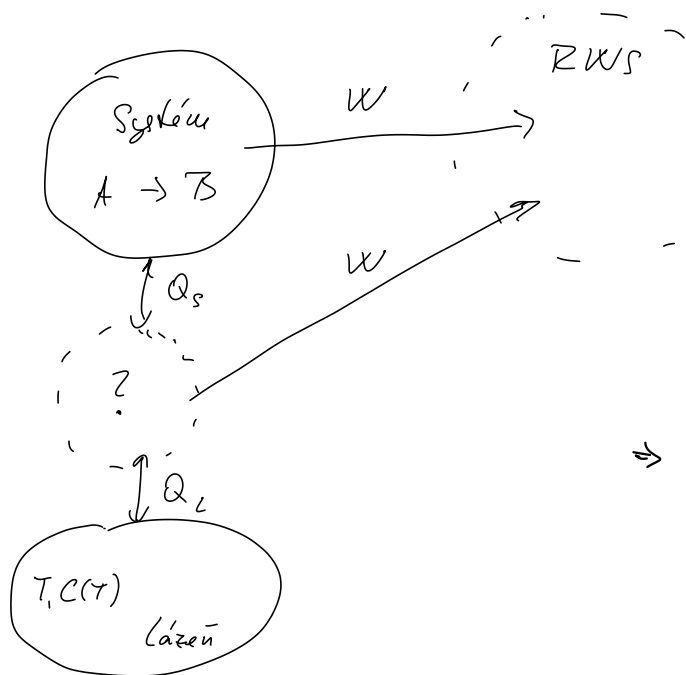


## 2, Teorém maximální práce (MWT)

Nechť systém  $S$  přechází ze specifického počátečního ( $A$ ) do specifického koncového stavu  $B$ . V průběhu procesu je systém v kontaktu s jedním nebo více okolními systémy. Jaký maximální objem práce lze v takovém procesu získat?

Teorem: Primární systém přechází ze specifického stavu  $A$  do specifického stavu  $B$ . V průběhu procesu je v kontaktu s lázní ( $L, HS$ ), se kterou může vyměňovat teplo, a s dalším systémem ( $RWS$ ), na který může konat práci. Ze všech dostupných procesů je zisk práce největší pro vratný proces a její objem je stejný pro  $\#$  vratné procesy.



Důkaz:

1. TDZ (žžž)

$$\Delta U_S + \Delta U_L + \Delta U_{RWS} = 0$$

$$\Rightarrow U_S(B) - U_S(A) + Q_L + W_{RWS} = 0$$

2, bilance entropie ( $\Delta S_{RWS} = 0$ )

$$\Delta S_S + \Delta S_L \geq 0$$

(1)  $\Rightarrow W_{RWS} = -\Delta U_S - Q_L$  je největší, pokud je  $Q_L$

pro daný proces  $A \rightarrow B$  v prim. syst. největší

$\Leftrightarrow$  pokud je udržet entropie v lázni nejmenší

$$\text{možný} \Rightarrow \Delta S_L = -\Delta S_S = S_S(B) - S_S(A) \quad \square$$

to je dáno stavy  $A, B$ ,  
nezávisí na vratnosti  
nebo jiné charakt. procesu

- diferenciální form MWT: - jen pro interpretaci, obecně se nedoporučuje k počítání, pokud to není nezbytně nutné

$$dU_S + dW_{RWS} + dQ_C = 0 \qquad dU_S = dQ_S + dW_S = -\frac{T_C}{T_S} dQ_C + dW_S$$

$$T_S dQ_S + T_C dQ_C = 0$$

$$\Rightarrow dW_{RWS} = (-dW_S) + \left(1 - \frac{T_C}{T_S}\right) (-dQ_C)$$

$\uparrow$  práce přímo konaná přím. systémem       $\leftarrow$  práce získaná "těžením" tepla přeneseného mezi syst. a lázní

- Neplatí  $dQ_S = -dQ_C$  &  $dW_S = -dW_{RWS}$   
 a to ani v integrační formě  $\Rightarrow Q_S \neq -Q_C, W_S \neq -W_{RWS}$

• kuhačka:

- 0, obecně se procesu "účastní" více podsystémů
- 1, někdy se snažit pracovat s rovnicemi v integ. formě
  - 2, dovoz lze zobecnit na  $n$  obecných systémů, které mohou vyměňovat práci i teplo a 1 ZWS, který čerpá získanou práci (je neentropický)  $\Rightarrow$  MWT je reprezentován 2 rovnicemi:

$$i), \sum_{i=1}^n \Delta U_i + W_{RWS} = 0$$

$$ii), \sum_{i=1}^n \Delta S_i \leq 0 \quad (\geq 0)$$

- i, typicky definuje konečný stav systémů, u kterých není a priori znám
- ii, následně ze znalosti  $\forall$  konečných stavů dá  $W = -\sum \Delta U_i$

- 3, samozřejmě lze zobecnit - otázka může být odlišná než  $W_{RWS}^{max} = ?$

## Příklady:

1, Mějme dva systémy s konst. tep. kapacitami  $C_1, C_2$  a počátečními teplotami  $T_1, T_2$ . Systémy uvedeme do tep. kontaktu a z přenosu tepla čerpáme práci.

a) Jaký objem práce můžeme maximálně v procesu získat?

b) V jakém rozsahu teplot se může ustavit konečná rovnováha?

