Thermodynamics of materials 28. Chemical Potentials of Solutions V

> Kunok Chang kunok.chang@khu.ac.kr

> > Kyung Hee University

November 5, 2024



2 Particle Size Dependence of Solubility

Interfacial Segregation





• The electrochemcial potential of B, $\mu^\phi_{\rm B}(r),$ in the presence of an electric potential $\phi(r)$ is given by

$$\mu_{\mathsf{B}}^{\phi}(r) = \mu_{\mathsf{B}}^{\circ}(r) + RT \ln x_{\mathsf{B}}(r) + z_{\mathsf{B}} \mathcal{F} \phi(r)$$

where $x_{\rm B}(r)$ is the composition of B in the presence of the electric potential, $z_{\rm B}$ is the valence of charged species B, and \mathcal{F} is Faraday's constant.

• At equilibrium,

$$\mu_{\mathsf{B}}^{\phi}(r) = \mu_{\mathsf{B}}^{\mathsf{b}}$$

Therefore,

$$RT\ln\left(\frac{x_{\mathsf{B}}(r)}{x_{\mathsf{B}}^{\circ}}\right) = -z_{\mathsf{B}}\mathcal{F}\phi(r)$$

 $\frac{x_{\mathsf{B}}(r)}{x_{\mathsf{D}}^{\circ}} = \exp\left(-\frac{z_{\mathsf{B}}\mathcal{F}\phi(r)}{RT}\right)$

or

2 Particle Size Dependence of Solubility

3 Interfacial Segregation



Particle Size Dependence of Solubility

• For a pure solid B in the form with flat boundary $(r = \infty)$ in the α phase matrix, when it is under the equilibrium,

$$\label{eq:massed} \begin{split} \mu^{\alpha,\infty}_{\mathsf{B}} &= \mu^\circ_{\mathsf{B}} \\ \mu^{\alpha,\infty}_{\mathsf{B}} &= \mu^\circ_{\mathsf{B}} + RT \ln \gamma^{\alpha,\infty}_{\mathsf{B}} + RT \ln x^{\alpha,\infty}_{\mathsf{B}} = \mu^\circ_{\mathsf{B}} \end{split}$$
 therefore,

$$\ln \gamma_{\mathsf{B}}^{\alpha,\infty} + \ln x_{\mathsf{B}}^{\alpha,\infty} = 0 \to \gamma_{\mathsf{B}}^{\alpha,\infty} = \frac{1}{x_{\mathsf{B}}^{\alpha,\infty}}$$



Kunok (KHU)

November 5, 2024

Particle Size Dependence of Solubility

• For a pure solid B in the form with radius r under equilibrium,

$$\mu_{\mathsf{B}}^{r} = \mu_{\mathsf{B}}^{\circ} + \frac{2\gamma_{B\alpha}v_{m}}{r} = \mu_{\mathsf{B}}^{\circ} + RT\ln\gamma_{\mathsf{B}}^{\alpha,r} + RT\ln x_{\mathsf{B}}^{\alpha,r}$$

then

$$RT\ln\gamma_{\mathsf{B}}^{\alpha,r} + RT\ln x_{\mathsf{B}}^{\alpha,r} = \frac{2\gamma_{B\alpha}v_m}{r}$$

With assumption

$$\gamma_{\mathsf{B}}^{\alpha,r} = \gamma_{\mathsf{B}}^{\alpha,\infty} = \frac{1}{x_{\mathsf{B}}^{\alpha,\infty}}$$

then

$$\frac{x_{\mathsf{B}}^{\alpha,r}}{x_{\mathsf{B}}^{\alpha,\infty}} = \exp\left(\frac{2\gamma_{B\alpha}v_m}{rRT}\right)$$

which expresses the composition of B in the solution α outside a pure solid B particle with radius r relative to the composition of B in the solution next to a flat particle solution interface.

