

Þurrgufun Joðs

Emil Gauti Friðriksson og Garðar Árni Skarphéðinsson

Janúar 2019



1 Inngangur

Varmafræðilegri hegðun efna má lýsa með bæði varmafræði og með safneðlisfræði. Hér verður fjallað um fasajafnvægi jöðs við þurrugufun, $I_2(s) = I_2(g)$, og líkön byggð á báðum fræðunum borin saman við mældar niðurstöður.

2 Líkan

Þegar jafnvægi er á milli gasfasa og fasts kristalfasa er efnamætti fasanna einnig í jafnvægi, þ.e.

$$\mu_s(T) = \mu_g(T) \quad (1)$$

Með safneðlisfræðilegum líkönum fást kórsummur fasanna tveggja og frá þeim fást efnamættin:

$$\mu_s(T) = \frac{RT}{2} \left[\prod_{j=1}^{12} (1 - e^{-\Theta_j/T}) \right], \quad (2)$$

$$\mu_g(T) = \Delta E_0^0 - RT \ln \left[\left(\frac{2\pi mkT}{h^2} \right)^{3/2} \frac{kT}{p} \frac{T}{\sigma \Theta_{rot}} (1 - e^{-\Theta_{vib}/T})^{-1} \right] \quad (3)$$

Nákvæmari útleiðslur má finna í vinnuseðli. Stærðirnar í jöfnunum að ofan eru eftirfarandi:

$$\Theta_j = \frac{h\nu_j}{k}, \quad \Theta_{rot} = \frac{hcB_0}{k}, \quad \Theta_{vib} = \Theta_{j=0} \quad (4)$$

T : Hitastig

p : Hlutþrýstingur

c : Hraði í lofttæmi

h : Fasti Plancks

k : Fasti Boltzmanns

R : Gasfastinn

ν_j : Tíringstíðni I_2 sameindar

$\Delta \tilde{E}_0^0$: Uppgufunarorka per mól

m : Massi sameindar

B_0 : Snúningsfasti

σ : Samhverfutala, $\sigma = 2$.

Athugum nú tvær leiðir til þess að ákvarða uppgufunarvarma jöðsins, $\Delta \tilde{H}_{sub}$. Sú fyrri er með því að bera saman mældan þrýsting og hitastig við Clausius-Clapeyron venslin $\ln(p) = C - \Delta \tilde{H}_{sub}/RT$, þar sem C er fasti. Besta lína grafs $\ln(p)$ sem fall af $1/T$ myndi þá hafa hallatölu $\Delta \tilde{H}_{sub}/R$. Athugum að þrýsting má ákvarða út frá ljósgleypni jöðsins, A , með jöfnunni:

$$p = \frac{RTA}{d\epsilon} \quad (5)$$

Þar sem ϵ er mólár gleypnistuðull jöðs og d er breiddin sem afmarkar hreyfingu gassins, þ.e. breidd íláts.

Önnur aðferð til þess að ákvarða $\Delta\tilde{H}_{sub}$ væri að reikna óreiðuna í fösunum, þ.e. afleiður efnamættisins:

$$\tilde{S}_s = - \left(\frac{\partial \mu_s}{\partial T} \right)_p = \frac{R}{2} \sum_{n=1}^{12} \left[\frac{\Theta_j/T}{e^{\Theta_j/T} - 1} - \ln(1 - e^{-\Theta_j/T}) \right] \quad (6)$$

$$\tilde{S}_g = - \left(\frac{\partial \mu_g}{\partial T} \right)_p = \frac{\Delta\tilde{E}_0^0 - \mu_g}{T} + \frac{7}{2}R + R \frac{\Theta_{vib}/T}{e^{\Theta_{vib}/T} - 1} \quad (7)$$

Þar sem bæði óreiðurnar og uppgufunarvarminn eru beintengd Gibbs-fríorkunni fást venslin:

$$\Delta\tilde{H}_{sub} = T\Delta\tilde{S}_{sub} = T(\tilde{S}_g - \tilde{S}_s) \quad (8)$$

Þ.a. besta lína grafs af $\Delta\tilde{S}_{sub}$ sem fall af $1/T$ ætti að gefa hallatölu $\Delta\tilde{H}_{sub}$.

Tafla 2: Mólgleypnistuðull I_2 fyrir $\lambda = 520$ nm. Brúuð gildi eru skáletruð

Tafla 1: Reiknuð gildi á θ_j út frá jöfnu 4

j	$\theta_j[K]$	j	$\theta_j[K]$
1	30.21	7	83.45
2	38.13	8	84.89
3	47.48	9	108.48
4	58.99	10	125.75
5	70.50	11	259.99
6	74.10	12	272.65

