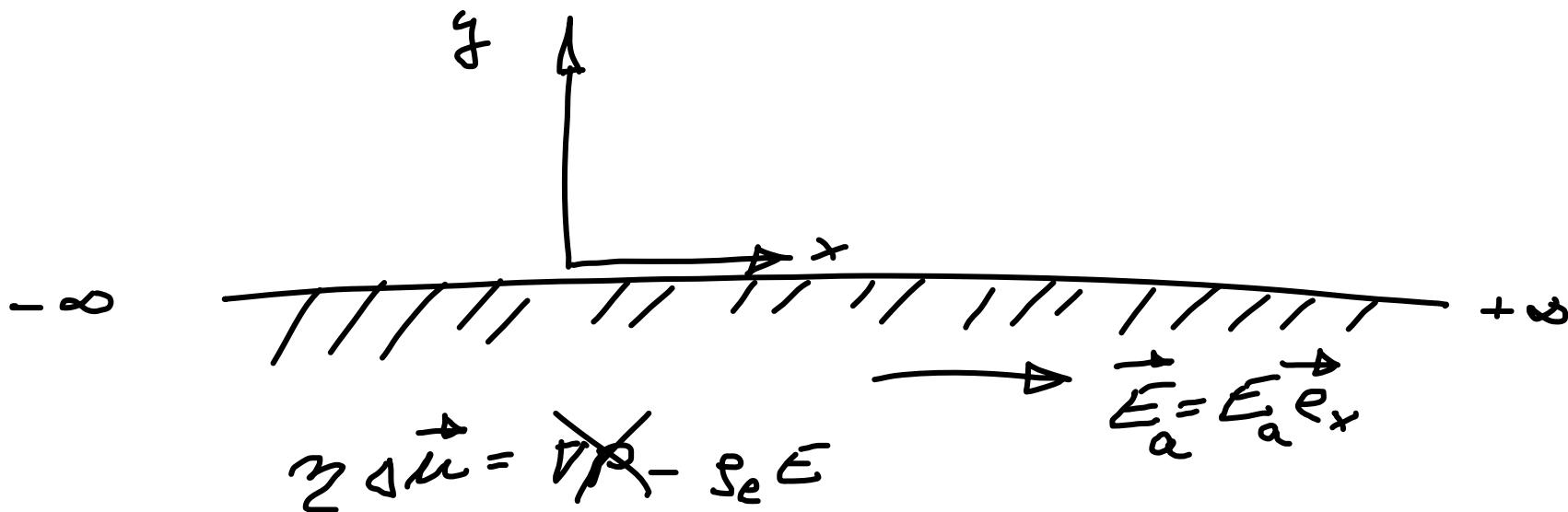
Dipol.



Einfach elektroosmotischer Strang $\Delta P = 0$.



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT



x -Komponente der Bewegungsl.

$$\sum \frac{\partial u}{\partial y^2} = -S_e E \quad (1)$$



Potenzialgleich.

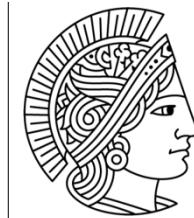
$$\Delta \phi = - \frac{\sigma_e}{\epsilon}$$

kein Andr. in x-Richt.,
da unendlich lange Platte

$$\frac{d^2 \phi}{dy^2} = - \frac{\sigma_e}{\epsilon} \quad (z)$$

(z) ist (1) (Gesamtdichte wird durch das Potenzial ersetzt).

$$\gamma \frac{d^2 \mu}{dy^2} = \epsilon \frac{d^2 \phi}{dy^2} E_a$$



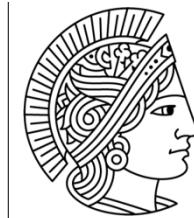
TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT



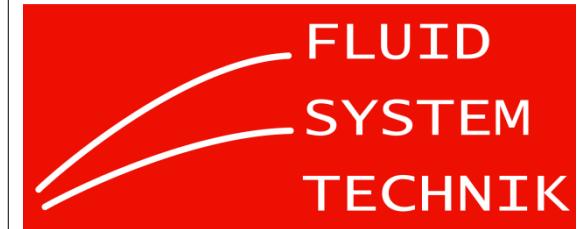
Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Wintersemester 2010/11
Biofluidmechanik
Vorlesung 16

1. Integration

$$\gamma \frac{d\mu}{dy} = \varepsilon \frac{d\phi}{dy} E_a + G_1$$



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT



$$\lim_{y \rightarrow \infty} \frac{d\mu}{dy} = 0$$

$$\lim_{y \rightarrow \infty} \frac{d\phi}{dy} = 0$$

„Die Phasen schließen an der Wand“

$$C_1 = 0.$$



2. Integration

$$\gamma \mu = \varepsilon \phi E_a + G_2$$

Randbedingungen an der Wand $y=0$.

$$\mu(0) = 0$$

$$\phi(0) = \underline{\mathcal{J}}$$

Zetapotential

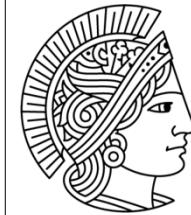
Spannungsgröße, die durch die Materialpaarung

Elektroso / Wand gegeben ist.

