

### 3.6 Energiebilanz

$$\rho \frac{du}{dt} = \rho \left( \frac{\partial u}{\partial t} + \mathbf{v} \cdot \nabla u \right) = \rho_p (\underline{\underline{I}}^T \underline{\underline{L}}) - \text{div } \mathbf{q} + \rho r_w \quad (3.34)$$

3.7 Entropiebilanz:  $TG = \rho \left( \frac{ds}{dt} + \mathbf{v} \cdot \nabla s \right) + \rho_p (\underline{\underline{I}}^T \underline{\underline{L}}) - \frac{1}{T} \mathbf{q} \cdot \nabla T \geq 0$  (3.38)

### 3.8 Newtonsche Flüssigkeit

• spezifische freie Energie:  $f = f(T, s)$

$$\begin{aligned} \rightarrow p &= s^2 \frac{\partial f}{\partial s} \\ s &= - \frac{\partial f}{\partial T} \end{aligned} \quad (3.39)$$

Spannungstensor:  $\underline{\underline{I}} = \underline{\underline{I}}^o + \underline{\underline{I}}' = -p \underline{\underline{1}} + \underline{\underline{I}}'$  (3.41)

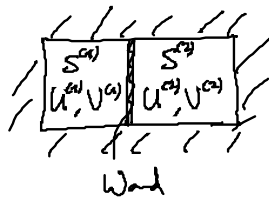
→ Entropieproduktionsrate pro Volumeneinheit

$$TG = \rho_p \underline{\underline{I}}' \underline{\underline{A}} - \frac{1}{T} \mathbf{q} \cdot \nabla T \geq 0 \quad (3.43)$$

• Deutung:

$$(3.43) \rightarrow G = \rho_p \frac{\underline{\underline{I}}'}{T} \underline{\underline{A}} + \mathbf{q} \cdot \nabla \frac{1}{T} \geq 0$$

a) Üf. mit Thermodynamik



Gesamtentropie:  $S = S^{(1)}(U^{(1)}, V^{(1)}) + S^{(2)}(U^{(2)}, V^{(2)})$

Wärme durchlässig, bewegliche Wand

$$\frac{\Delta S}{\Delta t} = \underbrace{\left(\frac{1}{T^{(1)}} - \frac{1}{T^{(2)}}\right)}_{\triangleq \text{Temp. gradient} \triangleq q} \frac{\Delta U^{(1)}}{\Delta t} + \underbrace{\left(\frac{p^{(1)}}{T^{(1)}} - \frac{p^{(2)}}{T^{(2)}}\right)}_{\triangleq \frac{I'}{T} \triangleq A} \frac{\Delta V^{(1)}}{\Delta t} \geq 0$$

$\Delta U^{(1)} + \Delta U^{(2)} = 0$   
 $\Delta V^{(1)} + \Delta V^{(2)} = 0$

(ii) Deutung durch Hydrodynamik:

$\frac{I'}{q}$	Fluss von Erhaltungsgrößen	$\left\{ \begin{matrix} S^x \\ e \end{matrix} \right.$
$\frac{A}{T}$	generalisierte Kraft	$\left\{ \begin{matrix} S^x \\ e \end{matrix} \right.$ konjugierte
$\frac{\nabla A}{T}$	= Gradiente der zur Erhaltungsgröße	Rendyn. Variable $\left\{ \begin{matrix} \frac{v}{T} \\ \frac{1}{T} \end{matrix} \right.$

b) Theorie der irreversiblen Thermodynamik

• nahe thermodynamischen Gleichgewichts:

Flüsse = lineare Funktionen der Kräfte

$$\begin{pmatrix} q \\ I' \end{pmatrix} = \mathcal{L} \begin{pmatrix} \nabla \frac{1}{T} \\ \frac{A}{T} \end{pmatrix} \quad (3.45)$$

$\mathcal{L}$  ... Matrix der Transportkoeffizienten

(i) Onsagersche Reziprozitätsrelation: Nobelpreis Chemie 1968

$$\mathcal{L}(\underline{B}) = \mathcal{L}^T(-\underline{B}) \text{ bzw. } \mathcal{L}_{ij}(\underline{B}) = \mathcal{L}_{ji}(-\underline{B}) \quad (3.46)$$

[ $\underline{B}$  ... Magnetfeld]

Grd: Zeitumkehrinvarianz der mikroskopischen Bewegungsgleichungen

(ii)  $\mathcal{L}$  muß unter Symmetrieeoperationen des Systems invariant sein. (3.47)

Bsp: isotrope Flüssigkeit invariant unter  $\underline{R} \in SO(3)$

→  $\mathcal{L}$  invariant unter  $\underline{R} \in SO(3)$

• Verhalten unter Zeitumkehr:

Bsp:  $g_v = g \frac{dx}{dt} \rightarrow -g_v$  für  $t \rightarrow -t$

Impulsbilanz

$$\frac{\partial}{\partial t} (g_v) + \text{div} [g_v v + p \underline{1} - \underline{I}'(\underline{A})] = g_b$$