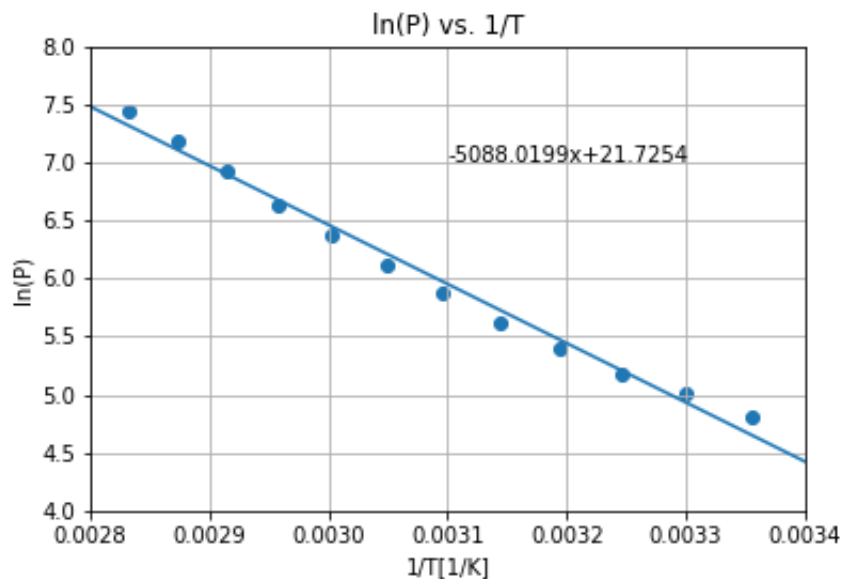
$T[K]$	$\epsilon[\text{m}^2\text{mol}^{-1}]$
298	68.65
303	68.2
308	67.7
313	67.2
318	66.75
323	66.3
328	65.85
333	65.4
338	65
343	64.6
348	64.2
353	63.8

3 Framkvæmd

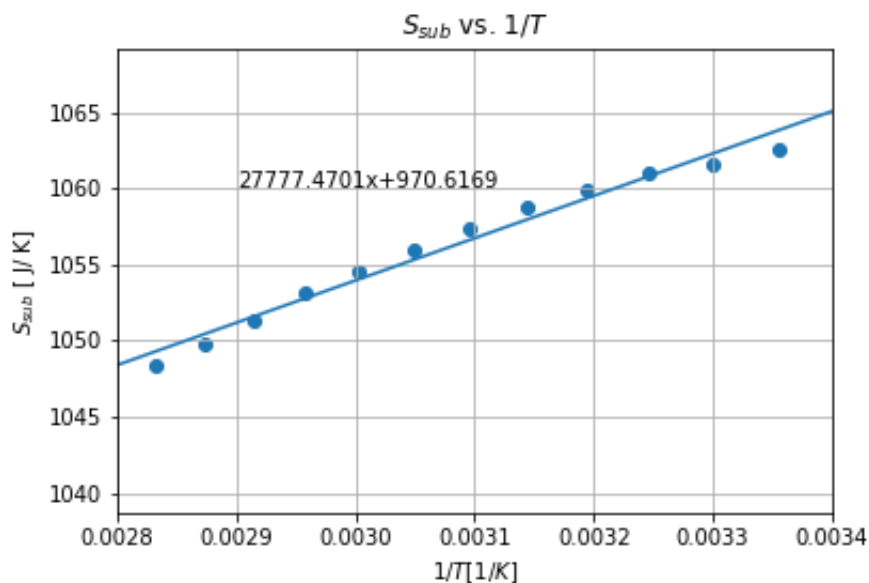
Kristölluðu joði var komið fyrir á botni íláts af breidd $d \approx 0.01$ m. Ílátinu, og samskonar tómu íláti, var komið fyrir í hitastýrðu umhverfi og notað sem skotmark fyrir ljósgeisla. Ljósgleypni gassins í ílátunum var síðan mæld fyrir mismunandi hitastig. Bæði voru skoðaðar gleypnimælingar fyrir ljósgeisla með bylgjulengd 700 nm og 520 nm, en seinni bylgjulengdin gefur hámarks gleypni, á meðan sú fyrri gefur mjög litla gleypni.

Nettógleypni fæst með mismuni þessara tveggja mælinga, þ.e. $A_{I_2} = A_{I_2,520} - A_{I_2,700}$ fyrir ílátið með I_2 sýninu og $A_0 = A_{0,520} - A_{0,700}$ fyrir tóma ílátið. Loks skilgreinum við $A = A_{I_2} - A_0$, en þá ætti A að vera einungis gleypni I_2 -gassins.

4 Niðurstöður



Mynd 1: $\ln(p)$ sem fall af $1/T$. Hallatalan svarar til $-\Delta\tilde{H}_{sub}/R$



Mynd 2: S_{sub} sem fall af $1/T$. Hallatalan svarar til $\Delta\tilde{H}_{sub}$

Út frá mynd 1 fáum við að $\Delta\tilde{H}_{sub}^{(1)}/R = 5088 \text{ K}$ sem gefur okkur $\Delta\tilde{H}_{sub}^{(1)} = 42\,304 \text{ J/mol}$

Út frá mynd 2 fáum við að $\Delta\tilde{H}_{sub}^{(2)} = 27\,778 \text{ J/mol}$

Við fáum því tvö tiltölulega ólík gildi fyrir $\Delta\tilde{H}_{sub}^{(i)}$, en skekkjan er um $\sim 34\%$. Þetta má líklega útskýra með ónákvæmni í mælingum og gömlum mælibúnaði. Reynt var að nota mæligögn frá öðrum hópi en niðurstöðurnar sem fengust þar voru $\Delta\tilde{H}_{sub}^{(1')} = 32\,841 \text{ J/mol}$ og $\Delta\tilde{H}_{sub}^{(2')} = 47\,350 \text{ J/mol}$. Ástæða misræmis í þessum mismunandi niðurstöðum má mögulega

rekja til ónákvæmni í framkvæmd, hitabaðið sem mæliglasið var í var ópétt og gæti hafa safnast vatnsgufa á hliðum mæliglassins. Þau gögn ásamt python kóða sem notuð voru í úrvinnslu þessarar tilraunar má nálgast á slóðinni github.com/EmilGauti/dryodine.