Magnetiske og magnetiserbare materialer er systemer med et stort antall magnetiske dipoler, dus termodynamiske systemer. Dette er (som regel) fask Stoffer med liden kompressibilitet slik at pdV-arbeid er neglisjerbart. Men arbeid utfores, av eller på systemet, når magnetiske dipoler endrer retning i et ytre magnetfelt.

Fra elektromagnetismen:

 $E_p = -\vec{m} \cdot \vec{B}_o = -\vec{m} \cdot \mu_o H = pot. energi til magnetisk$ dipol med (magn, dipol-) moment in i ytre magnetfelt Bo; H = Bo/μο = "H-feltet" (også kalt magnetifeltet). Mo = vakuum permeabilideten

Enheter: [m] = A·m²; [Bo]=T; [H] = A/m

Systemets totale magn. moment: M (= \(\vec{m}_i\))

Arbeid utført på omgivelsene (av et homogent system) når M -> M + dM:

dW = - po H. dM = - po H. dM (MI H i et homogent system)

TDI (1.+2. lor) blir na: TdS = dU - Mo H.dM

Dus: - Mo H spiller samme rolle som p og

Og alle relasjoner utledet med pdV-arbeid kan "oversettes" til et magnetisk system.

F.els: Tilstandsligning f (H, M, T) = O. Mer i Sung 7.

7. Materielt apre systemer [LHL 17.9]

7.1 Kjemisk potensial

Til nå: Mekanisk/termisk kontakt gir utveksling av arbeid/varme mellom system og omgivelser.

Nå: Utveksling av partikler mellom system og omgivelser.

Eks 1: Gass-væske faselikevekt

gass (omgivelsone)
(1) 7(2)

væske (syskmet)

- (1) kondensasjon, dN>0
- (2) fordamping, dN<0

Eks 2: Kjemisk reaksjon

A+B -> C dN<0

Anta først kun en type partikler:

du = TdS - pdV + pdN

Dvs: Partikler inn i (dN > 0) eller ut av (dN < 0)
systemet tilfører eller fjerner energi

μ = (aU/aN)s,v

pr partikkel når 5 og V holdes konstant.

μ = det kjemiske potensial

Mer hensiktsmessig med p og T som variable

=> Vi bruker G i stedet for U:

G = U + pV -TS

dG = dU + pdV - TdS + Vdp - SdT

= Vdp - 5 dT + µ dN

Dus:

 $\mu = (\frac{\partial G}{\partial N})_{p,T} = \text{endring } i G \text{ pr } \text{tilført partikkel}$ med p og T holdt konstant

Med flere typer partikler:

dU = TdS - pdV + \(\frac{\xi}{i=1} \mu_i \ dN;

dG = Vdp - SdT + E µ; dN;

 $M_i = (\frac{\partial G}{\partial N_i})_{p,T, N_{j \neq i}} = \text{endning } i G \text{ pr filført partikkel}$ av type i, med p, T og alla $N_{j \neq i} \text{ holdt konstant}$

Siden U, V og S er <u>ekstensive</u>, er også G= U + pV - TS ekstensiv, dus mengdeproporsjonal. Med en type partikler (c=1) kan vi da skrive

 $G(p,T,N) = g(p,T) \cdot N$

med g(p,T) = Gibbs fri energi pr partikkel.

Dermed:

 $\mu = \frac{G}{N} = g(p,T)$

dus µ er intension.

7.2 Likevekts betingelser

82)

Et system er i likevekt når p, T og alle kjemiske potensialer μ; er konstante over hele systemet.

