

2. Thermodynamik und ihr axiomatischer Zugang

2.1 Postulat zur inneren Energie und 1. Hauptsatz

• Postulat I:

Es gibt spezielle Zustände eines Systems, genannt Gleichgewichtszustände, die makroskopisch voll kommen beschrieben sind durch die Angabe einiger Zustandsgrößen, wie innere Energie U , Volumen V , Molzahlen N_1, N_2, \dots , der chemischen Komponenten etc.

• 1. Hauptsatz der Wärmelehre (EES):

$$\Delta U = \Delta Q + \Delta W \quad (2.1)$$

differentiell: $du = \delta Q + \delta W$

• Bsp: für δW , quasistatische Prozessführung
(Abfolge von GG-Zustände!!)

$$\delta W = \sum_i \underbrace{J_i}_{\text{Kraft-intensiv}} d\underbrace{X_i}_{\text{Wegvariable extensiv}}$$

Kraft-intensiv

Wegvariable extensiv

} zueinander konjugiert

System	Weg	Kraft	δW
(1) „Teilchen“	Weg x	Kraft F	$F \cdot dx$
(2) Draht	Länge L	Spannung F	$F \cdot dL$
(3) Flüssigkeit/ Gas	Volumen V	Druck $-P$	$-P \cdot dV$
(4) Flüssigkeits- film	Fläche A	Oberflächen- spannung σ	$\sigma \cdot dA$
(5) Teilchenaustausch Bsp: chem. Reaktionen	Molzahl N_i oder: (Teilchenzahl)	chemisches Potential μ_i	$\mu_i \cdot dN_i$
(6) magnetisches System	Magnetisierung \underline{M}	Magnetfeld \underline{H}	$\underline{H} \cdot d\underline{M}$
(7) dielektrisches System	Polarisation \underline{P}	elektr. Feld \underline{E}	$\underline{E} \cdot d\underline{P}$
(8) elastischen Festkörper	Verzerrungs- tensor $\underline{\epsilon}$	Spannungs- tensor \underline{T}	$\underline{T} \cdot d\underline{\epsilon}$

NB: $\underline{M}V$... magnetisches Moment } extensiv
 $\underline{P}V$... elektr. Dipol " }

$\underline{\epsilon} \rightarrow \frac{\Delta L}{L}$... relative Längenänderung

$$\frac{\Delta U}{V} \dots \text{ " Volumenänderung}$$

2.2. Postulate zur Entropie

• Grundfrage der Thermodynamik:

Geg: abgeschlossenes Gesamtsystem



Kolben = Zwangsbedingung
fest, isolierend, undurchlässig

Ges: GG-Zustand, wenn wenn die Zwangsbed. fallen läßt

→ Postulat II: Extremalprinzip

Geg. sei ein isoliertes System, das durch Zwangsbedingungen unterteilt ist. Dann existiert eine Funktion der extensiven Parameter $(U^{(1)}, V^{(1)}, N^{(1)}, \dots; U^{(2)}, V^{(2)}, N^{(2)}, \dots; U^{(3)}, \dots)$, genannt Entropie S , die für alle GG-Zustände wohl definiert ist und folgende Eigenschaften besitzt:

Läßt man die Zwangsbed. fallen, so nehmen die extensiven Parameter Werte an, welche die Entropie maximieren. Der dann erreichte Endzustand heißt stabiles GG.

$$S = S(\{U^{(1)}, V^{(1)}, N^{(1)}\}) \dots \text{ entropische Fundamentalarbeziehung}$$

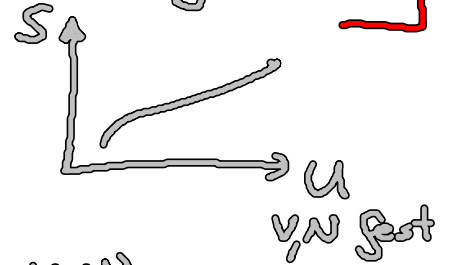
... enthält gesamte Info über System!

• Postulat III:

1. Die Entropie eines zusammengesetzten Systems ist gleich der Summe der Teilsysteme:

$$S = \sum_{\alpha} S^{(\alpha)}, \quad S^{(\alpha)} = S^{(\alpha)}(U^{(\alpha)}, V^{(\alpha)}, N^{(\alpha)}, \dots) \quad (2.4)$$

2. S ist stetig, differenzierbar und eine monoton ansteigende Fktn. der inneren Energie



→ (i) S ist extensiv

$$[\text{insbes: } S(\lambda U, \lambda V, \lambda N) = \lambda S(U, V, N)]$$

... homogene Fktn. 1. Grades der extensiven Parameter]

$$(ii) \left(\frac{\partial S}{\partial U} \right)_{V, N} > 0$$

$\xrightarrow[\text{kehrung}]{U \leftrightarrow S}$

$$U = U(S, V, N) \quad (2.5)$$

... energetische Fundamentelbeziehung

Postulat II $\xrightarrow{\text{o.B.}}$

Energieminimumprinzip:
 U nimmt Minimum an,
bei Lösen von Zwangsbed.

