

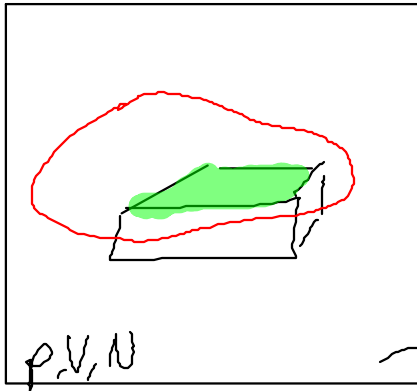
# WW zwischen Molekülen und Oberflächen

## Chemisorption an Metallen

### Dissociative Chemisorption

- Molekül liegt in atomarer Form an Oberfläche vor  
⇒ elementare Katalyse

### statistische Thermodynamik



offenes System  $N_A(t)$

- Spiegelskopie  $\Rightarrow \epsilon_i, E_i$
  - stat. Thermodynamik
  - Thermodynamik  $\Rightarrow p, V$
- $\left. \begin{array}{l} \leftarrow \\ \leftarrow \end{array} \right\} \Xi(T, V, \mu)$

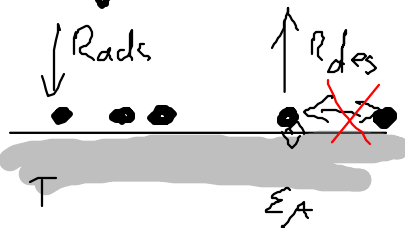
### statistische Zustandssumme $\Xi$

$$\Xi = \sum_{N_i} \exp \left[ \frac{1}{kT} (\mu_i E_i - F_{N_i}) \right]$$

Wahrscheinlichkeit ein solches System zu finden:

$$\omega_{N_i} = \frac{\sum_{N_i} \exp \left[ \frac{1}{kT} \mu_i N_i \right]}{\Xi} \quad F = F(\Xi)$$

### Oberflächenmodell: Langmuir-Isotherme



- Adsorptionsisotherme  $\Theta(p_A)$

$$\epsilon_{A-A} = 0 \Rightarrow \text{laterale WW vernachlässigt}$$

$$\epsilon_{\text{diff}} \rightarrow \infty \Rightarrow \text{kein Bewegung auf Oberfläche}$$

$$\Theta \leq 1 \text{ ML} \Rightarrow 2D \text{ System}$$

$\Rightarrow$  ununterscheidbare Plätze an Oberfl.

$N \Rightarrow$  Adsorptionsplätze

$N_a \Rightarrow$  Zahl der belegten Plätze

• möglichen Verteilungen  $N_a$  Teilchen auf  $N$  Plätzen

$$C_N^{N_a} = \frac{N!}{N_a! (N - N_a)!} \quad E = N_a \cdot \varepsilon_a$$

• Zustandsummen  $Z_{N_a} = C_N^{N_a} \exp\left[\frac{1}{kT} N_a \varepsilon_a\right]$

$$\Xi = \sum_{N_a=0}^N Z_{N_a} \exp\left[\frac{1}{kT} N_a \mu_a\right]$$

$$= \left(1 + \exp\left[\frac{1}{kT} (\varepsilon_a + \mu_a)\right]\right)^N$$

• Wahrscheinlichkeit  $N_a$  Teilchen auf Oberfläche

$$p(N_a) = \frac{Z_{N_a} \exp\left[\frac{1}{kT} N_a \mu_a\right]}{\Xi}$$

$$\langle N_a \rangle = \sum_{N_a=0}^N N_a p(N_a) = kT \frac{\partial}{\partial \mu_a} \ln(\Xi)$$

$$\ln(\Xi) = \ln\left(\left(1 + \exp\left[\frac{1}{kT} (\varepsilon_a + \mu_a)\right]\right)^N\right)$$

$$\langle N_a \rangle = kT N \frac{\partial}{\partial \mu_a} \ln\left(1 + \exp\left[\frac{1}{kT} (\varepsilon_a + \mu_a)\right]\right)$$

$$\theta = \frac{\langle N_a \rangle}{N} = \frac{\exp\left[\frac{1}{kT} (\varepsilon_a + \mu_a)\right]}{1 + \exp\left[\frac{1}{kT} (\varepsilon_a + \mu_a)\right]}$$

• gesucht  $\theta(p) \Rightarrow \mu(T, p)$

Zustandsumme des Gases  $Z_{tr} = \frac{V_a}{h^3} (2\pi m kT)^{3/2}$

Höhen des Adsorbats  $Z_a = \frac{Z_{tr}}{N_a!}$

$$\Rightarrow \mu = -kT \frac{\partial}{\partial N_a} \ln(Z_a) \quad (\text{warum ändert sich Zahl der Teilchen um eins?})$$

$$= -kT \frac{\partial}{\partial N_a} \ln\left(\frac{Z_{tr}^{N_a}}{N_a!}\right) \Big|_{N_a, T} = -kT \frac{\partial}{\partial N_a} (N_a \ln Z_{tr} - \ln N_a!) \Big|_{N_a, T}$$

