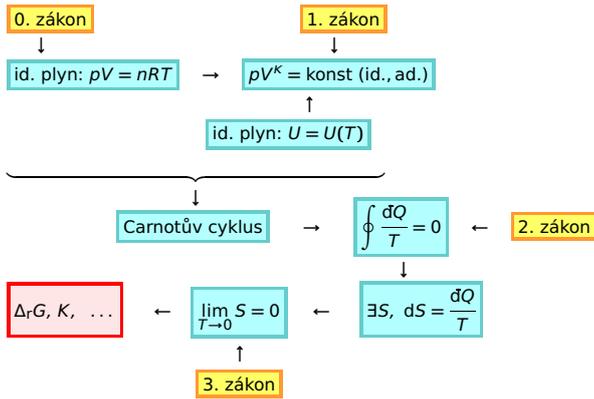


Klasická termodynamika (aneb přehled FCH I)

1/20
k03



Ještě o entropii

[pic/entropcy.sh] 2/20
+ k03

Uvažujme **vrátne** adiabatické děje ($dQ = 0$)

Ve vhodných proměnných (třeba T, V, p) se systém pohybuje po (nad)ploše

Přidání tepla vede ke změně nadplochy \uparrow , ubrání \downarrow

Disipace energie (**nevrátne** proces práce \rightarrow teplo) vede ke změně nadplochy \uparrow

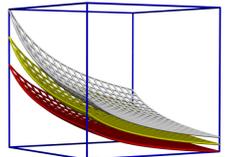
Plochy jsou plochami konstantní entropie

Entropie vzrůstá \uparrow ve směru přidání tepla či disipace

Další formulace 2. věty (Carathéodory):

V každém okolí stavu systému existují stavy adiabaticky nedosažitelné.

\Rightarrow existuje funkce empirické teploty taková, že $f dQ$ je úplný diferenciál; pak $1/f \propto T$



credit: Wikipedia

Funkce dvou proměnných I

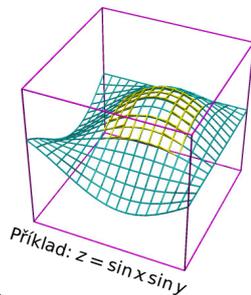
[zxy/cyc.sh] 3/20
+ k03

$$z = z(x, y)$$

$$dz = \left(\frac{\partial z}{\partial x}\right)_y dx + \left(\frac{\partial z}{\partial y}\right)_x dy$$

$$\Delta z = z_2 - z_1 = z(x_2, y_2) - z(x_1, y_1) = \int_{(x_1, y_1)}^{(x_2, y_2)} dz \text{ (nezávisí na cestě)}$$

$$\oint dz = 0$$



Příklad: $z = \sin x \sin y$

Opačný postup:

$$dz = M(x, y) dx + N(x, y) dy$$

$z(x, y)$ existuje (tj. dz je úplným diferenciálem) právě když

$$\left(\frac{\partial M}{\partial y}\right)_x = \left(\frac{\partial N}{\partial x}\right)_y$$

Funkce dvou proměnných II

[zxy/nocyc.sh] 4/20
+ k03

Pokud

$$\left(\frac{\partial M}{\partial y}\right)_x \neq \left(\frac{\partial N}{\partial x}\right)_y$$

pak píšeme

$$dz = M(x, y) dx + N(x, y) dy$$

a

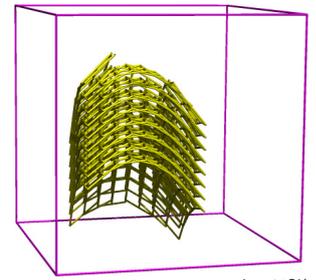
$$\int_{(x_1, y_1)}^{(x_2, y_2)} dz$$

závisí na cestě, neboli

$$\oint dz \neq 0$$

neboli

$$\int_{x_1}^{x_2} M(x, y_1) dx + \int_{y_1}^{y_2} N(x_2, y) dy \neq \int_{y_1}^{y_2} M(x_1, y) dy + \int_{x_1}^{x_2} N(x, y_2) dx$$