• proces se zastaví ve vzájemné rovnováze:  $T_1 \rightarrow T_f \leftarrow T_2$

• systémy nekoují práci,  $C \equiv \frac{dQ}{dT}$

$$\Rightarrow dU_i = C_i dT_i \Rightarrow \Delta U_i = C_i (T_f - T_i)$$

$$\bullet dS_i = \frac{dQ_i}{T_i} \Rightarrow \Delta S_i = C_i \log \frac{T_f}{T_i}$$

$$\Rightarrow i) C_1 (T_f - T_1) + C_2 (T_f - T_2) + W_{RWS} = 0$$

$$ii) \Delta S = C_1 \log \frac{T_f}{T_1} + C_2 \log \frac{T_f}{T_2} \geq 0$$

a) max. práci získáme pro  $\Delta S = 0 \Rightarrow T_f^{C_1+C_2} = T_1^{C_1} T_2^{C_2}$

$$\Rightarrow T_f = \left( T_1^{C_1} T_2^{C_2} \right)^{\frac{1}{C_1+C_2}} \quad (\text{spec. } C_1 = C_2 \Rightarrow T_f = \sqrt{T_1 T_2})$$

$$\Rightarrow W_{RWS} = C_1 T_1 + C_2 T_2 - (C_1 + C_2) T_f$$

b) • min. konečná teplota odpovídá případu a), - odcerpali jsme maximum energie, co odcerpat lze

• max. teplota odpovídá  $W_{RWS} = 0$

$$\Rightarrow T_f^{\max} = \frac{C_1 T_1 + C_2 T_2}{C_1 + C_2}$$

Pr. 2: Předpokládejte v předchozím příkladu, že  $T_1 > T_2$  a že neodčerpáváme žádnou práci. Jedná se tedy jen o samovolný přenos tepla a přechod do rovnováhy char. teplotou

$$T_S^{\max} = \frac{C_1 T_1 + C_2 T_2}{C_1 + C_2}$$

Ukažte, že celková změna entropie

$$\Delta S = C_1 \log \frac{T_f}{T_1} + C_2 \log \frac{T_f}{T_2}$$

je nutně kladná.

(dom. cvičení s bonusem ke zkoušce)

3, Uvažujme 3 stejná tělesa s kapacitami  $C_i = C$  v počátečním stavu  $T_1 < T_2 < T_3$ . Konečný stav je charakterizován požadovkem, aby jedno z nich stálo na největší možné teplotě. Jaka je tato max. teplota?

- práci určitě neodčerpáváme - chceme max. teplotu
- fin. stav je 1 těleso na  $T_H$ , 2 tělesa ve vzáj. rovnováze  $T = T_C$  (jinak by mezi nimi mohl být křít křeplo a čerpadlem bych mohl  $T_H$  stále zvyšovat)

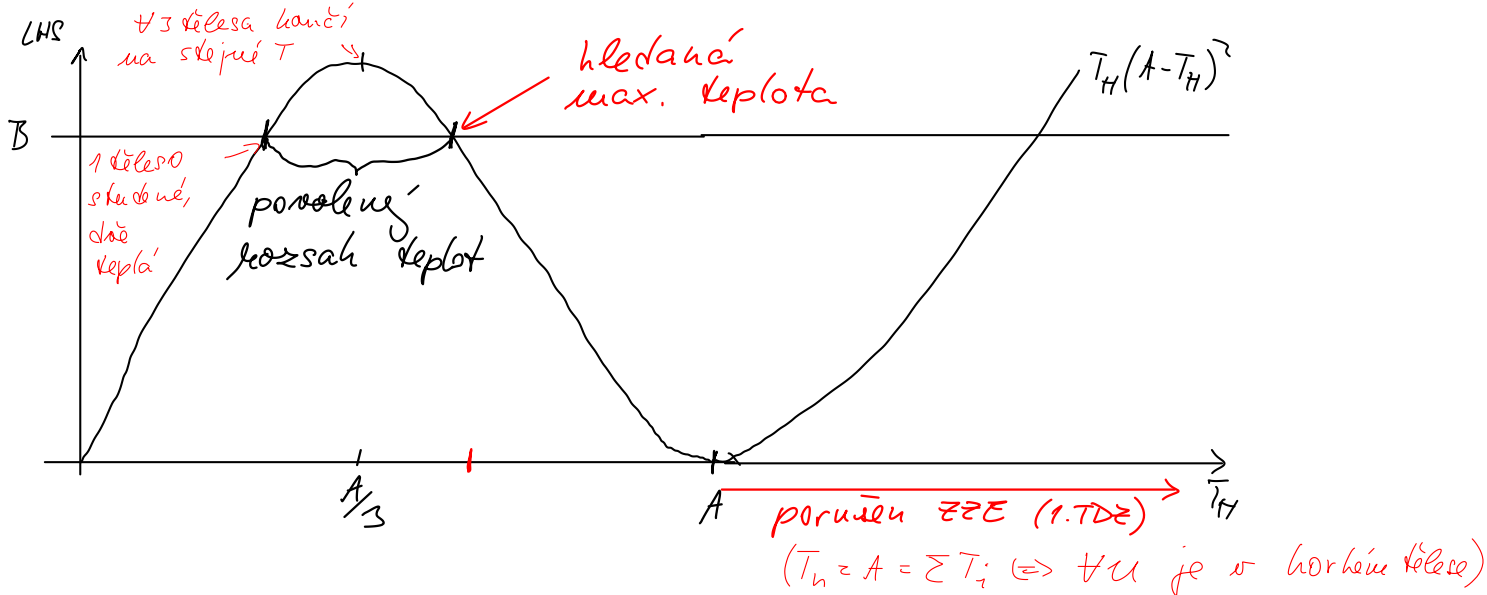
$$i) C(T_H - T_3) + C(T_C - T_1) + C(T_C - T_2) = \sum \Delta U_i = 0$$

