The background of the slide features several thick, wavy, brown lines that flow across the page from left to right, creating a sense of movement and depth. These lines are layered, with some appearing in front of others, and they vary in thickness and curvature.

Moderne theoretische Physik IIIa Statistische Physik

KIT WS 20/21 Th. Schwetz-Mangold

VO 9a - Zustandsänderungen

Zustandsänderungen

- Wärmezufuhr
- Volumsänderungen

weiterhin: homogene Syst. mit
2 Zustandsvariablen

Materialgrößen

Wärmekapazitäten

$$\bullet) C_p = \left. \frac{dQ_{qs}}{dT} \right|_p = T \left(\frac{\partial S}{\partial T} \right)_p$$

$$\bullet) C_v = \left. \frac{dQ_{qs}}{dT} \right|_v = T \left(\frac{\partial S}{\partial T} \right)_v$$

Ausdehnungskoeffizient

$$\bullet) \alpha = \frac{1}{V} \left(\frac{\partial V}{\partial T} \right)_p$$

relat. Volumsänderung/dT
bei konst. Druck

Kompressibilität

-) $\kappa_T = -\frac{1}{V} \left(\frac{\partial V}{\partial P} \right)_T$ relat. Volumensänderung/dP bei konst. Temp.
-) $\kappa_T > 0$ für stabiles Syst.
P kleiner ($\Delta P < 0$) $\Rightarrow$ V größer
-) $\alpha > 0$, $\alpha \leq 0$ möglich
bsp. für $\alpha < 0$: Wasser zwischen 0° und 4°C
-) $C_p, C_v, \alpha, \kappa_T$ für Gase, Flüssigkeiten und Festkörper

$C_p, C_v, \alpha, \kappa_T$ sind nicht unabh. von einander:

verwende

$$dS = \frac{C_v}{T} dT + \left(\frac{\partial P}{\partial T} \right)_V dV \quad (\text{s. VO 8})$$

bei gegebener Zustandsgl. $P(T, V)$ kann man V als Funktion $V(P, T)$ auffassen:

$$\Rightarrow dV = \left(\frac{\partial V}{\partial P}\right)_T dP + \left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_P dT \quad (*)$$

$$dS = \underbrace{\left(\frac{C_V}{T} + \left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_P \left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V\right)}_{\left(\frac{\partial S}{\partial T}\right)_P} dT + \left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V \left(\frac{\partial V}{\partial P}\right)_T dP$$
$$\left(\frac{\partial S}{\partial T}\right)_P = \frac{C_P}{T}$$

$$\Rightarrow C_P = C_V + T \underbrace{\left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_P}_{V\alpha} \underbrace{\left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V}_{(*) dV=0}$$

$$\Downarrow$$
$$-\frac{\left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_P}{\left(\frac{\partial V}{\partial P}\right)_T} = \frac{\alpha}{\kappa_T}$$

$$\Rightarrow C_P = C_V + \frac{TV\alpha^2}{\kappa_T}$$

$$\Rightarrow \underline{C_P > C_V} \quad (\text{Stabilität})$$

-> gilt allgemein, nur allgemeine thermodynamische Relationen verwendet

-> bei gegebener Zustandsgleichung: $P(V, T)$
 α, κ_T bestimmt

Bsp.: ideale Gas $PV = \nu RT$, $V = \frac{\nu RT}{P}$

$$\Rightarrow \alpha = \frac{1}{V} \left(\frac{\partial V}{\partial T} \right)_P = \frac{1}{V} \frac{\nu R}{P} = \frac{1}{T}$$

$$\Rightarrow \kappa_T = -\frac{1}{V} \left(\frac{\partial V}{\partial P} \right)_T = -\frac{1}{V} \left(-\frac{\nu RT}{P^2} \right) = \frac{1}{P}$$

$$\Rightarrow C_p - C_v = \nu R$$

$$c_p - c_v = R$$

spezifische Wärme/mol

-) Therm. Zustandsgl legt nur $C_p - C_v$ fest

-) Vollst. thermodyn. Information:

Zusätzlich $C_v(T, V_0)$

-) ideale Gas: $C_v = \text{konst}$ (empirisch)

mikroskopisch: $C_v = \frac{3}{2} Nk = \frac{3}{2} \nu R$

$$\Rightarrow c_v = \frac{3}{2} R, \quad c_p = \frac{5}{2} R$$

s. VO 8

Volumenänderungen - Expansion

2 Zustandsvariable $\Rightarrow$ festlegen
einer konstanten Zustandsgröße
charakterisiert die Expansion

3 Beispiele:

1) freie Expansion
($E = \text{const.}$)

2) quasistatische
adiabatische Expans.
($S = \text{const.}$)