Příklad: $dz = \frac{\cos x \sin y}{y} dx + \frac{\sin x \cos y}{y} dy$

Funkce dvou proměnných III

5/20
+ k03

Jestliže

$$\oint dz \neq 0$$

pak existuje funkce $t(x, y)$ (integrační faktor) taková, že

$$\oint t(x, y) dz = 0$$

V termodynamice x = empirická teplota, y = V nebo p

Příklad: vratný izotermický děj:

$$dQ = 0 = dT + \frac{nRT}{V} dV$$

$$\left(\frac{\partial 0}{\partial V}\right) \neq \left(\frac{\partial \frac{nRT}{V}}{\partial T}\right)$$

po dělení T bude na obou stranách 0

Helmholtzova a Gibbsova energie

6/20
k03

Vnitřní energie

$$U(S, V)$$

Gibbsova rovnice \downarrow

$$dU = TdS - pdV$$

koná se jen objemová práce

Entalpie

$$H(S, p) = U + pV = U - \left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_S V \Rightarrow dH = TdS + Vdp$$

Helmholtzova energie (Helmholtzova funkce, volná energie)

$$F(T, V) = U - TS = U - \left(\frac{\partial U}{\partial S}\right)_V S \Rightarrow dF = -SdT - pdV$$

pozn: často se značí A

Gibbsova energie (Gibbsova funkce, volná energie/entalpie)

$$G(T, p) = H - TS = H - \left(\frac{\partial H}{\partial S}\right)_p S \Rightarrow dG = -SdT + Vdp$$

Nebo také: $G = F + pV = F - \left(\frac{\partial F}{\partial V}\right)_T V$



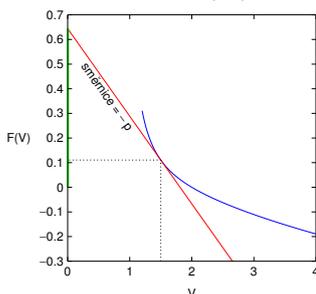
credit: (Helmholtz, Gibbs) Wikipedia

Tušení souvislosti (Legendreova transformace)

7/20
+ k03

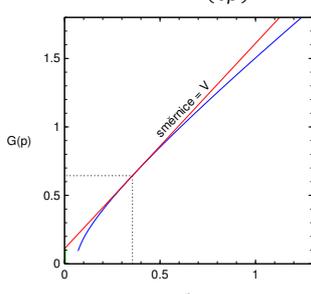
tam

$$G = F + pV = F - \left(\frac{\partial F}{\partial V}\right)_T V$$



zpět

$$F = G - pV = G - \left(\frac{\partial G}{\partial p}\right)_T p$$



transformace je jednoznačná, je-li $F(V)$ konvexní $G(p)$ je pak konkávní a existuje zpětná transformace

vypočteno z van der Waalsovy rovnice

Výpočet G

8/20
k03

Příklad – jeden fázový přechod.

$$H(T_2, p) = H(T_1, p) + \int_{T_1}^{T_{fp}} C_p dT + \Delta_{fp} H + \int_{T_{fp}}^{T_2} C_p dT$$

$$S(T_2, p) = S(T_1, p) + \int_{T_1}^{T_{fp}} \frac{C_p}{T} dT + \frac{\Delta_{fp} H}{T_{fp}} + \int_{T_{fp}}^{T_2} \frac{C_p}{T} dT$$

$$\text{nízké } T: S(T_1, p) = \int_0^{\approx 15 \text{ K}} \frac{\text{const } T^3}{T} dT + \dots$$

$$G(T, p_1) = G(T, p_2) + \int_{p_1}^{p_2} V dp$$

$$H(T, p_2) = H(T, p_1) + \int_{p_1}^{p_2} \left[V - T \left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_p \right] dp$$

$$S(T, p_1) = S(T, p_2) - \int_{p_1}^{p_2} \left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_p dp$$

$G = H - TS$

F, G a práce - vratné děje

9/20
k03

Helmholtzova energie

$$dU = TdS + dW$$

$$dF = -SdT + dW \Rightarrow dF = dW [T]$$

Vratné děje: Změna Helmholtzovy energie za konst. T je rovna práci

"Za konstantní teploty" = "ve styku s termostatem tak, že teplo se převádí vratně"