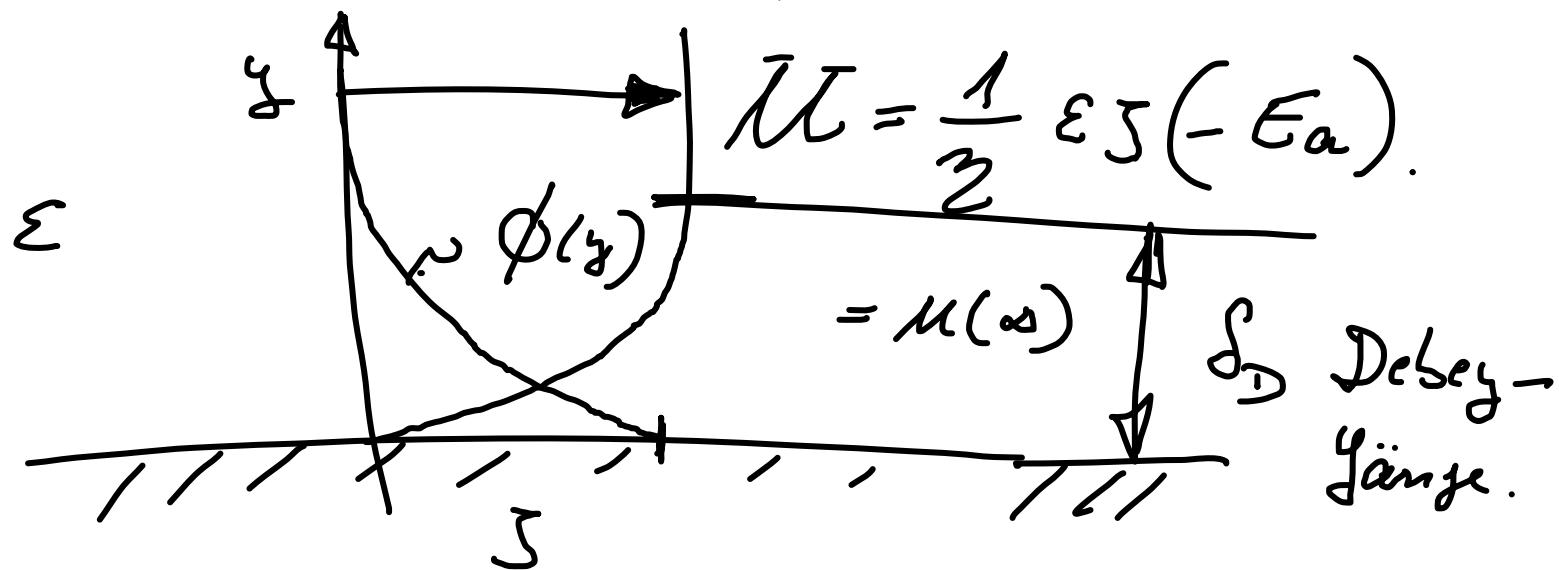
$$0 = \epsilon \mathcal{J} E_a + C_2 \Rightarrow C_2 = -\epsilon \mathcal{J} \bar{\epsilon}_a$$

$$\mu(y) = \frac{1}{2} (\epsilon \phi(y) - \epsilon \mathcal{J}) E_a$$





Für $\gamma \rightarrow \infty$ geht $\phi \rightarrow 0$

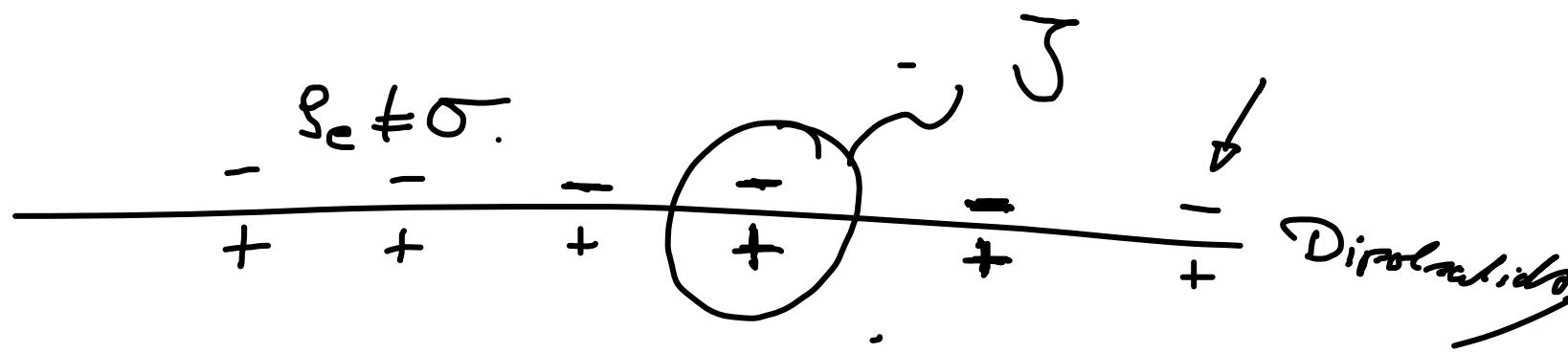
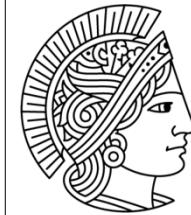


$$\bar{M} = -\epsilon \frac{5}{2} E_a$$

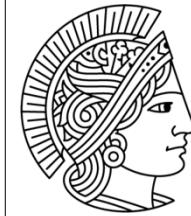
Helmholtz,
Smoluchowski

$$5 \sim 0.1 V, E_a \sim 10^3 \frac{V}{m}$$

$\Rightarrow M \sim 10^{-4} \frac{Nm}{sec}$.



$$\rho_c = \sigma$$



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Wintersemester 2010/11
Biofluidmechanik
Vorlesung 16

