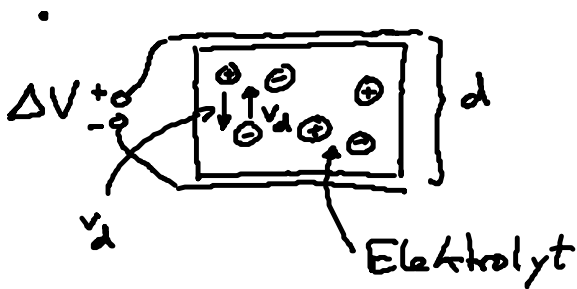


4.4.3 Nernst-Relation \leftrightarrow Membran Potentiale



$$|E| = \frac{\Delta V}{d} \rightarrow \text{elektrophoretischer Flu\ss}$$

($\hat{=}$ Elektrolytleitung)

Teilchenstromdichte:

$$j_e = \underbrace{c}_{\text{Ionenkonzentration}} \underbrace{v_d}_{\text{Driftgeschwindigkeit}} = \frac{c q}{\gamma} E \quad (4.29)$$

Driftgeschwindigkeit

Reibungskoeff.

$\&$ inhomogenes c & Einstein: $D = \frac{k_B T}{\gamma}$

$$\Rightarrow j = j_0 + j_e = D \left(-\nabla + \frac{q}{k_B T} E \right) c \quad (4.30)$$

... Nernst-Planck-Formel

• Gleichgewicht: $j = 0 \quad \dots \quad E$

$$\underbrace{\frac{1}{c} \nabla c}_{\nabla(\ln c)} = \frac{q}{k_B T} E \quad \left| \int_1^2 \cdot d\xi \right.$$

Linienintegral:

$$\Delta V_{eq} = - \int E \cdot d\xi = \dots \text{Potentialdifferenz}$$

$$\Rightarrow \Delta(\ln c) = \ln c_2 - \ln c_1 = - \frac{q}{k_B T} \Delta V_{eq} \quad (4.31)$$

... Nernst-Relation

1D: $c_2 = c_{\text{oben}}, c_1 = c_{\text{unten}}$

Bem: (i) (4.31) gültig für kleine $c \hat{=} Ww$ zwischen Ionen
ist vernachlässigbar

(ii) \oplus natür bei neg. Elektr.
 \ominus " " pos. "

(iii) $e^{(4.31)} \rightarrow \boxed{\frac{c_2}{c_1} = e^{-\frac{q \Delta V_{eq}}{k_B T}}} \quad (4.32)$

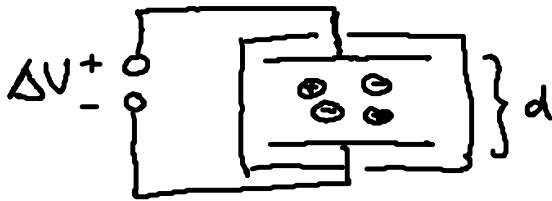
... Boltzmann-Faktor ∞
kontrolliert GG-Verteilung
(kein D, da dynam. Größe ∞)

(iv) Bsp: Na^+ : $q = e > 0$, $\frac{c_{oben}}{c_{unten}} = 0.1$, $\boxed{k_B T = \frac{1}{40} eV} \infty$

$\rightarrow \boxed{\Delta V_{eq} = 62 mV} \hat{=} \text{Membran-Potentiale}$
(aber: im Nicht-GG)

4.4.4 Elektr. Widerstand \leftrightarrow Dissipation

• Elektrolyt-Zelle:



$$j_L = q j_e \stackrel{(4.23)}{=} G E \quad (4.33)$$

$$G = \frac{c q^2}{\rho} = \frac{D q^2 c}{k_B T}$$

... Leitfähigkeit

1D: $\Delta V = E d$

Strom: $I_{ion} = j_L \cdot \overset{A}{\text{Fläche}}$

$$\Delta V = R I_{ion} \quad (4.34)$$

$$R = \frac{1}{G} \frac{d}{A}$$

... Ohmsches Gesetz für jede Ionensorte
... elektr. Widerstand

- Merke: Erhaltungsgröße & Diffusion \rightarrow dissipatives Transportgesetz

Teilchen diffusion:	$\underline{j} = -D \underline{\nabla} c$	(4.35)
(Ladungstransport:	$\underline{j}_e = -\sigma \underline{\nabla} V = \sigma \underline{E}$)	
Wärmetransport:	$\underline{j}_Q = -\kappa \underline{\nabla} T$	

Wärmeleitfähigkeit

5. Hydrodynamik in der Nanowelt

- Bio-Frage: Warum bewegen sich Bakterien anders fort als Fische?
- Physikal. Idee: Reibung dominiert in der Nanowelt

5.1 Die Navier-Stokes-Gleichung

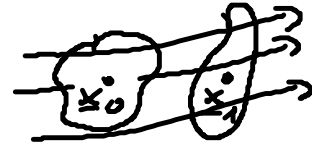
- zentrale Grundgleichung für Geschw. feld $\underline{v}(\underline{x}, t)$ einer viskosen Newtonschen isotropen Flüssigkeit

5.1.1. Grundgleichung

- Beschreibung: inkompressible Flüssigkeit: $\text{div } \underline{v} = 0$ (S.1)
- Herleitung: Massenhaltung differentiell: für Flüssigkeitsdichte $\rho(\underline{x}, t)$

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \text{div}(\underbrace{\rho \underline{v}}_{\text{Massenstromdichte}}) = 0 \quad (\text{S.2})$$

mit $\underbrace{\frac{d\rho(\underline{x},t)}{dt}}_{\text{totale, materielle Zeitableitung}} = \frac{\partial \rho(\underline{x},t)}{\partial t} + \underbrace{\underline{v} \cdot \underline{\nabla} \rho(\underline{x},t)}_{\text{konvektive Zeitableitung}} \quad (5.3)$