Gibbsova energie

$$\begin{aligned} dW &= -p dV + dW_{\text{jiná než objemová}} \\ dG &= -SdT + Vdp + dW_{\text{jiná než objemová}} \\ &= dW_{\text{jiná než objemová}} [T, p] \end{aligned}$$

Vratné děje: Změna Gibbsovy energie za konst. T, p je rovna práci jiné než objemové

"Za konstantního tlaku" = "ve styku s barostatem tak, že objemová práce se provádí vratně"

Energie vs. entropie

10/20
k03

Interpretace členů $F = U - TS$ nebo $G = H - TS$:

- nízká teplota \Rightarrow vliv **energie** (entalpie) je větší než entropie
- vysoká teplota \Rightarrow vliv **entropie** je větší energie (entalpie)



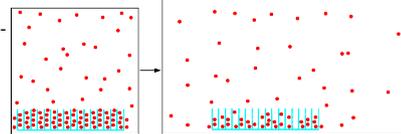
Příklad 1:

- Za nízké teploty látka krystalizuje - nízká (záporná) energie, nízká entropie
- Kapalina má vyšší energii i entropii
- V bodě tání se obě změny přesně kompenzují:

$$\Delta_{\text{tání}}G = \Delta_{\text{tání}}H - T_{\text{tání}}\Delta_{\text{tání}}S = 0$$

Příklad 2:

- Adsorbent v malé nádobě je nasycen adsorbátem, plyn má vysoký tlak a malou entropii
- Po expanzi se plyn uvolní (musím ohřát) a entropie vzroste



Ne vratné děje a extenzivní podmínky rovnováhy

11/20
k03

ohřívání:

$$dQ > 0$$

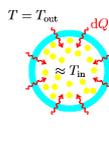
$$T > T_{\text{in}}$$

$$\Rightarrow dS \approx \frac{dQ}{T_{\text{in}}} > \frac{dQ}{T}$$

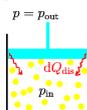
ochlazování:

$$dQ < 0, T < T_{\text{in}} \Rightarrow dS \approx \frac{dQ}{T_{\text{in}}} > \frac{dQ}{T}$$

$$dS > \frac{dQ}{T}$$



disipace energie na teplo třením:



uvážujeme jen objemovou práci

$$dW = p_{\text{in}}(-dV) + dQ_{\text{dis}}$$

vždy $dQ_{\text{dis}} > 0$ (ztráta)

$$dS \approx \frac{dQ_{\text{dis}}}{T} > 0$$

$$dU = dQ + dW < TdS - p dV \text{ (nevr.)}$$

$$dG < -SdT + Vdp \text{ (nevr.)}$$

$$dU < 0 \text{ ([S, V], nevr.)}$$

$$dG < 0 \text{ ([T, p], nevr.)}$$

Gibbsova energie uzavřeného systému při nerovnovážných dějích za konstantní teploty a konstantního tlaku klesá; v rovnováze nabývá minima.

Chemický potenciál

12/20
k03

id. plyn/směs: složky se neovlivňují

$$G = H - TS$$

$$\Delta_{\text{sm}}S_{\text{m}} = -R \sum_i x_i \ln x_i, \Delta_{\text{sm}}H_{\text{m}} = 0$$

$$\mu_i^{\text{id}} = \left(\frac{\partial G}{\partial n_i} \right)_{T, p, n_{j \neq i}} = \mu_i^* + RT \ln x_i$$

Chemický potenciál μ_i složky i (vzhledem ke standardnímu stavu) = vratná práce k přenesení 1 mol látky (ze standardního stavu) do daného stavu = „schopnost vykonat tuto práci“

Příklad. Kolik energie je minimálně potřeba k získání 1 m³ sladké vody z mořské vody (3.5 hm.% NaCl, 300 K)?

$$\mu_{\text{NaCl}} = \mu_{\text{NaCl}}^* + RT \ln(0.035) = \mu_{\text{NaCl}}^* - 2.1 \text{ kJ/mol}$$

