

# Termodynamik föreläsning 9

9-1

## Värmemaskiner

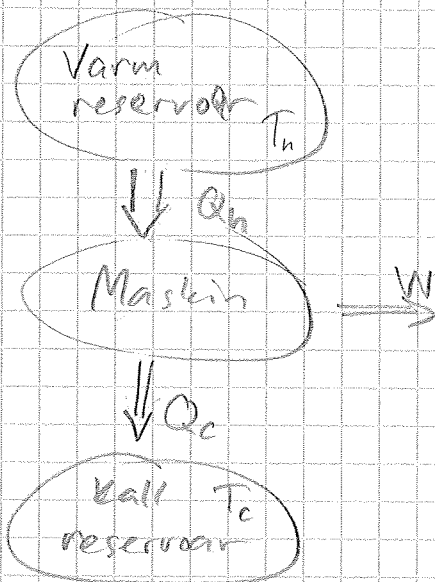
Ide: Omvandla värme till arbete

Fungera i cykler: ett system som

Absorbere  $Q$  - arge  $W$  - tillbaka till utg. punkt

Problem: Entropin ökar oundvikligen

Kan bara minska genom att arge värme till omgivningen



Helst skulle vi vilja att  $W = Q_h$  och  $Q_c = 0$   
åtnivå  $Q_c$  så liten som möjligt

Def: Verkningsgrad

$$e = \frac{W}{Q_h}$$

9-2 Vi kan komma långt med 1 & 2 huvudsatzen

1 huvudsatzen: om  $\Delta U = 0$  under en cykel

$$\Rightarrow Q_h = Q_c + W$$

$$\Rightarrow e = \frac{Q_h - Q_c}{Q_h} = 1 - \frac{Q_c}{Q_h}$$

"du kan inte vinna"

2 huvudsatzen  $\Delta S \geq 0$  för systemet totalt

Värme reservoaren:  $\Delta S_{\text{varm}} = -\frac{Q_h}{T_h}$  avger värme

Kalla reservoaren:  $\Delta S_{\text{kall}} = \frac{Q_c}{T_c}$  får värme

Maskinen:  $\Delta S_{\text{maskin}} = 0$  ty vi antar cykliskt förlopp

$$\therefore \Delta S_{\text{total}} = -\frac{Q_h}{T_h} + \frac{Q_c}{T_c} \geq 0$$

$$\Rightarrow \frac{Q_c}{T_c} \geq \frac{Q_h}{T_h}$$

$$\Rightarrow \frac{Q_c}{Q_h} \geq \frac{T_c}{T_h}$$

∴ Verkningsgraden

$$e \leq 1 - \frac{T_c}{T_h}$$

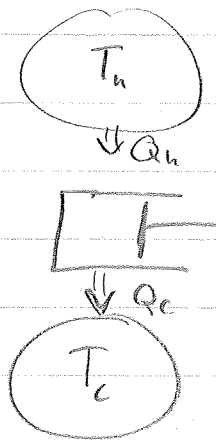
"du kan inte ens gå jämnt ut"

Hur uppå max verkningsgrad  $e_{\text{max}} = 1 - \frac{T_c}{T_h}$  ?

Försök konstruera en ideal cykel

9-3

Antag gas som kan absorbera  $Q$  från varm reservoar  
avge  $-Q$  till kall  $-Q$   
och utföra expansion-kompressionsarbete



1. Vill absorbera  $Q_h$  från varma reservoaren

Villkor:  $\Delta S_{total} = 0!$

$$\left. \begin{aligned} \Delta S_h &= -\frac{Q_h}{T_h} \\ \Delta S_{gas} &= \frac{Q_h}{T_{gas}} \end{aligned} \right\} \begin{aligned} \Delta S_h + \Delta S_{gas} &= 0 \\ \Rightarrow T_{gas} &= T_h! \end{aligned}$$

$T_{gas} = T_h$  konstant medan  $Q$  absorberas

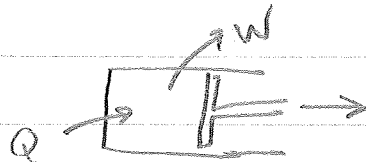
Men: Uac  $T$  (etvipartitionsatsen)

alltså måste  $\Delta U_{gas} = 0$  under detta steg

$\therefore W < 0$ , maskinen utför arbete.