Kunok (KHU)

2 Particle Size Dependence of Solubility

Interfacial Segregation



• At A-B system, when the B atoms in the bulk region and grain boundary are under the equilibrium,

$$\mu_{\mathsf{B}}^{\mathsf{gb}} = \mu_{\mathsf{B}}^{\mathsf{b}}$$

the equilibrium concentration at bulk is $x_{\rm B}^{\rm o}$ and that at grain boundary is $x_{\rm B}^{\rm gb}$, then

$$E_{\mathsf{B}}^{\mathsf{gb},\circ} + k_{\mathsf{B}}T\ln x_{\mathsf{B}}^{\mathsf{gb}} = E_{\mathsf{B}}^{\mathsf{b},\circ} + k_{\mathsf{B}}T\ln x_{\mathsf{B}}^{\circ}$$

where $E^{b,\circ}$ is the formation energy per atom B at bulk of A and $E_B^{gb,\circ}$ is the formation energy per atom at a grain boundary of A.

Then we have

$$x_{\mathsf{B}}^{\mathsf{gb}} = x_{\mathsf{B}}^{\circ} \exp\left(-\frac{E_{\mathsf{B}}^{\mathsf{gb},\circ} - E_{\mathsf{B}}^{\mathsf{b},\circ}}{k_{\mathsf{B}}T}\right) = x_{\mathsf{B}}^{\circ} \exp\left(-\frac{\Delta E_{\mathsf{B}}^{\mathsf{gb}}}{k_{\mathsf{B}}T}\right)$$

where $\Delta E_{\rm B}^{\rm gb}$ is the segregation energy of atom B.

Kunok (KHU)

• If we include the vibrational contributions and contributions from the formation volume difference of B atoms at the grain boundary and in the bulk, then $\Delta E_{\rm B}^{\rm gb}$ can be replaced by $\Delta \mu_{\rm B}^{\rm gb,\circ}$, the standard chemical potential difference between B atoms at the grain boundary and in the bulk,

$$x_{\mathsf{B}}^{\mathsf{gb}} = x_{\mathsf{B}}^{\circ} \exp\left(-\frac{\mu_{\mathsf{B}}^{\mathsf{gb},\circ} - \mu_{\mathsf{B}}^{\mathsf{b},\circ}}{k_{\mathsf{B}}T}\right) = x_{\mathsf{B}}^{\circ} \exp\left(-\frac{\Delta\mu_{\mathsf{B}}^{\mathsf{gb},\circ}}{k_{\mathsf{B}}T}\right)$$



Kunok (KHU)

Thermodynamics

November 5, 2024 10 / 18

- Consider the case involving vacancy segregation to a grain boundary in a single-component solid A. When a vacancy V_A^b moves from inside the bulk of a grain to become a vacancy V_A^{gb} at a grain boundary.
- An atom A originally at the grain boundary A_A^{gb} moves to inside the bulk of the grain to become A_A^b . This process can be expressed as a reaction:

$$\mathsf{A}^{\mathsf{gb}}_{\mathsf{A}} + V^{\mathsf{b}}_{\mathsf{A}} \longleftrightarrow \mathsf{A}^{\mathsf{b}}_{\mathsf{A}} + V^{\mathsf{gb}}_{\mathsf{A}}$$

At equilibrium,

$$\mu_{\mathsf{A}_\mathsf{A}^\mathsf{gb}} + \mu_{V_\mathsf{A}^\mathsf{b}} = \mu_{\mathsf{A}_\mathsf{A}^\mathsf{b}} + \mu_{V_\mathsf{A}^\mathsf{gb}}$$

• Introducing formation energy, we have

$$\begin{split} E_{\mathsf{A}_{\mathsf{A}}^{\mathsf{gb}}} &+ k_{\mathsf{B}}T\ln x_{\mathsf{A}}^{\mathsf{gb}} + E_{V_{\mathsf{A}}^{\mathsf{b}}} + k_{\mathsf{B}}T\ln x_{V}^{\mathsf{b}} \\ &= E_{\mathsf{A}_{\mathsf{A}}^{\mathsf{b}}} + k_{\mathsf{B}}T\ln x_{\mathsf{A}}^{\mathsf{b}} + E_{V_{\mathsf{A}}^{\mathsf{gb}}} + k_{\mathsf{B}}T\ln x_{V}^{\mathsf{gb}} \end{split}$$

where x_A^{gb} is the fraction of grain boundary sites occupied by A atoms. • Then we have