I motsatt fall:

- · Netto massestrøm fra høy mot lar p
- · Netto varmestram fra hey mot low T
- Omfordeling av partikler fra høy mot lav µ:

 (inntil G er minimal)

Eks: Gass-væske likevekt for H20

gass

µ₃ p T

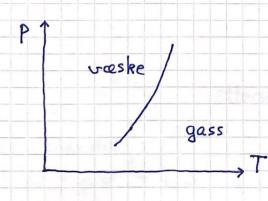
µ_v p T

vaske

• His $\mu_g > \mu_\sigma$: $\Delta G = (\mu_\sigma - \mu_g) \cdot \Delta N < 0$ hvis ΔN molekyler kondenserer

μυρΤ · Horis μg < μυ: ΔG = (μg-μυ)·ΔN < O υæske mis ΔN molekyler fordamper

Likevekt (Koeksistens) når µg (p,T) = µv (p,T). Fastlegger damptrykk-kurven:



7.3 Ideelle blandinger

Antagelser:

- 1. Blandingsentropi som med ideelle gasser.
- 2. Ingen endring i størrelser som U og V ved blanding.

OK for ideelle gasser; brukbar tilnærming også for reelle blandinger.

Antagelsene 1 og 2 gir:

Her er

 $\mu_i = k_j \text{ emisk potensial for komponent } i$ i blandingen $\mu_i^{\circ} = \frac{1}{N_i} = \frac{1}$

Benis:

Eur blanding au de c komponentene:

$$= \sum_{j=1}^{\infty} G_{oj}$$

=
$$\sum_{j=1}^{c} \mu_{j}^{\circ} N_{j}$$
 ettersom $\mu_{j}^{\circ} = \frac{G_{\circ j}}{N_{j}}$

Etter blanding:

$$G = U + pV - TS ; S = S_0 + \Delta S_{mix}$$
$$= G_0 - T \Delta S_{mix}$$



Vi må bestemme blandingsentropien ASmix.

For	blan	ding,	felles p	ogT
V _I	V ₂ N ₂	****	V _c	DSmcx = 3
P	√ _i =	N;	k _B T	

$$\Rightarrow \frac{\sqrt{}}{\sqrt{i}} = \frac{N}{N_i}$$

$$qS^{c} = \left(\frac{2L}{3b^{c}}\right)^{\Lambda^{c}} q\Lambda^{c}$$

Partialtrykk etter blanding: P: = N: kBT/V; EP: = P

blanding:
$$p_i = N_i k_B T / V_i$$
 $\sum_i p_i = p$

$$-\alpha - : p_i = p = N_i k_B T / V_i$$

Dermed:

$$\Delta S_{i} = \int dS_{i} = N_{i} k_{B} \int \frac{dV_{i}}{V_{i}} = N_{i} k_{B} ln \frac{V}{V_{i}}$$

$$= N_{i} k_{B} ln (N/N_{i})$$

$$\Rightarrow \Delta S_{\text{mix}} = \sum_{i=1}^{c} \Delta S_{i} = \sum_{i=1}^{c} N_{i} k_{B} \ln \left(\frac{N}{N_{i}} \right) = \sum_{i=1}^{c} N_{i} k_{B} \ln x_{i}$$

Gibbs fri energi for blandingen er da:

Etter blanding V = \(\frac{\xi}{2} \); N = \(\frac{\x}{2} \) N;

Ideelle gasser (antatt), dus punktpartikler uten innbyrdes vekselvirkning, gir wendret temp. T, og dermed også uendret p.

Kjernisk potensial for en gitt komponent i blandingen:

$$\mu_{i} = \frac{\partial G}{\partial N_{i}} = \mu_{i}^{\circ} + k_{B}T \ln x_{i} + \sum_{j} N_{j} k_{B}T \cdot \frac{1}{x_{j}} \frac{\partial x_{j}}{\partial N_{i}}$$

$$= \mu_{i}^{\circ} + k_{B}T \ln x_{i}$$

ettersom

$$\sum_{i} \frac{x_{i}}{N_{i}} \frac{\partial x_{i}}{\partial x_{i}} = N \frac{\partial}{\partial N_{i}} \sum_{i} x_{i} = 0 \quad (\text{fordi } \sum_{i} x_{i} = 1)$$

Med andre ord:

Viktige anvendelser:

- · Kjemiske likevekter (kap. 7.4)
- Svake oppløsninger (kap. 8.6-8.8)