

2.3 Folgerungen & 2. Hauptsatz

$$\begin{aligned} dU &= \left(\frac{\partial U}{\partial S}\right)_{V,N} dS + \left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_{S,N} dV + \left(\frac{\partial U}{\partial N}\right) dN \\ &\stackrel{(2.3)}{=} T dS - P dV + \mu dN \\ &= \delta Q + \delta W \end{aligned} \quad (2.6)$$

$$\left. \begin{array}{l} -P(S, V, N) \\ \mu(\quad) \\ \text{Temp. } T(\quad) \end{array} \right\} \text{konjugiert zu } \left\{ \begin{array}{l} V \\ N \\ S \end{array} \right.$$

Zustandsgl.:
bestimmen das System
Warum?

Es gilt: Beweis Übungen

(i) Euler-Gleichung (integrale Beziehung)

$$\boxed{U = TS - PV + \mu N} \quad (2.7)$$

aus $T, P, \mu \rightarrow U!$

(ii) Gibbs-Duhem-Gl. (differenzielle Beziehung)

$$\boxed{SdT - VdP + Nd\mu = 0} \quad (2.8)$$

$\rightarrow \mu = \mu(T, P) \dots$ nur 2. Zustandsgleichung

• quasistatische Prozesse:

$$dS = \frac{1}{T} dQ$$

↑
integrierender Faktor

• (i) abgeschlossenes System: $[dQ = 0]$
irreversibler Prozess

$$dS \geq 0$$

↑
reversibler Prozess

(ii) offene System: irreversible

$$dS \geq \frac{dQ}{T} \quad (2.9)$$

↑
reversibel

... 2. Hauptsatz der Wärmelehre

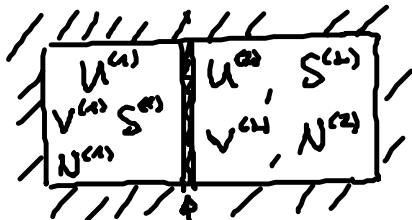
• Entropie Darstellung:

$$S = S(U, V, N) \text{ mit } dS = \frac{1}{T} dU + \frac{P}{T} dV - \frac{\mu}{T} dN \quad (2.10)$$

(Beweis: Übungen)

• Gleichgewichtsbedingungen: (Beweis: Übungen)

System:



zunächst: fest
makro undvollständig
isoliert

(i) thermisches GG:

Wand: isoliert \rightarrow wärmeleitend

$$dS=0 \text{ in GG} \rightarrow \boxed{T^{(1)} = T^{(2)}} \quad (2.11)$$

$dS > 0$ außerhalb des GG

\hookrightarrow Wärmefluss von (1) nach (2) für $T^{(1)} > T^{(2)}$

(ii) mechanisches GG:

Wand: fest \rightarrow beweglich
isoliert \rightarrow wärmeleitend

$$dS=0 \rightarrow \boxed{\begin{array}{l} T^{(1)} = T^{(2)} \\ p^{(1)} = p^{(2)} \end{array}} \quad (2.12)$$

$\hat{=}$ Erfolg

$$[\text{Wärmestrom: } j = -\kappa \nabla T]$$

(iii) GG für Materiefluss

Wand: isoliert \rightarrow wärmeleitend
materieundurchlässig \rightarrow durchlässig

$$dS=0 \rightarrow \boxed{\begin{array}{l} T^{(1)} = T^{(2)} \\ \mu^{(1)} = \mu^{(2)} \end{array}} \quad (2.13)$$

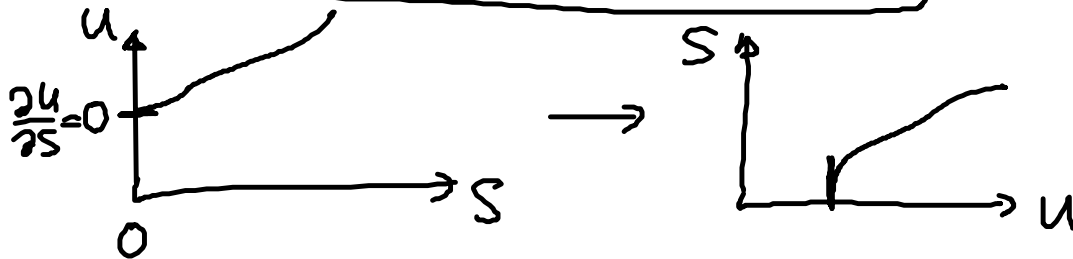
$dS > 0$, außerhalb GG \rightarrow Materiefluss von (1) nach (2)
für $\mu^{(1)} > \mu^{(2)}$

