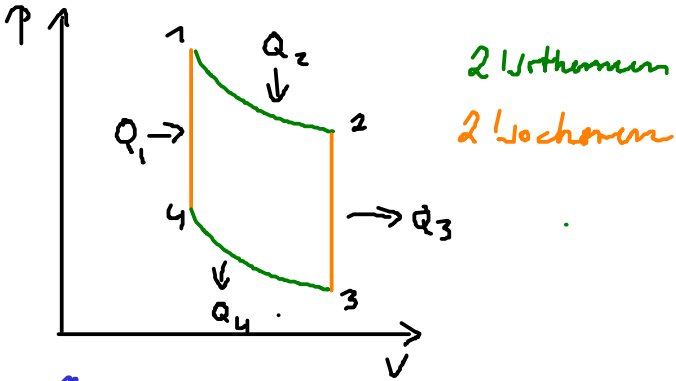


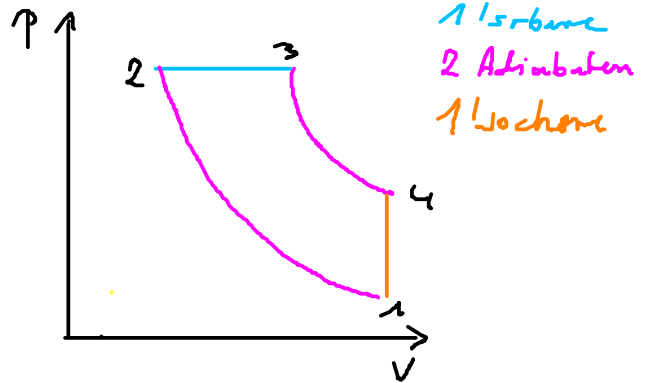
Technische Kreisprozesse:

Stirling-Prozess: (Δ Othomotor)



$\eta_{Stirling} \approx \eta_{Carnot}$ wenn Wärme Q isochor regeneriert wird

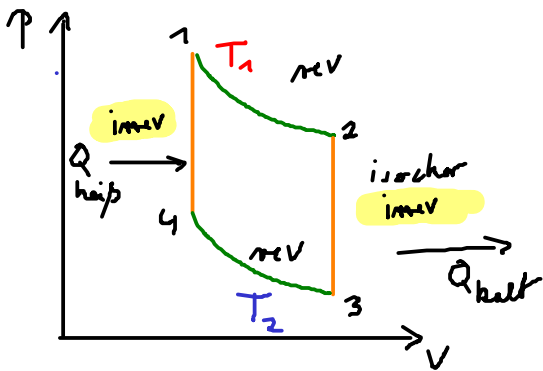
Diesel Prozess



1 \rightarrow 2: hohes Verdichten des Luft-Diesel-Gemisches
 2-3 Selbstentzündung, isobare Verbrennung

Irreversible Prozesse (Stirling)

Stirling-Prozess:



$\eta < \eta_{Carnot}$

Wärmemengen Q_{41} bzw Q_{23} kompensieren sich, nicht aber die Entropien

(Wärmeabgabe ohne Arbeitsleistung \rightarrow irreversibel)

1 \rightarrow 2

isotherm

2 \rightarrow 3

isochor

3 \rightarrow 4

isotherm

4 \rightarrow 1

isochor

$$\Delta Q_{Ges} = mRT_1 \ln\left(\frac{V_2}{V_1}\right) + m c_v (T_2 - T_1) + mRT_2 \ln\left(\frac{V_4}{V_3}\right) + m c_v (T_1 - T_2)$$

$$\Delta W_{Ges} = -mRT_1 \ln\left(\frac{V_2}{V_1}\right) + 0 - mRT_2 \ln\left(\frac{V_4}{V_3}\right) + 0$$

$$\begin{array}{cccc}
 1 \rightarrow 2 & 2 \rightarrow 3 & 3 \rightarrow 4 & 4 \rightarrow 1 \\
 \text{isotherm} & \text{isochor} & \text{isotherm} & \text{isochor}
 \end{array}$$

$$\oint_{\text{inner}} \frac{dQ}{T} = nR \ln \frac{V_2}{V_1} - n \frac{C_V}{T_2} (T_1 - T_2) + nR \ln \frac{V_1}{V_2} + n \frac{C_V}{T_1} (T_1 - T_2)$$

\leftarrow Kontakt mit Reservoir T_1/T_2

$$\begin{array}{l}
 V_2 = V_3 \\
 V_4 = V_1
 \end{array}$$

$$= nC_V \underbrace{(T_1 - T_2)}_{>0} \left(\underbrace{\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}}_{<0} \right) \Rightarrow \boxed{\oint_{\text{inner}} \frac{dQ}{T} < 0}$$

unabhängig von der Durchlaufrichtung

Entropie von Maschine
(nicht Gesamt-Entropie)
nimmt ab (<0)
 \rightarrow geht an Umgebung

im Gegensatz:

$$\oint_{\text{inner}} \frac{dQ}{T} = 0 = dS \rightarrow \text{Zustandsfunktion!}$$

Clausius - Theorem (für Kreisprozesse)

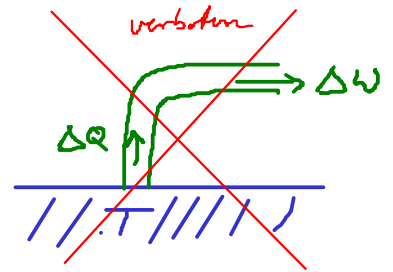
$$\underline{dS = \oint \frac{dQ}{T} \leq 0}$$

- \rightarrow Entropie isolierter Systeme kann nur zunehmen
- \rightarrow keine Maschine konstruierbar, deren einziger Effekt Wärme-Transport von einem kalteren zu einem wärmeren Körper ist

4 Äquivalente Formulierungen des 2. HS. der TD

- 1) Es gibt keine periodisch arbeitende WKM, die nichts weiter bewirkt, als einem Wärmereservoir thermische Energie (Wärmemenge ΔQ) zu entnehmen und komplett als Arbeit ($\Delta W = \Delta Q$) nach außen abzugeben.

