

### 3. Phänomenologische Thermodynamik

Für einfache thermische Systeme (beschrieben durch extensive Makroobservablen  $U, V, \bar{N}$  und die thermodynamisch konz. intensiven Kontaktvariablen  $T, p, \mu$ ) soll nun mit den aus der Statistik abgeleiteten makroskop. Größen die phänomenologische Thermodynamik errichtet werden.

#### 2 Möglichkeiten

(i) Deduktive Entwicklung aus der informationstheoretisch eingeführten Entropiegrundfunktion  $S(U, V, \bar{N})$ .

→ durch Angabe von Messvorschriften für  $T, U, S$ .

→ Hauptsätze können bewiesen werden

[Stumpf-Riechers]

(ii) Induktiv, in sich logisch abgeschlossene Entwicklung der Phänomenologie aus den Hauptsätzen.

↑ Postulate

↳ wir wählen (ii) im Folgenden.

#### 3.1. Die Hauptsätze der Thermodynamik

**Nullter Hauptsatz:** Sind 2 Systeme im GG mit einem 3. System, so sind sie auch untereinander im GG.

(folgt in der stat. Begründung aus der Gleichheit der intensiven Kontaktvariablen (2.4.1))

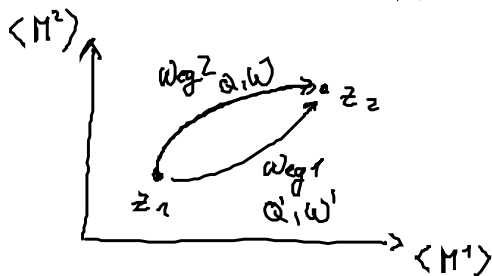
**1. Hauptsatz** (Energieerhaltungssatz in der Thermodynamik)  
Wärme als Energieform: Robert Mayer 1843

Die innere Energie  $U$  ist eine Zustandsgröße.  
 Bei materiell abgeschlossenen Systemen gilt:

$$\boxed{dU = \delta Q + \delta W}$$

↑  
 dem System  
 zugeführte Wärmemenge

↖  
 am System geleistete  
 Arbeit



$U(z)$  hängt nur vom  
 Zustand ab.

$Q, W$  hängen vom Weg ab  
keine Zustandsfunktion

Quasistatisch geleistete Arbeit:

$$\delta W = -p dV$$

(mechan. Volumenarbeit, Arbeitsparameter  $V$ )

$$\delta W = \eta dF$$

(Oberflächenarbeit, Arbeitsparameter Oberfläche  $F$   
 Oberflächenspannung  $\eta$ )

$$\delta W = \underline{B} d\underline{M}$$

(Magnetisierungsarbeit)

$$\delta W = \varphi dq$$

(el. stat. Arbeit,  $q$ : Ladung  
 $\varphi$ : Potenzial)

• Andere Formulierung des 1. HS

$$\boxed{\oint dU = 0}$$

→ d.h. es gibt kein Perpetuum  
 Mobile 1. Art: im Kreisprozess  
 Energie produzierend

## 2. Hauptsatz

### 1. Formulierung (Thomson, Planck)

Wärme kann nicht vollständig in Arbeit verwandelt werden, ohne dass irgendwelche weiteren Änderungen auftreten.

(Unmöglichkeit eines Perpetuum mobile 2. Art)

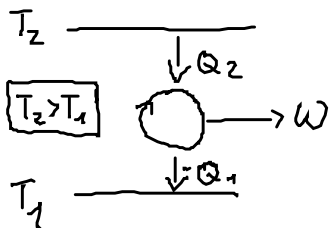
[• folgt in der stat. Begründung aus der Existenz der Entropie als Zustandsfunktion (2.7.)]

### 2. Formulierung (Clausius 1850)

Wärme kann nicht von einem kälteren zu einem wärmeren Körper übergehen, ohne dass weitere Änderungen auftreten.

Äquivalenz folgt aus Carnot - Kreisprozess:

(hier phänomenologisch ohne Kenntnis der Entropie)

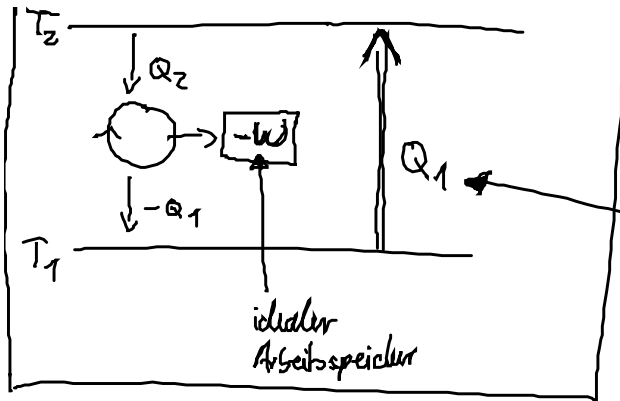


$$\text{Wirkungsgrad } \eta := \frac{-W}{Q_2}$$

$$1. \text{ HS } \quad Q_1 + Q_2 + W = 0 \rightarrow \eta = 1 + \frac{Q_1}{Q_2}$$

$$2. \text{ HS (1. Formulierung)} \rightarrow \eta < 1$$

isoliertes Gesamtsystem



zur 1. Formulierung

Rückführung der Wärme  $Q_1$  vom "Bad  $T_1$ " nach "Bad  $T_2$ " ohne weitere Änderungen!  
 unmöglich wegen 2. Formulierung

### 3. Formulierung

Alle zwischen den Bädern  $T_1, T_2$  reversibel (quasistatisch) arbeitende Carnot-Kreisprozesse haben denselben Wirkungsgrad für alle Vorwärtszyklen (irreversible Prozesse ausgeschlossen).