$\Rightarrow$  expansion.

$$W = - \int P dV$$



$\therefore$  Steg 1: isoterm expansion vid  $T = T_h$

Steg 2: Lämna detta tills vidare

9-4

3. Dumpa värme  $Q_c$  i kalla reservoaren

$$\Delta S_{\text{total}} = \Delta S_c + \Delta S_{\text{gas}} = 0$$

Samma resonemang:  $T_{\text{gas}} = T_c$  i detta steg

$T_{\text{gas}} = \text{konst} \Rightarrow$  isoterm kompression.

Steg 2 måste alltså vara:

går från  $T_h$  till  $T_c$  med  $\Delta S_{\text{total}} = 0$

Men: inget värmeflöde med någon av

reservoarerna ty  $T_{\text{gas}} \neq T_c, T_h$

alltså adiabatiskt.

$T_{\text{gas}}$  minskar  $\Rightarrow U$  minskar  $\Rightarrow -\int P dV < 0$

$\Rightarrow$  expansion.

$\therefore$  Steg 2: Adiabatisk expansion.

Steg 4: Åter till utgångspunkten  $T_c \rightarrow T_h$   
adiabatisk kompression.

## Carnotcykeln

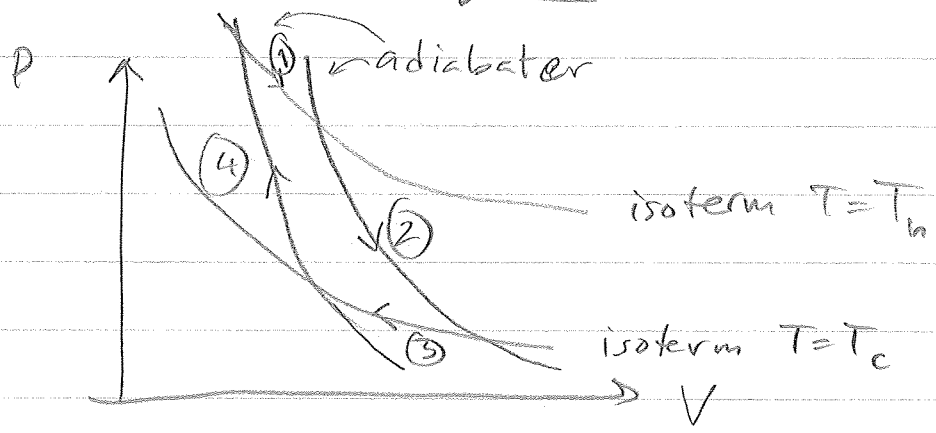
1. Isoterm expansion vid  $T = T_h$

2. Adiabatisk - " -  $T_h \rightarrow T_c$

3. Isoterm kompression  $T = T_c$

4. Adiabatisk - " -  $T_c \rightarrow T_h$

kan rita P-V-diagram



Titta närmare på för ideal gas:

Adiabatisk expansion (kvasistatisk)

Ideal gas, adiabatisk process:  $PV^\gamma = \text{konst}$   
 (från kap. 1:5) med  $\gamma = \frac{f+2}{f} > 1$   
 $\Rightarrow P = \frac{\text{konst}}{V^\gamma}$

Ideal gas  $NkT = PV = \text{konst} \cdot V^{1-\gamma}$   
 $T$  minskar då  $V$  ökar.

[Slutsatsen gäller de flesta ämnen, ej bara idala gaser  
 -men undantag finns, t.ex. vatten under 4°C]

Problem med Carnotcykeln:

Inget värmeutbyte utan temperaturskillnad!

(Minns def. av temperatur & termisk jämvikt)

$\therefore$  Märkte ha  $T_{\text{gas}} < T_h$  i steg 1  
 $T_{\text{gas}} > T_c$  i steg 3

$\Rightarrow$  ideal Carnotcykel omöjlig.