3) Joule-Thomson Expans.
($H = \text{const.}$)

gesucht: mit der Expansion verbundene
Temperaturänderung:

1) $\left(\frac{\partial T}{\partial V}\right)_E$

2) $\left(\frac{\partial T}{\partial V}\right)_S$

3) $\left(\frac{\partial T}{\partial P}\right)_H$

Vorgehensweise: bilde vollst. Differential
der konstanten Größe:

$$dA = B dT + C dV$$

$$dA = 0 \Rightarrow \left(\frac{\partial T}{\partial V}\right)_A = -\frac{C}{B}$$

für Fall 3)
 $V \rightarrow P$

1) Freie Expansion

$$dE = \delta Q + \delta W = 0$$

therm. isoliert: $\delta Q = 0 \Rightarrow \delta W = 0$

$$dE = C_V dT + \left[T \left(\frac{\partial P}{\partial T} \right)_V - P \right] dV \quad (\text{VO 8})$$

$$dE = 0 \Rightarrow \left(\frac{\partial T}{\partial V} \right)_E = \frac{1}{C_V} \left[P - T \left(\frac{\partial P}{\partial T} \right)_V \right]$$

Bsp. ideales Gas $PV = \nu RT$: $\left(\frac{\partial T}{\partial V} \right)_E = 0$

(vergl. VO 8)

reales Gas, z.B. van der Waals Gas:

$$\left(\frac{\partial T}{\partial V} \right)_E < 0 \rightarrow \text{Abkühlung (VE)}$$

2) Quasistatische, adiabatische Expansion

Kolben herausziehen: Arbeitsleistung

$$-\delta W_{q.s.} = P dV \neq 0$$

therm. Isolierung: $\delta Q_{q.s.} = 0$, $dS = \frac{\delta Q_{q.s.}}{T} = 0$

$$dS = \frac{C_V}{T} dT + \left(\frac{\partial P}{\partial T} \right)_V dV$$

$$\Rightarrow \left(\frac{\partial T}{\partial V} \right)_S = - \frac{T}{C_V} \left(\frac{\partial P}{\partial T} \right)_V = - \frac{T}{C_V} \frac{\alpha}{\kappa_T}$$

bsp.: ideales gas $\alpha = \frac{1}{T}$, $\kappa_T = \frac{1}{P}$: $\left(\frac{\partial T}{\partial V} \right)_S = - \frac{P}{C_V}$

für Gase: $\alpha > 0 \Rightarrow \left(\frac{\partial T}{\partial V} \right)_S < 0$

$\Rightarrow$ kann dieser Prozess als Kältemaschine verwenden

3) Joule-Thomson-Expansion

Durchpressen eines Gases durch einen porösen Pfropfen

therm. isoliert $dQ = 0$

li u. re des Pfropfens: (quasi-) Gleichgewicht

geleistete Arbeit:

$$l_i: P_a \Delta V_a, \quad r_e: P_b \Delta V_b$$

dem Gas wird insgesamt die Arbeit

$$\underline{\Delta W} = P_a \Delta V_a - P_b \Delta V_b \quad \text{zugeführt}$$

$$\underline{1. HS}: \quad \Delta E = \underset{\substack{\uparrow \\ 0}}{\Delta Q} + \underline{\Delta W} = E_b - E_a$$

$$\Rightarrow E_b + P_b \Delta V_b = E_a + P_a \Delta V_a \Rightarrow$$

$$H_b = H_a$$

Def. Enthalpie: $H = E + PV$

Enthalpie erhalten

$$\rightarrow \text{gesucht: } dH = \left(\frac{\partial H}{\partial T} \right)_P dT + \left(\frac{\partial H}{\partial P} \right)_T dP$$

$$dH = T dS + V dP$$

$$= T \left[\underbrace{\left(\frac{\partial S}{\partial T} \right)_P}_{C_P} dT + \underbrace{\left(\frac{\partial S}{\partial P} \right)_T}_{\text{Maxwell-Relation dG V08}} dP \right] + V dP$$

$$\frac{C_P}{T}$$

Maxwell-Relation dG V08

$$\left(\frac{\partial S}{\partial P} \right)_T = - \left(\frac{\partial V}{\partial T} \right)_P = -V \alpha$$

$$dH = C_p dT + (V - VT\alpha) dP = 0$$

$$\mu_{JT} \equiv \left(\frac{\partial T}{\partial P} \right)_H = \frac{V}{C_p} (T\alpha - 1)$$

ideales Gas: $\alpha = \frac{1}{T} \Rightarrow \mu_{JT} = 0$

reale Gase: beide Vorzeichen möglich
 $\rightarrow$ UE

$\mu_{JT} > 0$: gilt $\Delta T < 0$ für $\Delta P < 0$

$\Rightarrow$ Abkühlung: JT-Kühlmaschine