Aktivita a chemický potenciál

13/20
k03

Obecná definice:

$$\mu_i = \mu_i^{\ominus} + RT \ln a_i$$

\ominus = plimsoll

- pro látku i ve standardním stavu platí $a_i = 1$

Přehled standardních stavů:

$$a_i^{\circ} = \frac{p_i}{p^{\text{st}}} \gamma_i^{\circ} = \frac{x_i p_i^{\circ}}{p^{\text{st}}} \gamma_i^{\circ} \quad p_i \rightarrow 0$$

$$a_i^{\text{g}} = x_i \gamma_i^{\text{g}} \quad x_i \rightarrow 1$$

$$a_i^{[x]} = x_i \gamma_i^{[x]} \quad x_i \rightarrow 0$$

$$a_i^{[c]} = \frac{c_i}{c^{\text{st}}} \gamma_i^{[c]} \quad c_i \rightarrow 0$$

$$a_i^{[m]} = \frac{m_i}{m^{\text{st}}} \gamma_i^{[m]} \quad m_i \rightarrow 0$$

V dané limitě $\gamma_i^{\circ} = 1$

γ° se nazývá fugacitní koeficient a značí se obv. ϕ (příp. ν)

Chemická rovnováha - látková bilance

14/20
k03

Pro obecný zápis reakce:

$$0 = \sum_{i=1}^k \nu_i R_i$$

Bilance v látkovém množství:

$$n_i = n_{i,0} + \nu_i \xi$$

ξ = rozsah reakce; rozměr $[\xi] = \text{mol}$

(extent of reaction, extenze reakce, nepřesně reakční obrát)

Obdobně bilance v koncentracích (pokud $V = \text{konst.}$)...

Nechť 1 je klíčová složka = první vymizí ($n_1 = 0$) při průběhu reakce zleva doprava ($\Rightarrow \xi = \xi_{\text{max}}$).

Stupeň přeměny (konverze/disociace; degree of conversion/dissociation):

$$\alpha = \frac{n_{1,0} - n_1}{n_{1,0}} = \frac{\nu_1 \xi}{n_{1,0}} = \frac{\xi}{\xi_{\text{max}}}$$

Rovnováha a G

15/20
k03

Pro $[T, p]$ hledáme minimum funkce

$$G(n_1, \dots, n_k) = \sum_{i=1}^k n_i \mu_i$$

kde

$$n_1 = n_{1,0} + \nu_1 \xi, \dots, n_k = n_{k,0} + \nu_k \xi$$

na intervalu $\xi \in [\xi_{\text{min}}, \xi_{\text{max}}]$ (zjednodušení: ne v krajních bodech)

Pozor: $\mu_i = \mu_i(n_1, \dots, n_k)$

Minimum nastane pro:

$$\left(\frac{\partial G}{\partial \xi} \right)_{p, T} = \sum_{i=1}^k \nu_i \mu_i \equiv \Delta_r G_m = 0$$

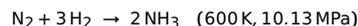
$\Delta_r G_m$ = reakční Gibbsova energie

$\Delta_r G_m$	směr reakce	název reakce
< 0	\rightarrow	exergonická
$= 0$		rovnováha isoergonická
> 0	\leftarrow	endergonická

Obecně exergie (exergy, availability, available energy) = maximální práce, kterou může systém vykonat přechodem do rovnováhy

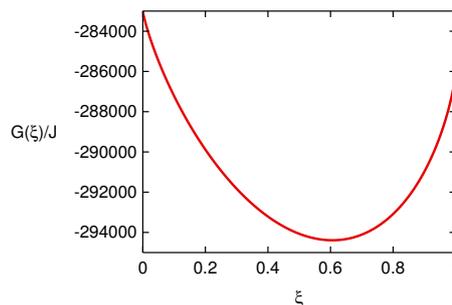
Příklad G(ξ)

16/20
k03



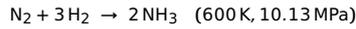
Počáteční složení: $n_{\text{N}_2,0} = 1 \text{ mol}$, $n_{\text{H}_2,0} = 3 \text{ mol}$, $n_{\text{NH}_3,0} = 0 \text{ mol}$

$$G(\xi) = n_{\text{NH}_3} \mu_{\text{NH}_3} + n_{\text{H}_2} \mu_{\text{H}_2} + n_{\text{N}_2} \mu_{\text{N}_2} = 2\xi \mu_{\text{NH}_3} + (3 - 3\xi) \mu_{\text{H}_2} + (1 - \xi) \mu_{\text{N}_2}$$

