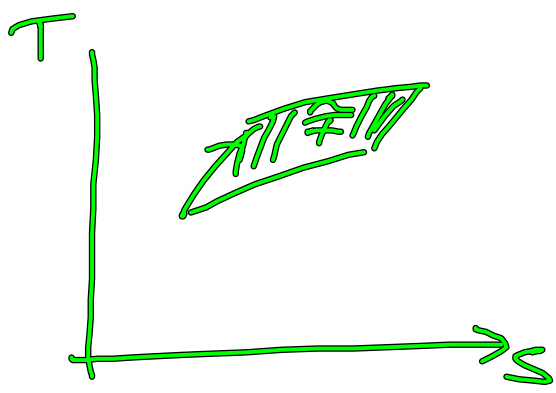
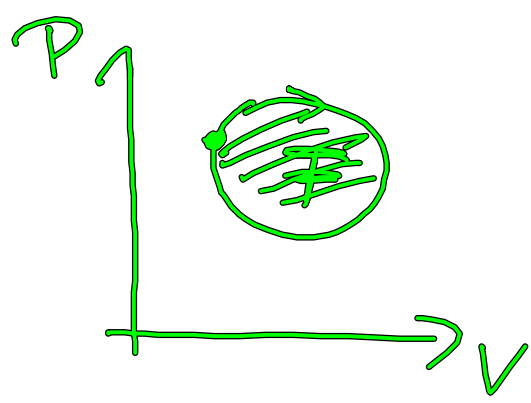


Wh: Kreisproz.



Richte Arbeit

$$F = W = \oint P dV$$
 geleistete Arbeit

$$F = Q = \oint T ds$$

aufgenommene Wärme

mit 1. HS $\Rightarrow \Delta E = Q - W = 0$ da Kreisprozess!

$Q = W$

$\Rightarrow F = F$

Bemerkung

Es ist unmöglich einen periodischen ^{thermodynamischen} Prozess so zu konstruieren, dass nur aus einem Reservoir Wärme entnommen und diese vollständig in Arbeit umgewandelt wird!

„Perpetuum mobile 2. Art“

⇒ Verletzung des 2. HS !!

Entropieänderung des Gesamtsystems

$$\Delta S = \Delta S^{\text{Reservoir}} + \underbrace{\Delta S^{\text{Maschine}}}_{\text{Null, wenn Kar-}} + \underbrace{\Delta S^{\text{Feder}}}_{\approx 0 \text{ vernachlässigbar da es hier keine}}.$$

Freiheitsgrad

$$\rightarrow \Delta S \approx \Delta S^{\text{Reservoir}} = -\frac{Q}{T} < 0 !$$

↑
Maschine

Ausweg: Maschine wird an 2 Reservoir (Wärmebäder) gekoppelt.

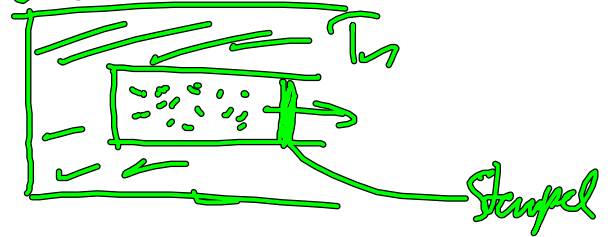
Q Wärme, die an die Maschine geht

Paradebeispiel: Carnot-Prozess

Zyklus in vier Schritten:

Ausgangspunkt: System ($\hat{=}$ Maschine) ^{hat} Kontakt mit einem Wärmebad der Temperatur T_1 . Das Ausgangsvolumen ist V_2

1) Isotherme Expansion

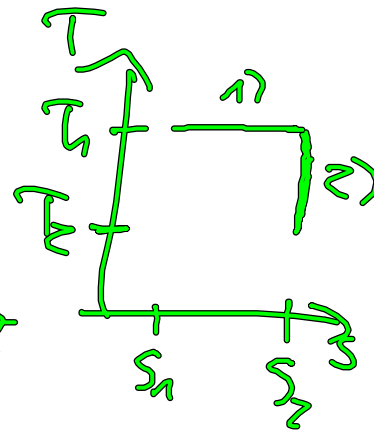
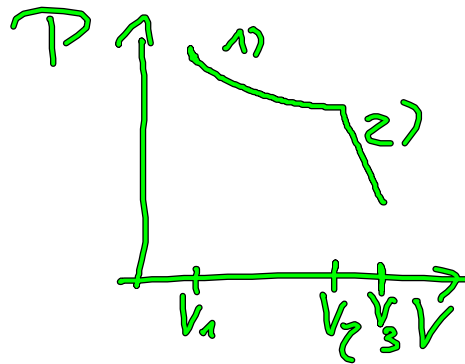


$$V_1 \rightarrow V_2 > V_1$$

\rightarrow es wird Arbeit geleistet und Wärme aus dem Reservoir entnommen

$$Q^{(IE)} = T_1 \left(\underbrace{S(V_2, T_1)}_{S_2} - \underbrace{S(V_1, T_1)}_{S_1} \right)$$

> 0



2) Adiabatische Expansion

- Volumenvergrößerung $V_2 \rightarrow V_3$
 (Verbunden mit Arbeitsleistung)

- Temperatur sinkt ab auf einen Wert $T_2 < T_1$
 Entropie bleibt konstant auf dem Wert S_2 (adiabatisch!)

