## Løsningsforslag: TKJ4160 FYSIKALSK KJEMI GK, VÅREN 2006

## Oppgave 1

a) Ved likevekten får vi

$$\begin{array}{rcl} AgCl(\mathbf{s}) & \leftrightarrows & Ag^+(\mathbf{aq}) + Cl^-(\mathbf{aq}) \\ K_{eq} & = & m_{Ag^+}^u \cdot m_{Cl^-}^u \cdot \gamma_{\pm}^2 = \left(m_{Ag^+}^u\right)^2 \\ \gamma_{\pm}^2 & = & 1 \quad \text{(ideell løsning)} \end{array}$$

Denne reaksjonen kan settes sammen av

$$AgCl(s) + e^{-} \rightarrow Ag(s) + Cl^{-}(aq)$$
  $E^{0} = 0, 22 \text{ V}$   
 $Ag^{+}(aq) + e^{-} \rightarrow Ag(s)$   $E^{0} = 0, 80 \text{ V}$ 

$$AgCl(s) \iff Ag^{+}(aq) + Cl^{-}(aq)$$
  
 $E^{0} = -0, 80 + 0, 22 = -0, 58 \text{ V}$ 

b)

$$\ln K_{eq} = \frac{E^0 F}{RT} = -23$$

$$K_{eq} = 1, 8.10^{-10}$$

Løseligheten  $m=m_{Ag^+}=\sqrt{1,8.10^{-10}}~m^0~mol/kg=1,3.10^{-5}mol/kg.$ 

c)  $m=m_{Ag^+}=m_{Cl^-}$  kan bestemmes ved å bestemme spesifikk ledningsevne,  $\kappa$ , og bruke tabellverdier for molar ledningsevne ved uendelig fortynning,  $\lambda_{Ag^+}$ ,  $\lambda_{Cl^-}$ 

$$m = \frac{\kappa}{\lambda_{Ag^{+}} + \lambda_{Cl^{-}}}$$

$$K_{eq} = \left(\frac{\kappa}{\lambda_{Ag^{+}} + \lambda_{Cl^{-}}}\right)^{2}$$

## Oppgave 2

a) Vi viser at

$$\Psi(x) = \left(\frac{2m\nu}{\hbar}\right)^{1/4} \exp\left(\frac{-m\pi\nu}{\hbar}x^2\right)$$

er en løsning til Schrödingers ligning ved å sette uttrykket for  $\Psi(x)$  inn:

$$\frac{-\hbar^2}{2m}\frac{d^2}{dx^2}\Psi(x) + \frac{1}{2}m(2\pi\nu)^2 x^2\Psi(x) = \Psi(x)E$$

Vi finner da:

$$E = \hbar \pi \nu$$

$$\frac{n_k}{n_m} = \frac{\exp(-\varepsilon_k/kT)}{\sum_i \exp(-\varepsilon_i/kT)} \cdot \frac{\sum_i \exp(-\varepsilon_i/kT)}{\exp(-\varepsilon_m/kT)}$$

$$= \frac{\exp(-\varepsilon_k/kT)}{\exp(-\varepsilon_m/kT)} = \exp[-(\varepsilon_k - \varepsilon_m)/kT]$$

$$= \exp[-\Delta\varepsilon/kT]$$

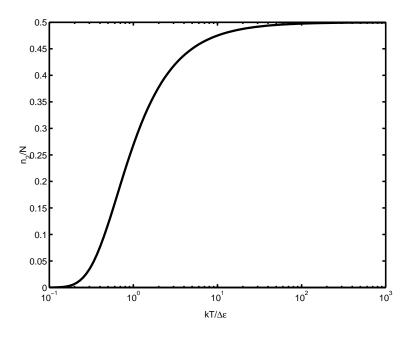
og er derfor uavhengig av partisjonensfunksjonen  $\sum_i \exp\left(-\varepsilon_i/kT\right)$ .

$$\frac{n_2}{N} = \frac{\exp(-\varepsilon_2/kT)}{\exp(-\varepsilon_1/kT) + \exp(-\varepsilon_2/kT)}$$

$$= \frac{1}{\exp[-(\varepsilon_1 - \varepsilon_2)/kT] + 1}$$

$$= \frac{1}{\exp[\Delta\varepsilon/kT] + 1}$$

Se figur.



Når  $T \to 0$  får vi:  $n_2/N \to 0$  (alle molekyl er i grunntilstanden som er tilstanden med den lavre energien) Når  $T \to \infty$  får vi:  $n_2/N \to 1/2$  (fordi  $\Delta \varepsilon << kT$  betyr det at molekylers kinetisk energi er veldig stor og derfor har vi en lik fordeling av molekyl på begge nivåer)

## Oppgave 3

a)

A: en væskefase og en gassfase

B: to væskefaser

b) Kjemisk potensial for væskefasen definert ved

$$\mu_i(p, T, x_i) = \left(\frac{\partial G}{\partial n_i}\right)_{p, T, n_j \neq n_i}$$

$$= \mu_{liq, i}^0(p, T) + RT \ln x_i \mod x_i = \frac{n_i}{n_1 + n_2}$$

$$G_i = n_i \mu_i$$

For væskeblandingen har vi

$$\Delta_{\text{mix}}G = n_1 G_1 + n_2 G_2 - \sum_{i} n_i \mu_{liq,i}^0(p, T)$$

$$= \sum_{i} n_i RT \ln \frac{n_i}{n_1 + n_2}$$

$$= RT \left[ n_1 \ln \frac{n_1}{n_1 + n_2} + n_2 \ln \frac{n_2}{n_1 + n_2} \right]$$