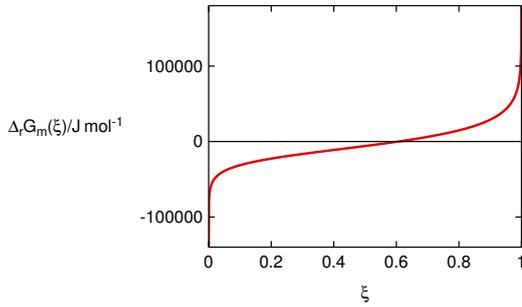


Příklad $\Delta_r G_m(\xi)$

17/20
k03



Počáteční složení: $n_{N_2,0} = 1 \text{ mol}$, $n_{H_2,0} = 3 \text{ mol}$, $n_{NH_3,0} = 0 \text{ mol}$
 $\Delta_r G_m(\xi) = \nu_{NH_3} \mu_{NH_3} + \nu_{H_2} \mu_{H_2} + \nu_{N_2} \mu_{N_2} = 2\mu_{NH_3} - 3\mu_{H_2} - \mu_{N_2}$



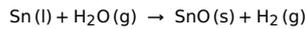
Směr reakce

19/20
k03

$$\Delta_r G_m = \Delta_r G_m^\ominus + RT \ln \prod_{i=1}^k a_i^{\nu_i}$$

$\Delta_r G_m$	směr reakce
záporné	→
nula	rovnovážný stav
kladné	←

Příklad. Rovnovážná konstanta reakce



je při $T = 928 \text{ K}$ rovna 0.435. Určete, zda bude probíhat oxidace či redukce cínu, jestliže nad oběma samostatnými kondenzovanými fázemi je plynná směs $H_2O + H_2$ obsahující 65 mol. % vodní páry.

$$a_{\text{redokce}} \leftarrow \xi_{T=0} = \frac{1}{5^{0.7}}$$

Rovnovážná konstanta a podmínka rovnováhy

18/20
k03

$$\mu_i = \mu_i^\ominus + RT \ln a_i$$

$$\Delta_r G_m = \Delta_r G_m^\ominus + RT \ln \prod_{i=1}^k a_i^{\nu_i} \stackrel{\text{rovnováže}}{=} 0$$

Definice rovnovážné konstanty*: $K = \exp\left(-\frac{\Delta_r G_m^\ominus}{RT}\right)$

⇒ rovnovážná podmínka†: $K = \prod_{i=1}^k a_i^{\nu_i}$ (produkty / reaktanty)

- větší K : více produktů (→)
- menší K : více reaktantů (výchozích látek) (←)

*Podle starších zvyklostí (např. IUPAC gold book) je tato bezrozměrná K tzv. standardní (nebo termodynamická) rovnovážná konstanta; "rovnovážná konstanta" bez přívlastku pak obsahuje koncentrace, fugacity, molality aj. a má příslušný rozměr.

†Starší český termín „Gibbsova reakční izoterma“ je v cizině neznámý.

Závislost K na teplotě

20/20
k03

$$\left(\frac{\partial(G/T)}{\partial T}\right)_p = -\frac{H}{T^2} \Rightarrow \frac{d(\Delta_r G_m^\ominus/T)}{dT} = -\frac{\Delta_r H_m^\ominus}{T^2}$$

⇒ (van 't Hoff)

$$\frac{d \ln K}{dT} = \frac{\Delta_r H_m^\ominus}{RT^2}$$

$\Delta_r H_m^\ominus$	pro vyšší T se K	rovnováha se posune
záporné	zmenší	←
kladné	zvětší	→

Le Chatelierův(-Braunův) princip:

Soustava ve (stabilní termodynamické) rovnováze se snaží kompenzovat účinky vychýlení z rovnováhy.

(Stav se změní tak, že kdyby se změnil stejným způsobem bez předchozího vychýlení, způsobil by odchylku od rovnováhy opačného směru.)



credit: (La Chatelier, Braun) wikipedia