3) Isotherme Kompression

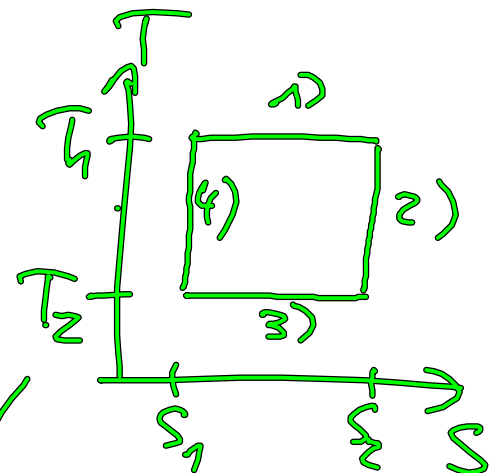
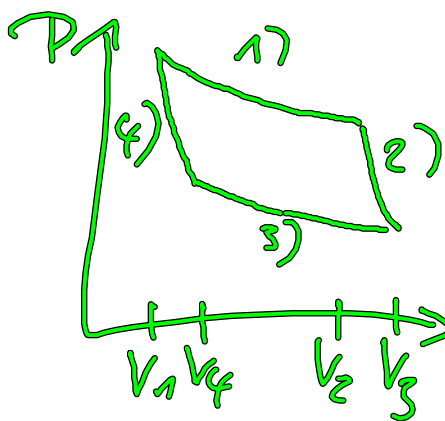
- System hat Kontakt mit Wärmebad der Temperatur T_2

- Kompression $V_3 \rightarrow V_4 < V_3$ (^{verrichtet} Arbeit am System)

{ Volumen V_4 ist so eingestellt, dass die Entropie nach der Kompression wieder den Ausgangswert S_1 erreicht!

- Wärme, die das System durch die Kompression abgibt.

$$\begin{aligned}
 Q^{(ik)} &= T_2 (S^{\text{nachher}} - S^{\text{vorher}}) \\
 &= T_2 (S(V_4, T_2) - S_2) \\
 &\rightarrow = T_2 (S_1 - S_2) < 0
 \end{aligned}$$



4) Adiabatische Kompression

- $V_4 \rightarrow V_1$ Volumenverkleinerung ~~ist~~ (adiabatisch)
- Temperatur erhöht sich auf T_1 !

Gesamte vom System ~~aus~~ aufgenommene Wärme

$$Q = Q^{(IE)} + Q^{(W)}$$

$$= T_1(S_2 - S_1) + T_2(S_1 - S_2)$$

$$= \underbrace{(T_1 - T_2)}_{> 0} \underbrace{(S_2 - S_1)}_{> 0} > 0$$

Die ^{von System} gesamte geleistete Arbeit ist

$$W = Q \quad (\text{da } \Delta E = 0 \text{ Kreisprozess!})$$

Frage: Was ist mit der gesamten Entropieänderung
(ist der Carnot-Prozess konsistent mit dem 2. FS?)

$$\begin{aligned} \Delta S^{\text{Gesamt}} &\stackrel{\text{Reservoir}}{=} \Delta S \\ &= -\frac{Q^{(E)}}{T_1} - \frac{Q^{(K)}}{T_2} = -\frac{T_1(S_2 - S_1)}{T_1} - \frac{T_2(S_2 - S_1)}{T_2} \\ &= -S_2 + S_1 - S_1 + S_2 = 0 \quad \text{!!! ok.} \end{aligned}$$