$$\Rightarrow \boxed{T_H + 2T_C = \sum T_i \equiv A}$$

$$ii) \Delta S = C \log \left( \frac{T_H T_C^2}{T_1 T_2 T_3} \right) \geq 0 \Rightarrow T_H T_C^2 \geq \prod_i T_i$$

$$\Rightarrow T_C^2 = \frac{1}{4} (A - T_H)^2 \Rightarrow T_H (A - T_H)^2 \geq 4 \prod_i T_i \equiv B$$

$$\Leftrightarrow \boxed{T_H (A - T_H)^2 \geq B}$$



4) 1 mol 1-atom. id. plynu je uzavřen v nádobě o objemu  $V_i$  a jeho teplota je  $T_i$ . Plyn je uveden do kontaktu s konečným zdrojem tepla s tep. kapacitou  $C_p = R(z + aT)$  ( $a \ll 1$ ), jehož teplota je  $T_e$ .

Plyn přejde do konečného stavu def.  $V_f = zV_i$  &  $T_f = T_i$  (teplota plynu se tedy nezmění, rovnováha s HS nemastává). Jakou max. práci můžeme z procesu získat?

$$\cdot s_{id} = R \log \left[ \left( \frac{T}{T_0} \right)^c \left( \frac{V}{V_0} \right) \right] + s_0 \quad c = \frac{3}{2}$$

$$\cdot \Delta u_{id} = 0 \Leftrightarrow T = \text{konst} ; \quad \Delta s_{id} = R \log 2$$

$$\cdot \text{HS: } T_e \rightarrow T_e^f$$

$$\Delta S_p = \int_{T_e}^{T_e^f} \frac{C_p(T)}{T} dT = \int \frac{R(z + aT)}{T} dT = 2R \log \left( \frac{T_e^f}{T_e} \right) + aR(T_e^f - T_e)$$

$$T_e^f: \Delta s_{id} + \Delta S_p = 0 \Leftrightarrow R \log 2 + 2R \log \left( \frac{T_e^f}{T_e} \right) + aR(T_e^f - T_e) = 0$$

$$T_e^f = T_e + \delta$$

$$\Rightarrow \log 2 + 2 \log \left( 1 + \frac{\delta}{T_e} \right) + a\delta = 0$$

$$\cdot a \ll 1 \rightarrow a\delta \sim \log(1 + a\delta)$$

$$\Rightarrow \log \left[ 2 \left( 1 + \frac{\delta}{T_e} \right)^2 (1 + a\delta) \right] = 0 = 2 \log \left[ \left( 1 + \frac{\delta}{T_e} \right) \left( 2(1 + a\delta) \right)^{\frac{1}{2}} \right]$$

$$\cdot (1+\epsilon)^\alpha \approx 1 + \alpha\epsilon$$

$$\Rightarrow \left(1 + \frac{\delta}{T_e}\right) \left(1 + \frac{a\delta}{2}\right) = \frac{1}{\sqrt{2}} \quad \dots \text{rovnice pro } \delta = T_e^f - T_e$$

do lim.  $\delta \rightarrow 0$  v a

$$\rightarrow \delta \Rightarrow T_e^f \Rightarrow W_{RWS} = -\Delta U_e(T_e \rightarrow T_e^f) = U(T_e) - U(T_e^f)$$

$$\Delta U_e = \int_{T_e}^{T_e^f} R(2+aT) dT = \dots$$

---