$$k_{\mathsf{B}}T\ln\frac{x_{V}^{\mathsf{gb}}x_{\mathsf{A}}^{\mathsf{b}}}{x_{V}^{\mathsf{b}}x_{\mathsf{A}}^{\mathsf{gb}}} = -\left[\left(E_{\mathsf{A}_{\mathsf{A}}^{\mathsf{b}}} + E_{V_{\mathsf{A}}^{\mathsf{gb}}}\right) - \left(E_{\mathsf{A}_{\mathsf{A}}^{\mathsf{gb}}} + E_{V_{\mathsf{A}}^{\mathsf{b}}}\right)\right] = -\Delta E_{\mathsf{gb}}$$

or

$$\frac{x_V^{\mathsf{gb}} x_{\mathsf{A}}^{\mathsf{b}}}{x_V^{\mathsf{b}} x_{\mathsf{A}}^{\mathsf{gb}}} = \exp\left(-\frac{\Delta E_{\mathsf{gb}}}{k_{\mathsf{B}}T}\right)$$

Therefore,

$$\frac{x_V^{\text{gb}}}{1 - x_V^{\text{gb}}} = \frac{x_V^{\text{b}}}{1 - x_V^{\text{b}}} \exp\left(-\frac{\Delta E_{\text{gb}}}{k_{\text{B}}T}\right)$$

For the case

$$1 - x_V^{\mathsf{gb}} \simeq 1 \qquad 1 - x_V^{\mathsf{b}} \simeq 1$$

we have

$$x_V^{\mathsf{gb}} = x_V^{\mathsf{b}} \exp\left(-\frac{\Delta E_{\mathsf{gb}}}{k_{\mathsf{B}}T}\right)$$

• If we include the vibrational contribution and consider the effect of formation volumes, we can replace $\Delta E_{\rm gb}$ with $\Delta G_{\rm gb}^{\circ}$, the standard segregation free energy.

• For a A-B binary solution,

$$\mathsf{A}^{\mathsf{g}\mathsf{b}} + \mathsf{B}^\mathsf{b} \longleftrightarrow \mathsf{A}^\mathsf{b} + \mathsf{B}^{\mathsf{g}\mathsf{b}}$$

• At equilibrium, we have

$$\mu_{\mathsf{A}}^{\mathsf{gb}} + \mu_{\mathsf{B}}^{\mathsf{b}} = \mu_{\mathsf{A}}^{\mathsf{b}} + \mu_{\mathsf{B}}^{\mathsf{gb}}$$

which can be rewritten as

$$\mu_{\mathsf{B}}^{\mathsf{b}} - \mu_{\mathsf{A}}^{\mathsf{b}} = \mu_{\mathsf{B}}^{\mathsf{g}\mathsf{b}} - \mu_{\mathsf{A}}^{\mathsf{g}\mathsf{b}}$$

• The bulk solid solution phase as

$$\mu^{\mathsf{b}} = x^{\mathsf{b}}_{\mathsf{A}}\mu^{\mathsf{b}}_{\mathsf{A}} + x^{\mathsf{b}}_{\mathsf{B}}\mu^{\mathsf{b}}_{\mathsf{B}}$$

• The differential form is

$$d\mu^{\mathsf{b}} = \mu^{\mathsf{b}}_{\mathsf{A}} dx^{\mathsf{b}}_{\mathsf{A}} + \mu^{\mathsf{b}}_{\mathsf{B}} dx^{\mathsf{b}}_{\mathsf{B}} = \left(\mu^{\mathsf{b}}_{\mathsf{B}} - \mu^{\mathsf{b}}_{\mathsf{A}}\right) dx^{\mathsf{b}}_{\mathsf{B}}$$

• Therefore, the slope of the tangent line to the chemical potential of the bulk solid solution at composition at $x_{\rm B}^{\rm b}$ is given by

$$\left(\frac{\partial \mu^{\mathsf{b}}}{\partial x^{\mathsf{b}}_{\mathsf{B}}}\right)_{x^{\mathsf{b}}_{\mathsf{B}}} = \mu^{\mathsf{b}}_{\mathsf{B}}(x^{\mathsf{b}}_{\mathsf{B}}) - \mu^{\mathsf{b}}_{\mathsf{A}}(x^{\mathsf{b}}_{\mathsf{B}})$$

at grain boundary,

$$\left(\frac{\partial \mu^{\mathsf{gb}}}{\partial x^{\mathsf{gb}}_{\mathsf{B}}}\right)_{x^{\mathsf{gb}}_{\mathsf{B}}} = \mu^{\mathsf{gb}}_{\mathsf{B}}\left(x^{\mathsf{gb}}_{\mathsf{B}}\right) - \mu^{\mathsf{gb}}_{\mathsf{A}}\left(x^{\mathsf{gb}}_{\mathsf{B}}\right)$$