• Stirling Formel:  $\ln N_a! = N_a \ln N_a - N_a$

$$\Rightarrow \mu = -kT \frac{\partial}{\partial N_a} (N_a \ln Z_{tr} - N_a \ln N_a - N_a)$$

$$= -kT \left( \ln Z_{tr} - \ln N_a + \frac{N_a}{N_a} - 1 \right) = -kT \ln \frac{Z_{tr}}{N_a}$$

$$Z = \frac{V_a}{\lambda^3} (2\pi m kT)^{\frac{3}{2}} \quad p_a V_a = N_a kT$$

$$\Rightarrow \mu = kT \ln \left( \frac{p_a}{kT} \left( \frac{\lambda^2}{2\pi m kT} \right)^{\frac{3}{2}} \right)$$

$$\Theta = \frac{\langle N_a \rangle}{N} = \frac{\exp\left[\frac{1}{kT}(\epsilon_a + \mu_a)\right]}{1 + \exp\left[\frac{1}{kT}(\epsilon_a + \mu_a)\right]}$$

$$\Theta = \frac{p_a}{p_a + p_o(T)}$$

mit  $p_o(T) = \left( \frac{2\pi m kT}{h^2} \right)^{\frac{3}{2}} kT \exp\left[-\frac{1}{kT} \epsilon_a\right]$   
 Eigenschaft der auskommenden  
 Gastheorien

• Im Gleichgewicht  $R_{ads}(T) = R_{des}(T)$

$$\left. \begin{array}{l} R_{ads} \sim p_a(1-\Theta) \\ R_{des} \sim \Theta \end{array} \right\} \quad p_a(1-\Theta) = c\Theta$$

$$\Rightarrow p_a = p_a \Theta + c\Theta, \quad \Theta(p_a + c) = p_a$$

$$\Theta = \frac{p_a}{p_a + c}$$

mit  $c = p_o(T)$

•  $p$  groß  $\Theta \rightarrow 1$   
 $p$  klein  $\Theta \rightarrow 0$   
 $p_s = p_a \quad \Theta = \frac{1}{2}$



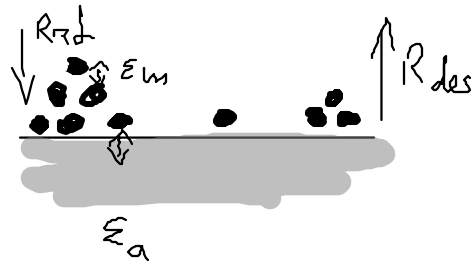
• Bindungsenergie  $\epsilon_a$

$\Rightarrow$  kein vollständiges Bild



Weniger lösung von  $\epsilon_{A-A}$ ,  $\epsilon_{AS} = \epsilon_a$

# BET ~ Isotherme Brunauer - Emmett, - Teller



$n(t)$  aus  $n_a$  und  $n_m$

- $\epsilon_a \gg \epsilon_m$
- 2D-System  $\rightarrow$  3D Kondensation
- $\epsilon_m$ : Physisorption (Van der Waals) Kondensationsenergie
- kleine  $\epsilon_{diff}$
- $\epsilon_{a-p} \rightarrow \epsilon_{m-m}$  2D  $\rightarrow$  3D keine laterale WW

• Zustandssumme

$$\Xi = \sum_{n=0}^{\infty} Z_n \exp\left[\frac{1}{kT} n \mu_a\right] \quad Z_n = Z_1 (Z)^{n-1} \quad n > 2$$

• 1. Monolage  $Z_1 = \exp\left[\frac{1}{kT} \epsilon_a\right]$

n. Monolage  $Z = \exp\left[\frac{1}{kT} \epsilon_m\right]$

$$\Xi = 1 + \exp\left[\frac{1}{kT} \mu_a\right] Z_1 \sum_{n=0}^{\infty} Z^n \exp\left[\frac{1}{kT} n \mu_a\right]$$

• geometr. Reihe  $\sum_{n=0}^{\infty} q^n = \frac{1}{1-q} \quad q = Z \exp\left[\frac{1}{kT} \mu_a\right]$

$$\Rightarrow \Xi = \frac{1 - (Z - Z_1) \exp\left(\frac{1}{kT} \mu_a\right)}{1 - Z \exp\left[\frac{1}{kT} \mu_a\right]}$$

$$\Theta = \frac{1}{\Xi} \sum_{n=0}^{\infty} Z_n \exp\left[\frac{1}{kT} n \mu_a\right]$$