Den ideelle løsningen er bare drevet av entropiendringen ved blanding. I en ideell løsning har vi også at:

$$\Delta V_{\mathrm{blanding}} = 0$$
 $\Delta U_{\mathrm{blanding}} = 0$ 
 $\Delta H_{\mathrm{blanding}} = 0$ 
 $(\Delta S_{\mathrm{blanding}} = \Delta S_{\mathrm{blanding av ideelle gasser}})$ 

Interaksjoner mellom molekyler A-A, A-B og B-B er av samme størrelse, og så partiell molar størrelse blir lik molar størrelse. Eksempel på en slik blanding er benzene/toluene.

c) En ikke-ideell løsning har blandingsvarme i tillegg til blandingsentropi.

 $\Delta H \neq 0$ : vi kan måle en varmeeffekt ved blanding fordi vi har interaksjon mellom molekyler av de to komponentene A og B, som er forskjellige fra interaksjonen mellom A-A og B-B. Det siste leddet med koeffisienten A gir uttrykk for en slik effekt.

$$\mu_i(p, T, x_i) = \left(\frac{\partial G}{\partial n_i}\right)_{p, T, n_i \neq n_i} = \mu_{\text{væske}, i}^0(p, T) + RT \ln x_i + Ax_j^2$$

Ved likevekt:

$$\begin{array}{rcl} \mu_{\mathrm{gass},i} & = & \mu_{\mathrm{væske},i} \\ \mu_{\mathrm{gass},i}^0 + RT \ln p_i/p^0 & = & \mu_{\mathrm{væske},i}^0 + RT \ln x_i + Ax_j^2 \\ \ln(\frac{p_i/p^0}{x_i}) & = & \frac{\mu_{\mathrm{væske},i}^0 - \mu_{\mathrm{gass},i}^0}{RT} + \frac{Ax_j^2}{RT} \\ \frac{p_i/p^0}{x_i} & = & \exp\left(\frac{\mu_{\mathrm{væske},i}^0 - \mu_{\mathrm{gass},i}^0}{RT}\right) \exp\left(\frac{Ax_j^2}{RT}\right) \end{array}$$

Vi kan velge at

$$p_i^0 = \exp\left(\frac{\mu_{\text{væske},i}^0 - \mu_{\text{gass},i}^0}{RT}\right) p^0 \quad \text{(konstant!)}$$

og vi får

$$p_1 = x_1 p_1^0 \exp\left(\frac{Ax_2^2}{RT}\right)$$

$$p_2 = x_2 p_2^0 \exp\left(\frac{Ax_1^2}{RT}\right)$$

ii- Aktiviteten  $a_i$  er definert ved:

$$a_i = \frac{p_i}{p_i^0}$$

Og aktivitetskoeffisienten  $\gamma_i$  er:

$$a_i = \gamma_i x_i$$

Derfor får vi:

$$\gamma_{1} = \frac{p_{1}}{x_{1}p_{1}^{0}} = \exp\left(\frac{Ax_{2}^{2}}{RT}\right)$$

$$= \exp\left(\frac{A(1-x_{1})^{2}}{RT}\right)$$

$$A = \frac{RT \ln \gamma_{1}}{(1-x_{1})^{2}} = \frac{8,31 \cdot 298 \cdot \ln 2}{(1-0,4)^{2}} = 5000 \text{ J/mol}$$

iii- Når A=0 har vi den ideelle oppløsninger løsningen som vi studerte før. La oss definere:  $x_2=x,$  og  $y=\frac{p_1}{p_1^0}$ . Det gir

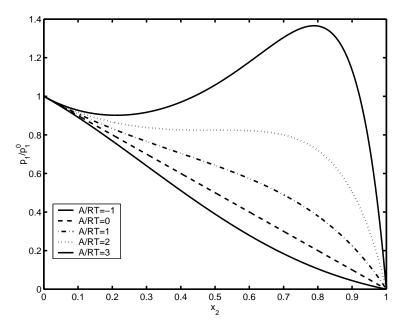
$$y = \frac{p_1}{p_1^0} = (1 - x) \exp\left(\frac{Ax^2}{RT}\right)$$
$$\frac{dy}{dx} = \exp\left(\frac{Ax^2}{RT}\right) \left[ (1 - x) \frac{2xA}{RT} - 1 \right]$$

Vi finner:

$$x = 0 \to \frac{dy}{dx} = -1$$

$$x = 1 \to \frac{dy}{dx} = -\exp\left(\frac{A}{RT}\right)$$

$$\frac{dy}{dx} = 0 \Leftrightarrow Ax^2 - Ax + \frac{RT}{2} = 0$$



Vi kaller  $\Delta = A(A-2RT)$ . Hvis A<0 og  $\Delta>0$  er løsninger:

$$x_1 = \frac{A - \sqrt{\Delta}}{2A} < 0$$
 umulig!  
 $x_1 = \frac{A + \sqrt{\Delta}}{2A} > 1$  umulig!

Hvis A>0 og  $\Delta>0$ er løsninger:

$$x_1 = \frac{A - \sqrt{\Delta}}{2A}$$
 og  $x_1 = \frac{A + \sqrt{\Delta}}{2A}$ 

Se figur .

Hvis A>2RT kan vi få avblanding. Sjansen for avblanding minker med temperaturen.