

3.1 Poisson - Boltzmann Theorie der diffusen Doppelschicht

Poisson Gleichung $\Delta \varphi = -\frac{\rho_e}{\epsilon \epsilon_0}$

- ρ_e lokale elektro. Ladungsdichte
- t_ärenliche Verteilung: Boltzmann - Statistik $c_i = c_0 e^{-\frac{E_i}{k_B T}}$
- Arbeit E_i um ein Ion in Lösung aus ∞ Entfernung auf bestimmten Abstand bringen

Annahmen:

- nur Verrichtung elektrischer Arbeit

- c_0 (Volumenphase) $\Rightarrow c$ (Oberfläche)

$E^+ = e\varphi$ elektrische Arbeit um Kation an Ort im Potential φ zu bringen

$E^- = -e\varphi$ - " - Anion - " -

$$\Rightarrow c^- = c_0 \exp\left[-\frac{e\varphi}{k_B T}\right]$$

$$c^+ = c_0 \exp\left[-\frac{e\varphi}{k_B T}\right]$$

- Ladungsdichte: $\rho_e = e(c^+ - c^-) = c_0 e \left(\exp\left[\frac{e\varphi}{k_B T}\right] - \exp\left[-\frac{e\varphi}{k_B T}\right] \right)$
einsetzen in Poisson Gleichung:

$$\nabla^2 \varphi = \frac{\sigma e}{\epsilon \epsilon_0} \left(\exp\left[\frac{e\varphi}{k_B T}\right] - \exp\left[-\frac{e\varphi}{k_B T}\right] \right)$$

Poisson - Boltzmann
Gleichung

- analogisch lösbar für plane Oberflächen mit ∞ Beschleunigung

$$\frac{\partial^2}{\partial x^2} \varphi = \frac{c_0 e}{\epsilon \epsilon_0} \left(\exp\left[\frac{e\varphi}{k_B T}\right] - \exp\left[-\frac{e\varphi}{k_B T}\right] \right)$$

Spezialfall $e/4\pi \ll k_B T$

$$\frac{\partial^2}{\partial x^2} \varphi = \frac{c_0 e}{\epsilon \epsilon_0} \left(1 + \frac{e\varphi}{k_B T} - 1 + \frac{e\varphi}{k_B T} + O\left(\left(\frac{e\varphi}{k_B T}\right)^2\right) \right) = \frac{2c_0 e^2}{\epsilon \epsilon_0 k_B T} \varphi(x)$$

$$\Rightarrow \varphi(x) = \varphi_0 e^{-\lambda_D x} \quad \text{mit } \lambda_D = \sqrt{\frac{2c_0 e^2}{\epsilon \epsilon_0 k_B T}} = \frac{1}{\lambda_D}$$

- Debye - Länge λ_D (typisch $\sim 100 \text{ nm}$)

- monovalentes Salz: $\lambda_D = \frac{3,04 \text{ Å}}{\sqrt{C_0}}$

$$\Rightarrow \lambda_D = 0,96 \text{ nm}$$

$$C_0 \left[\frac{\text{mol}}{\text{L}} \right]$$

$$\Rightarrow \text{Grenzwert: } Q \cdot 10^{-2} \frac{\text{mol}}{\text{l}} \Rightarrow n_D = 680 \text{ nm}$$

Allgemein

$$R = \sqrt{\frac{e^2}{\epsilon \epsilon_0 k_B T} \sum_i C_{i0} Z_i^2} = \frac{1}{n_D}$$

Debye Länge

n_D sinkt \Rightarrow Salz steigt: effektivere Abstimmung der Oberflächenladung

3.1.1 Grahame-Gleichung

Vermischt Oberflächenladungsdichte δ mit Potential φ_0 auf der Grundlage der Young-Laplace-Theorie

- Gesamtladung im Doppelschicht: $\delta = - \int_{-\infty}^{\infty} \delta e dx$

$$1D \text{ Poisson-Gleichung und } \frac{\partial \varphi}{\partial x} \Big|_{x \rightarrow \infty} = 0$$

$$\Rightarrow \delta = \epsilon \epsilon_0 \int_0^{\infty} \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} dx$$

$$= -\epsilon \epsilon_0 \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2}$$

$$\text{mit } \frac{\partial \varphi}{\partial x} = -2 \pi \sinh\left(\frac{\varphi}{2}\right) \text{ & } \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} = \frac{d\left(\frac{e^\varphi}{4k_B T}\right)}{dx} = \frac{e}{k_B T} \frac{d\varphi}{dx}$$

$$\delta = -8 \epsilon \epsilon_0 \frac{k_B T}{\pi} \sinh\left(\frac{e \varphi_0}{2k_B T}\right)$$

Grahame-Gleichung

- Für kleine Potentiale $\sinh(x) \approx x + \frac{x^3}{3!} + \dots$

$$\Rightarrow \delta \approx \frac{\epsilon \epsilon_0 \varphi_0}{2n_D}$$

3.1.2 Kapazität einer diffusiven Doppelschicht

$$C_{DC} = \frac{d\delta}{d\varphi_0} = \sqrt{\frac{2e^2 \epsilon \epsilon_0}{k_B T}} \cosh\left(\frac{e \varphi_0}{2k_B T}\right) = \frac{\epsilon \epsilon_0}{n_D} \cosh\left(\frac{e \varphi_0}{2k_B T}\right)$$

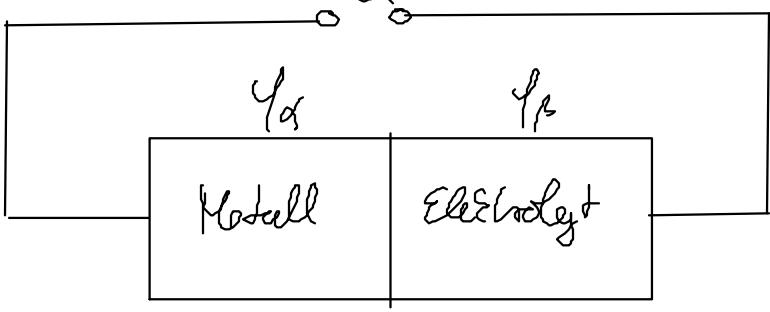
- Für kleine Potentiale $\cosh(x) \approx 1 + \frac{x^2}{2!} + \dots$

$$C_{DC} = \frac{\epsilon \epsilon_0}{n_D}$$

Konzentration Salz steigt \Rightarrow Speichergeschwindigkeit steigt

3.2 Effekte an geladenen Oberflächen

Oberflächenladungsdichte δ in Abhängigkeit des Potentials φ einer Metalloberfläche messen:



- Änderung der Grenzflächen Spannung \Rightarrow

\Rightarrow Gibbsche Adsorptionsisotherme

$$d\sigma = - \sum_{i=1}^n \Gamma_i d\mu_i^* - \Gamma_e d\mu_e^*$$

$$d\mu_i^* = d\mu_i + z_i F_A d\varphi \quad \text{Ionen im Elektrolyt}$$

$$d\mu_e^* = d\mu_e - F_A d\varphi \quad \text{Elektronen im Metall}$$

- Faraday Konstante F_A

$$\Rightarrow d\sigma = - \sum_{i=1}^n \Gamma_i d\mu_i - F_A \sum_{i=1}^n \Gamma_i z_i d\varphi - \Gamma_e d\mu_e + F_A \Gamma_e d\varphi$$