⇒ Perpetuum mobile 2. Art ist unmöglich

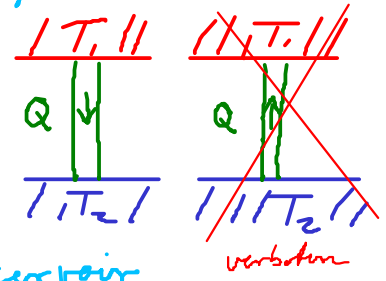


- 2) Bringt man 2 Körper unterschiedlicher Temp. miteinander in therm. Kontakt, so fließt die Wärmeenergie stets (spontan!) vom Körper höherer Temp zum Körper niedriger Temp.

oder

Es ist unmöglich eine Maschine zu konstruieren, die nur (ohne Arbeitsaufwand) thermische

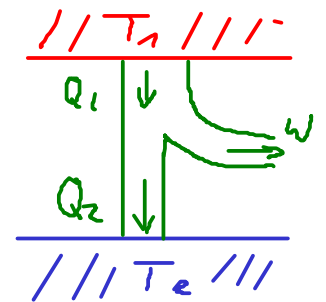
Energie von einem kälteren zu einem wärmeren Reservoir transportiert.



- 3) Es gibt keine periodisch arbeitende WKM, die zwischen 2 Wärmereservoirs mit Temp T_1 und T_2 arbeitet mit einem höheren Wirkungsgrad η , als dem der Carnot-Maschine η_c :

$$\eta = \frac{\Delta W}{Q} \stackrel{\text{i.H.S.}}{=} \frac{Q_1 - Q_2}{Q_1} = 1 - \frac{Q_2}{Q_1} = 1 - \frac{T_2}{T_1}$$

(für $\frac{T_2}{T_1} \rightarrow 0$ geht $\eta_c \rightarrow 1$)



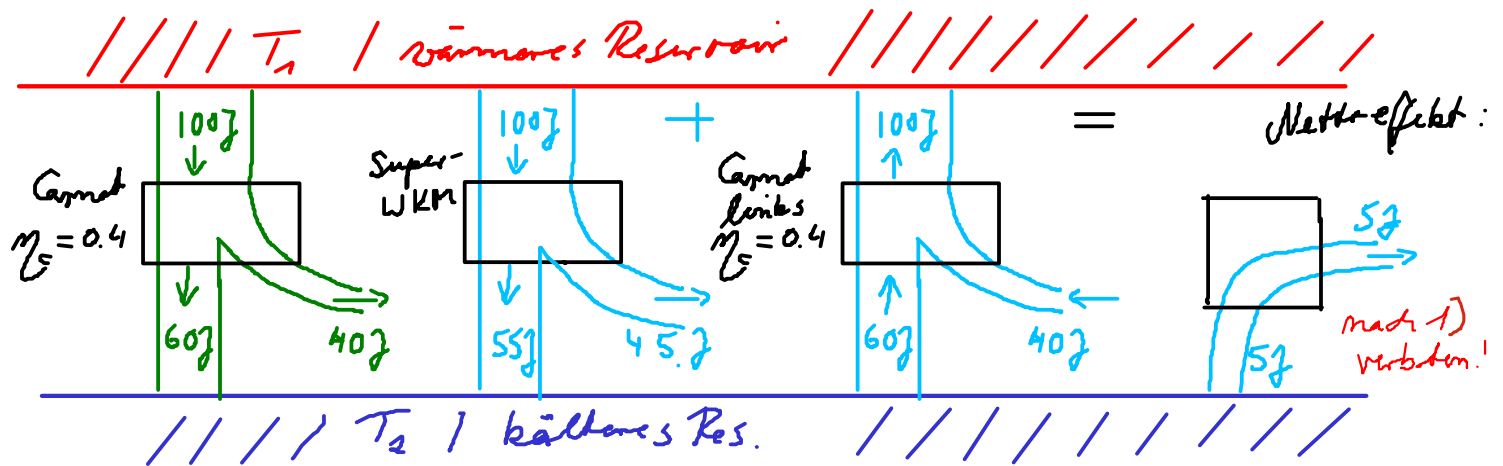
- 4) In einem abgeschlossenen System kann die Entropie nicht abnehmen $\Delta S \geq 0$

Besonderheit des 2. HS:

- nicht die Größe der Änderung einer physikalischen Größe wird spezifiziert sondern die Richtung der Änderung

Voraussetzungen der Äquivalenz von Formulierung 1) und 3) des 2. HS

Anm.: 3) Stimmt nicht \rightarrow es gibt eine Super-WKM mit $\eta_s > \eta = \frac{T_1 - T_2}{T_1}$, dann kann Arbeit $\Delta W = \eta_s \cdot Q_1$ genutzt werden um eine linksläufige Carnot Kälte-Maschine zu betreiben



\Rightarrow alle reversibel arbeitenden WKM haben max: η_{Carnot}

aber in der Realität technisch nicht realisierbar:

- verlust noch Energie durch Reibung, Viskosität -
- quasistatischer Ablauf wäre nötig: System immer im GG