9-6

Ju mindre temperaturskillnad (närmare idealcykel) desto längre tid tar steg 1 och 3.

(Jfr värmeledningsev.  $\frac{Q}{\Delta t} \propto \Delta T$  kap 1:7)

### Praktiska avvikelser från ideal Carnotcykel

- Friktion
- Turbulens
- Temperatur- & tryckskillnader inom gasen
- Allt annat som kan medföra  $\Delta S > 0$

\* Hur ser vi att C-cykeln faktiskt alstrar arbete?

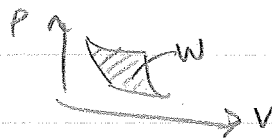
Svar 1: Lös Problem 4.5

Svar 2: Vi har redan fastställt

$$e = \frac{W}{Q_h} = 1 - \frac{T_c}{T_h} > 0.$$

Svar 3 (grafisk lösning):

$W = - \int P dV =$  arean innesluten i cykeln



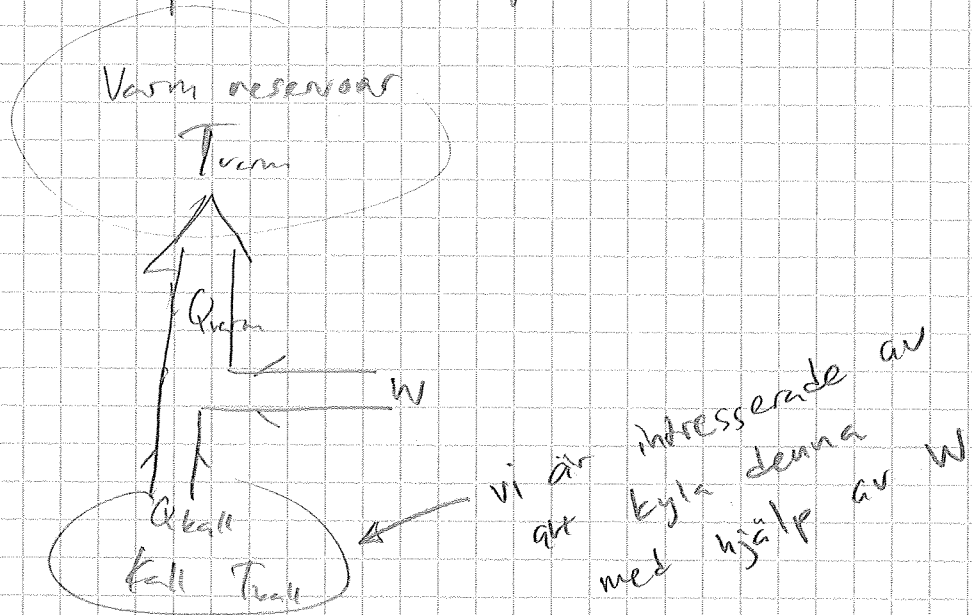
Gäller helt generellt

om jaget annat arbete än kompression-expansion

# Kylmaskin

9.7

Vänd på riktning för värmemaskin



Köldfaktorn "Coefficient of performance"

$$\text{COP} = \frac{Q_c}{W}$$

1 huvudsatsen  $W = Q_{\text{varm}} - Q_{\text{kall}}$

$$\Rightarrow \text{COP} = \frac{Q_{\text{kall}}}{Q_{\text{varm}} - Q_{\text{kall}}} = \frac{1}{\frac{Q_{\text{varm}}}{Q_{\text{kall}}} - 1}$$

2 huvudsatsen  $\frac{Q_{\text{varm}}}{T_{\text{varm}}} \geq \frac{Q_{\text{kall}}}{T_{\text{kall}}} \Rightarrow \frac{Q_v}{Q_c} \geq \frac{T_v}{T_k}$

$$\text{COP} \leq \frac{1}{\frac{T_v}{T_k} - 1} = \frac{T_k}{T_v - T_k}$$

COP kan vara  $\geq 1$ . Betyder inget speciellt.

$\Rightarrow$  Ju mer vi vill kyla desto sämre köldfaktorn.