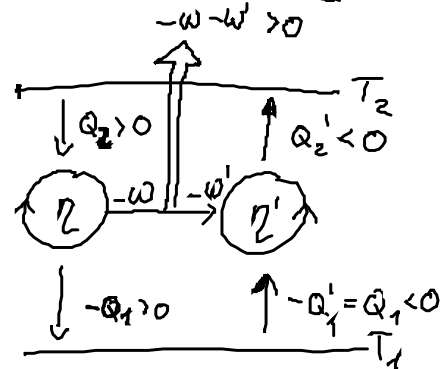
#### Äquivalenz zur 1. Formulierung

Annahme: 2 reversible Carnot-Maschinen mit  $\eta' < \eta$ .

-> dann könnte man beide koppeln und erhalte eine Netto-Arbeit aus  $Q_2$

$$\eta = 1 + \frac{Q_1}{Q_2} > 1 + \frac{Q_1'}{Q_2'} = \eta'$$

$$Q_1' = -Q_1 > 0, \quad Q_2 > 0, \quad Q_2' < 0$$



Wärmekraftmaschine  
(Vorwärts)

Wärmepumpe  
(Rückwärts)

$$\Rightarrow \frac{-|Q_1|}{Q_2} > \frac{|Q_1|}{-|Q_2'|}$$

$$\Rightarrow Q_2 > |Q_2'| \quad \Rightarrow \text{Energiebilanz (1. HS)}$$

von System  $\Sigma$  geleistete Arbeit  $W$   $-W = Q_1 + Q_2 \rightarrow 0$

von System  $\Sigma'$  aufgenommene Arbeit  $-W' = Q_1' + Q_2' \stackrel{R}{=} -Q_1 - |Q_2'| < 0$

$$\text{netto geleistete Arbeit: } -W - W' = Q_2 - |Q_2'| > 0$$

$$> 0 \text{ da } \eta > \eta'$$

→

Das Bad  $T_1$  würde unverändert bleiben.

$Q_2 - |Q_2'|$  würde vollständig in Arbeit verwandelt!

• Bei umgekehrter Laufrichtung  $\eta < \eta'$  gleiches Problem da reversible Prozesse.

$$\rightarrow \boxed{\eta = \eta'}$$

Irreversibel (nicht quasistatisch) arbeitende Maschinen?

Vorwärts - Wirkungsgrad  $\eta_+$

Rückwärts - Wirkungsgrad  $\eta_-$  (Wärmepumpe)

Es muss gelten  $\boxed{\eta_+ < \eta_-}$ , denn aus  $\eta_+ > \eta_-$

ergäbe sich wie oben ein Widerspruch zur 1. Formulierung.

Aber: Jetzt keine Symmetrie mehr zwischen Vor- und Rück-Richtung.  $\Rightarrow \eta_+ < \eta_-$  zulässig.

$\Rightarrow \eta = \text{Max}(\eta_+) = \text{Min}(\eta_-)$  bezgl. aller Maschinen mit gleichem  $T_1, T_2$ .

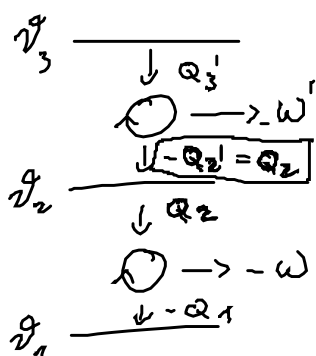
## Definition der absoluten Temperatur T

- aus max. Wirkungsgrad  $\rightarrow$  Thermometerskala kann definiert werden
- Ausgangspunkt: Willkürliche Temp. Skala  $\vartheta$  definiert (z.B. durch Hg-Skala)

Sei  $\vartheta_1 < \vartheta_2$

$$f(\vartheta_1, \vartheta_2) := 1 - \eta(\vartheta_1, \vartheta_2) = -\frac{Q_1}{Q_2} \quad \text{ist universelle Fkt.}$$

2 reversible Carnot Maschinen:  $\vartheta_1 < \vartheta_2 < \vartheta_3$



$$f(\vartheta_1, \vartheta_3) = -\frac{Q_1}{Q_3'} = \left(-\frac{Q_1}{Q_2}\right) \left(\frac{Q_2}{Q_3'}\right)$$

$$\rightarrow \frac{f(\vartheta_1, \vartheta_3)}{f(\vartheta_1, \vartheta_2)} = f(\vartheta_2, \vartheta_3)$$

↑  
unabhängig von  $\vartheta_1$

$$\rightarrow \frac{f(\vartheta_1, \vartheta_3)}{f(\vartheta_1, \vartheta_2)} = a(\vartheta_2) b(\vartheta_3)$$

↑  
(muss als Faktor eingehen)

... Fortsetzung folgt.