Zeitumkehr:  $\frac{\partial}{\partial t} (g_v) + \text{div} [g_v v + p \underline{1} - \underline{I}'(\underline{A})] = g_b$   
 $+ \underline{I}'(\underline{A}), \underline{I}' \sim \underline{A}$

keine Zeitumkehrinvarianz  $\triangleq$  Irreversibilität  
 $\triangleq$  Dissipation

→ dissipative Ströme verhalten sich unter Zeitumkehr wie die dazugehörigen Erhaltungsgrößen (3.48)

Bsp:  $\underline{I}' \leftrightarrow g_v$

c) Anwendung auf Newtonsche Flüssigkeit

• Zeitumkehr:

$$g_v \rightarrow -g_v \xrightarrow{(3.48)} \underline{I}' \rightarrow -\underline{I}' \quad \text{für } t \rightarrow -t'$$

$$g_e \rightarrow g_e \implies q \rightarrow q$$

wegen:  $\left. \begin{array}{l} \underline{A} \rightarrow -\underline{A} \\ \nabla T \rightarrow \nabla T \end{array} \right\} \text{für } t \rightarrow -t$

folgt aus (3.45)  $T'_{ij} = 2\eta_{ijkl} A_{kl}$   
 $q_i = -\kappa_{ij} \nabla_j T$  (3.49)

[keine Kopplung  $T'_{ij} \sim \nabla T$   
 $q_i \sim A'_{ij}$ ]

NB: T wurde in  $\underline{v}, \underline{\kappa}$  gestrichelt

(i) Wärmeleitfähigkeitstensor  $\underline{\kappa}$ :

Symmetrieforderung:  $\kappa_{ij} = \kappa_{kl} R_{ki} R_{lj} \quad \underline{R} \in SO(3)$

→  $\underline{\kappa} = \kappa \underline{1}$   
 $q = -\kappa \nabla T$  (3.50)

$\kappa$  ... Wärmeleitfähigkeit

NB:  $\kappa \geq 0$  (3.51)

wegen  $G = -\frac{1}{T^2} q \cdot \nabla T = \frac{\kappa}{T^2} (\nabla T)^2 \geq 0$

[Wärme fließt von hoch zu niedriger Temp.]

(ii) Zähigkeitstensor:  $\eta_{ijkl}$  (4. Stufe) [81Kamp]

(1) Permutationssymmetrie:

(3.52)  $\begin{cases} \eta_{ijkl} = \eta_{jikl} = \eta_{ijlk} \\ \eta_{ijkl} = \eta_{klij} \end{cases}$  wegen  $T'_{ij} = T'_{ji}$  &  $A_{kl} = A_{lk}$

wegen Dissipationsfunktion

$w = \frac{1}{2} \text{Sp } \underline{T}' \underline{A}$   
 $= \frac{1}{2} \eta_{ijkl} A_{kl} A_{ji}$  (3.53)

$2w$  ... pro Zeit- und Volumen einheit erzeugte Reibungswärme

$\underline{T}' = \frac{\partial w}{\partial \underline{A}}$  (3.54)

(2) Rotationssymmetrie:

$\eta_{ijkl} = \eta_{ij'k'l'} R_{i'i'} R_{j'j} R_{k'k} R_{l'l}$ ,  $\underline{R} \in SO(3)$

(1) & (2)  $\xrightarrow{\text{o.Ä.}}$

$\underline{T}'_{ij} = \eta_{ijkl} A_{kl}$

$\eta_{ijkl} = \eta' \delta_{ij} \delta_{kl} + \eta (\delta_{ik} \delta_{jl} + \delta_{il} \delta_{jk})$   
 $\underline{T}' = 2\eta' \underline{A} + \eta' \underline{1} \text{Sp } \underline{A}$  (3.56)

...  $\underline{T}'$  für Newtonsche Flüssigkeit

• Umschreibung:

$\underline{T}' = 2\eta \underbrace{(\underline{A} - \frac{1}{3} \underline{1} \text{Sp } \underline{A})}_{\text{Sdeng}} + (\eta' + \frac{2}{3}\eta) \underbrace{\underline{1} \text{Sp } \underline{A}}_{\text{Kompression}}$  (3.57)  
 $\eta$  ... Sdengviskosität       $\eta' + \frac{2}{3}\eta$  ... Volumenviskosität

Wähle: reine Scherung ( $\text{Sp} \underline{A} = 0$ ) } und  $T\mathcal{G} = \text{Sp} \underline{T} \underline{A} \geq 0$   
 reine Kompression ( $\underline{A} \sim \underline{1}$ ) }

$$\left[ \frac{\dot{V}}{V} = \text{Sp} \underline{A} \right]$$

$$\rightarrow \boxed{\eta \geq 0, \quad \eta' + \frac{2}{3}\eta \geq 0}$$

$$\text{[Beweis: } T\mathcal{G} = \dots = 2\eta \text{ Sp}[(\underline{A} - \frac{1}{3}\underline{1} \text{Sp} \underline{A})^2] + (\eta' + \frac{2}{3}\eta) (\text{Sp} \underline{A})^2 \geq 0 \text{]}$$