(5.2) $\xrightarrow{\text{div}(\rho \underline{v}) = \rho \text{div} \underline{v} + \underline{v} \cdot \underline{\nabla} \rho}$ $\frac{d\rho}{dt} + \rho \text{div} \underline{v} = 0 \quad (5.3)$

in kompressibel: $\frac{d\rho}{dt} = 0 \rightarrow (5.1)$

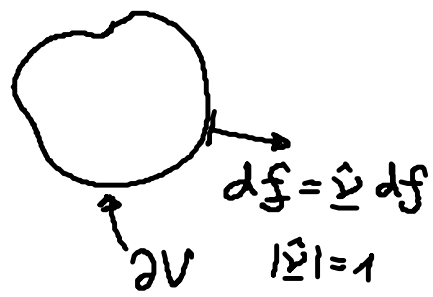
• Navier - Stokes - Gl.:

$\underbrace{\rho \left(\frac{\partial \underline{v}}{\partial t} + \underline{v} \cdot \underline{\nabla} \underline{v} \right)}_{\text{Trägheit}} = - \underbrace{\underline{\nabla} p}_{\text{Druck}} + \underbrace{\eta \underline{\nabla}^2 \underline{v}}_{\substack{\text{Reibung!} \\ \eta \dots \text{ Scher-} \\ \text{viskosität}}} + \underbrace{\rho \underline{b}}_{\substack{\text{Volumen-} \\ \text{kraftdichte} \\ \text{Bsp: } \underline{b} = \underline{g} \\ \dots \text{ Gravitation} \\ \text{elektr./magn.} \\ \text{Ww}}}$ (5.4)

• Umschreibung: Spannungstensor \underline{T} , in Komp. T_{ij}
 \rightarrow Oberflächenkraft auf Flüssigkeitsvolumen:

$$F_{0i} = \int_{\partial V} T_{ij} df_j \stackrel{\text{Gauß}}{=} \int_V (\nabla_j T_{ij}) d^3x \quad (5.5)$$

$$= \int_V (\text{div} \underline{T})_i d^3x$$



o.B. $T_{ij} = \underbrace{-p \delta_{ij}}_{(1)} + \underbrace{2\eta A_{ij}}_{(2)}$ (5.6)

(1) $\underline{F}_0 = - \int p d\vec{f}$, $p d\vec{f} \parallel d\vec{f}$! ... keine Schubspannungen ($\perp d\vec{f}$)

$\vec{F} = - \int \underline{\nabla} p d^3x$

$\nabla_j (p \delta_{ij}) = \nabla_i p$

(2) Newton'sche Flüssigkeit:

dissipativer Anteil von $T_{ij} \sim A_{ij} = \frac{1}{2} (\nabla_i v_j + \nabla_j v_i)$ (5.7) ... Scherrate

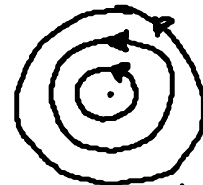
(i) $2\eta A_{ij}$... für isotrope Flüssigkeiten $= A_{ij}!$

(mehr Terme für komplexe, anisotrope Flüssigk.)

(ii) $W_{ij} = \frac{1}{2} (\nabla_i v_j - \nabla_j v_i)$ $[\nabla_i v_j = A_{ij} + W_{ij}]$

$\longrightarrow \omega_i = \frac{1}{2} \epsilon_{ijk} W_{jk}$ (5.8)

$\longrightarrow \underline{\omega} = \frac{1}{2} \text{rot } \underline{v}$



Vortex!

kein Beitrag zur Dissipation!!

mit $\nabla_j (T_{ij}) \stackrel{(5.7)}{=} \eta \nabla_j (\nabla_i v_j + \nabla_j v_i) \stackrel{(5.6)}{=} \nabla_j v_j \eta \nabla^2 v_i$

$$= \text{div} \underline{v} = 0$$

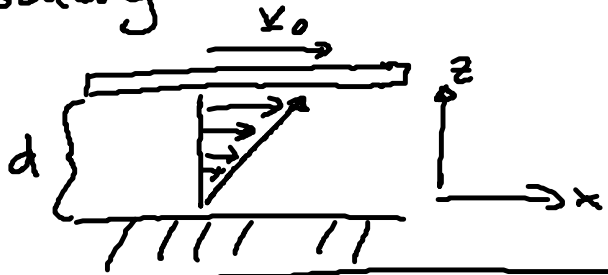
$$\Rightarrow \boxed{\rho \frac{d\underline{v}}{dt} = \text{div} \underline{T} + \rho \underline{b}} \quad (5.9)$$

... Navier-Stokes-Gl.

- $\underline{v} \cdot \nabla \underline{v}$... Nichtlinearität! \rightarrow Chaos, Turbulenz

5.1.2. Stationäre Lösungen

• Schergeometrie:



$$\left. \begin{array}{l} \underline{b} = 0 \\ p = p_0 \end{array} \right\} \begin{array}{l} (5.4) \\ \frac{\partial \underline{v}}{\partial t} = 0 \end{array} \rightarrow$$

$$\boxed{\begin{aligned} \underline{v} &= v(z) \underline{e}_x \\ &= v_0 \frac{z}{d} \underline{e}_x \end{aligned}} \quad (5.10)$$

$$\rightarrow \boxed{T_{xz} = \eta \frac{\partial v(z)}{\partial z} = \eta \frac{v_0}{d}} \quad (5.11)$$

\rightarrow Messe η