2.3 Folgerungen & 2. Hauptsatz

• Differential von U :

$$dU = \left(\frac{\partial U}{\partial S}\right)_{V,N} dS + \left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_{S,N} dV + \left(\frac{\partial U}{\partial N}\right)_{S,V} dN$$

$$\stackrel{(2.3)}{=} dQ + dW$$

$$= T dS - P dV + \mu dN$$

(2.6)

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

Zustandsgleichungen:
bestimmen das System

Es gilt: Beweis Übungen

(i) Euler-Gleichung (integrale Beziehung)

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

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

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

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

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

• quasistatische Prozesse:

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

↑
integrierender Faktor

• (i) abgeschlossenes System:

$$dS \geq 0$$

↑
reversible Prozesse

↑
irreversible

(ii) offene Systeme:

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

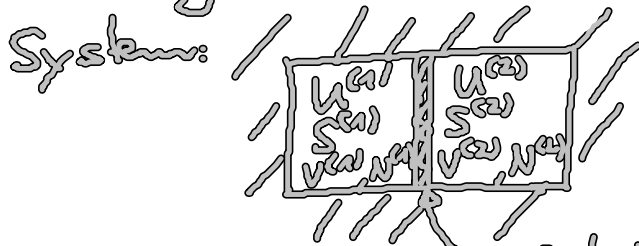
... 2. Hauptsatz der Wärmelehre

• 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)



zunächst: fest
mechanisch undurchlässig
isolierend

(i) thermisches GG

Wand: isolierend \rightarrow wärmeleitend (2.11)

$dS = 0$ im GG $\rightarrow T^{(1)} = T^{(2)}$! Erfahrung!

$dS > 0$ außerhalb GG \rightarrow Wärmefluss von (1) nach (2)
für $T^{(1)} > T^{(2)}$

(ii) mechanisches GG:

Wand: fest \rightarrow beweglich

isolierend \rightarrow wärmeleitend

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

$\hat{=}$ Erfahrung!

(iii) GG für Materiefluss:

Wand: isolierend \rightarrow wärmeleitend

materialun- → durchlässig
 durchlässig

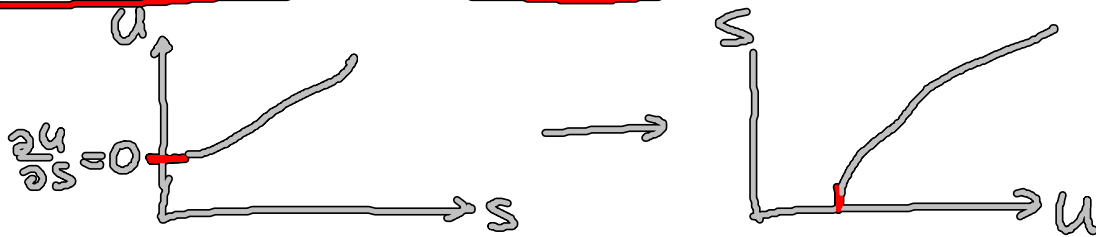
$$dS=0 \rightarrow \boxed{\begin{matrix} T^{(1)} = T^{(2)} \\ \mu^{(1)} = \mu^{(2)} \end{matrix}} \quad (2.13)$$

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

2.4. Das Nernst-Postulat: 3. Hauptsatz

• Postulat IV:

$$\boxed{\text{Für jeden Variablenatz } V, N, \dots \text{ gilt:} \quad (2.14)} \\
\boxed{S=0 \text{ bei } T = \left(\frac{\partial U}{\partial S}\right)_{V, N, \dots} = 0}$$



- S besitzt eindeutigen Nullpt. im Gegensatz zu U
- Formulierung nach Planck (1907)
- Entartung von Grundzustand!?

aber: $\frac{S}{N} \rightarrow 0, N \rightarrow \infty$ " $\frac{S}{N}$ vernachlässigbar klein bei $T=0$ "

• alternative Formulierung:

$\boxed{\text{Unerreichbarkeit von } T=0}$