Definition des Wirkungsgrades

allgemein (für beliebige Kreisprozesse, also nicht zwingend Carnot)

$$\eta = \frac{W}{Q^{(E)}} \leftarrow \begin{array}{l} \text{insgesamt geleistete Arbeit} \\ \text{Wärme, die dem heißen Bad} \\ \text{entnommen wurde} \end{array}$$

speziell für den Carnot-Prozess

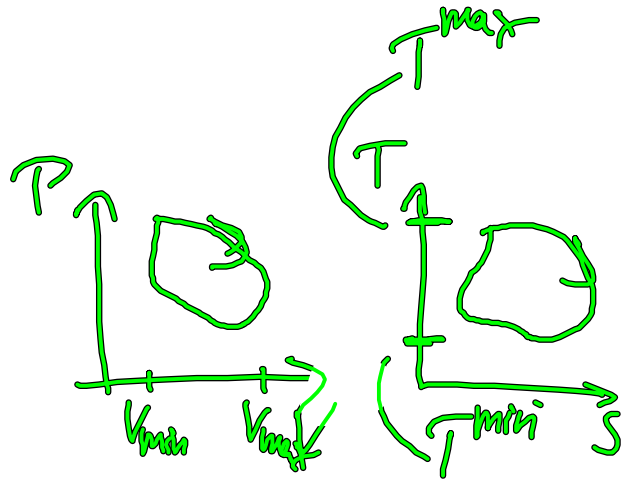
$$\begin{aligned} \eta &= \frac{Q^{(E)} + Q^{(K)}}{Q^{(E)}} = \frac{(T_1 - T_2)(S_2 - S_1)}{T_1(S_2 - S_1)} \\ &= \frac{T_1 - T_2}{T_1} = 1 - \frac{T_2}{T_1} < 1 \end{aligned}$$

$$\boxed{T_1 > T_2}$$

Der Wirkungsgrad ist also immer kleiner als eins, da man ~~Zwei~~ ~~Zwei~~ Zwei: Bäder haben muss (da sonst Verletzung des 2.HS !!) ↑
verschieden Temperatur

Anmerkung zum Wirkungsgrad

betrachte allgemeinen Kreisprozess



Wärmeaufnahme kann bei unterschiedlichen Temperaturen erfolgen, nicht nur bei T_{min} , T_{max} !

insgesamt geleistete Arbeit

$$W = Q - \int_{dq > 0} dq + \int_{dq < 0} dq = Q_2 + Q_1$$

↑
Kreisprozess

insgesamt aufgenommene Wärme

Abschnitt mit Wärmeaufnahme

Abschnitt mit Wärmeabgabe

← positiv

← negativ

Entropieänderung des Systems

untere Schranke

ΔS System
Null, da Kreisprozess

$$\geq \oint \frac{dQ}{T} \geq \frac{Q_2}{T_{\max}} + \frac{Q_1}{T_{\min}}$$

die für einen Abschnitt Temperatur

berücksichtigt irreversible Prozesse (z.B.)

$$\Rightarrow 0 \geq \frac{Q_2}{T_{\max}} + \frac{Q_1}{T_{\min}} \Rightarrow \frac{Q_1}{Q_2} \leq -\frac{T_{\min}}{T_{\max}}$$

Wirkungsgrad η

$$\eta = \frac{Q_1 + Q_2}{Q_2} = 1 + \frac{Q_1}{Q_2} \leq 1 - \frac{T_{\min}}{T_{\max}} = \eta_{\text{Carnot}}$$

Man sieht:

Wirkungsgrad $\eta = \eta_{\text{Carnot}}$ falls a) allen reversibel

→ Der Carnotprozess liefert den optimalen Wirkungsgrad

b) Wärmefluss läuft nur ~~zuerst~~ in zwei Teilschritten ab, nämlich bei T_{\min} und T_{\max} ab!

V. Reale Gase und Flüssigkeiten (Klassisch)

Klassische Behandlung \Leftrightarrow Quanteneffekte vernachlässigbar!

Wann ist ~~das~~ das der Fall?

qualitativ: mittlerer Teilchenabstand \Rightarrow Ausdehnung der Wellenlänge, mit der das quantenmechanische Teilchen beschrieben wird

$$V^{\frac{1}{3}} \sim \rho^{-\frac{1}{3}}$$

(Teilchendichte $\rho = \frac{N}{V}$)

Ein Maß dafür ist die de Broglie Wellenlänge $\lambda = \frac{h}{mv_{\text{rms}}}$

Begründung:

In der QM wird einem Teilchen der Masse m und Impuls p eine Wellenlänge $\hat{\lambda} = \frac{h}{|p|}$ zugeordnet $\left(p = \hbar k, \hbar = \frac{h}{2\pi} \right)$
 $|k| = \frac{2\pi}{\lambda}$

benutzt:

$$p = \sqrt{2m E_{\text{kin}}}$$

\uparrow
kinetische Energie

$$\text{und } E_{\text{kin}} \approx \frac{3}{2} k_B T \quad \Rightarrow \quad \hat{\lambda} = \frac{h}{\sqrt{3m k_B T}} \sim \lambda$$

Das heißt: Klassische Behandlung ist gerechtfertigt, falls
 $g^{-1/3} \gg \lambda$

$$\Leftrightarrow \boxed{g \lambda^3 \ll 1}$$