[Teilbestrom: $j = -N \nabla \mu$]

2.4. Das Nernst-Postulat: 3. Hauptsatz

• Postulat IV:

Für jeden Variablenatz V, N, \dots gilt
 $S=0$ bei $T = \left(\frac{\partial U}{\partial S}\right)_{V, N, \dots} = 0$



- S besitzt anderen Nullpkt. im Gegensatz zu U
- Formulierung nach Planck (1907)
- alternative Formulierung:

Unavoidbarkeit von $T=0$

- Entartung vom Grundzustand!?

aber: $\frac{S}{N} \rightarrow 0, N \rightarrow \infty$

2.5 Thermodynamische Potentiale

- Betrachte: (i) $U(S, V, N): \left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_{S, N} = -P$

(ii) $\left(\frac{\partial U}{\partial S}\right)_{V, N} = T(S, V, N) \rightarrow S(T, V, N)$

$\rightarrow U(S(T, V, N), V, N) \rightarrow U(T, V, N)$

Problem $\left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_{T, N} \neq -P \dots$ Infoverlust!

→ Thermodynam. Potentiale:

(i) für Satz von Kontrollvariablen.

Bsp: kontrolliere T statt S
also $S \rightarrow T$

(ii) Methode: Legendre-Transfo

a) (Helmholtz'sche) freie Energie: (T, V, N)

$$\begin{aligned} F(T, V, N) &= U - TS \\ S &= -\frac{\partial F}{\partial T} \\ dF &= -SdT - PdV + \mu dN \end{aligned} \quad (2.15)$$

$$\left[P = -\frac{\partial F}{\partial V} \quad \begin{matrix} 0 \\ 0 \end{matrix} \right]$$

- Minimumprinzip: F nimmt Minimum an bei Lösen von Zwangsbed.
- $F \equiv$ „Arbeitspotential“ = maximal mögliche therm. Arbeitsleistung

$$\boxed{|\Delta W| \leq -\Delta F} \quad (2.16)$$

b) Enthalpie: (S, P, N)

$$\begin{aligned} H(S, P, N) &= U + PV \\ V &= \frac{\partial H}{\partial P} \\ dH &= TdS + VdP + \mu dN \end{aligned} \quad (2.17)$$

- Minimumprinzip gilt!
- $H \equiv$ „isobares Arbeitspotential“:
- $H \equiv$ isobare Wärmehalt.

$$|\Delta W| \leq -\Delta H \quad (2.18)$$

$$dH \Big|_P = TdS = \delta Q !! \quad (2.19)$$

$$dP = dN = 0$$

c) freie Enthalpie: (T, P, N) [Gibbs freie Energie]

$$\begin{aligned} G(T, P, N) &= U - TS + PV \stackrel{(2.7)}{=} \mu N && \rightarrow \text{chem. Reaktionen!} \\ S &= -\frac{\partial G}{\partial T}, \quad V = \frac{\partial G}{\partial P} \\ dG &= -SdT + VdP + \mu dN \end{aligned} \quad (2.20)$$

• Minimumprinzip gilt!

• $G \equiv$ „isotherm - isobares“ Arbeitspotential: $|\Delta W| \leq -\Delta G$ (2.21)

d) großes Potential: (T, V, μ)

$$\begin{aligned} \Omega &= U - TS - \mu N = -PV && (2.7) \\ S &= -\frac{\partial \Omega}{\partial T}, \quad N = -\frac{\partial \Omega}{\partial \mu} \\ d\Omega &= -SdT - PdV - Nd\mu \end{aligned}$$

\rightarrow Stat. Mechanik
Teil der ausstrahlenden
schwarzer Strahlung