At equilibrium,

$$\left(\frac{\partial \mu^{\mathsf{b}}}{\partial x^{\mathsf{b}}_{\mathsf{B}}}\right)_{x^{\mathsf{b}}_{\mathsf{B}}} = \mu^{\mathsf{b}}_{\mathsf{B}}(x^{\mathsf{b}}_{\mathsf{B}}) - \mu^{\mathsf{b}}_{\mathsf{A}}(x^{\mathsf{b}}_{\mathsf{B}}) = \left(\frac{\partial \mu^{\mathsf{gb}}}{\partial x^{\mathsf{gb}}_{\mathsf{B}}}\right)_{x^{\mathsf{gb}}_{\mathsf{B}}} = \mu^{\mathsf{gb}}_{\mathsf{B}}(x^{\mathsf{gb}}_{\mathsf{B}}) - \mu^{\mathsf{gb}}_{\mathsf{A}}(x^{\mathsf{gb}}_{\mathsf{B}})$$

• The chemical potentials of A and B at the bulk and grain boundary are

$$\begin{split} \mu_{A}^{gb} &= \mu_{A}^{gb,\circ} + k_{B}T\ln a_{A}^{gb} \\ \mu_{A}^{b} &= \mu_{A}^{b,\circ} + k_{B}T\ln a_{A}^{b} \\ \mu_{B}^{gb} &= \mu_{B}^{gb,\circ} + k_{B}T\ln a_{B}^{gb} \\ \mu_{B}^{b} &= \mu_{B}^{b,\circ} + k_{B}T\ln a_{B}^{b} \end{split}$$

• By consistent treatment as before,

$$k_{\mathsf{B}}T\ln\frac{a_{\mathsf{B}}^{\mathsf{gb}}a_{\mathsf{A}}^{\mathsf{b}}}{a_{\mathsf{B}}^{\mathsf{b}}a_{\mathsf{A}}^{\mathsf{gb}}} = -\left[\left(\mu_{\mathsf{A}}^{\mathsf{b},\circ} + \mu_{\mathsf{B}}^{\mathsf{gb},\circ}\right) - \left(\mu_{\mathsf{A}}^{\mathsf{gb},\circ} + \mu_{\mathsf{B}}^{\mathsf{b},\circ}\right)\right] = -\Delta G_{\mathsf{gb}}^{\circ}$$

 $\frac{a_{\mathsf{B}}^{\mathsf{gb}}}{a_{\bullet}^{\mathsf{gb}}} = \frac{a_{\mathsf{A}}^{\mathsf{b}}}{a_{\mathsf{B}}^{\mathsf{b}}} \exp\left(-\frac{\Delta G_{\mathsf{gb}}^{\circ}}{k_{\mathsf{B}}T}\right)$

or

Proceed to

$$\frac{x_{\mathsf{B}}^{\mathsf{gb}}\gamma_{\mathsf{B}}^{\mathsf{gb}}}{x_{\mathsf{A}}^{\mathsf{gb}}\gamma_{\mathsf{A}}^{\mathsf{gb}}} = \frac{x_{\mathsf{B}}^{\mathsf{b}}\gamma_{\mathsf{B}}^{\mathsf{b}}}{x_{\mathsf{A}}^{\mathsf{b}}\gamma_{\mathsf{A}}^{\mathsf{b}}} \exp\left(-\frac{\Delta G_{\mathsf{gb}}^{\circ}}{k_{\mathsf{B}}T}\right)$$

then

$$\frac{x_{\mathsf{B}}^{\mathsf{gb}}\gamma_{\mathsf{B}}^{\mathsf{gb}}}{\left(1-x_{\mathsf{B}}^{\mathsf{gb}}\right)\gamma_{\mathsf{A}}^{\mathsf{gb}}} = \frac{x_{\mathsf{B}}^{\mathsf{b}}\gamma_{\mathsf{B}}^{\mathsf{b}}}{\left(1-x_{\mathsf{B}}^{\mathsf{b}}\right)\gamma_{\mathsf{A}}^{\mathsf{b}}} \exp\left(-\frac{\Delta G_{\mathsf{gb}}^{\circ}}{k_{\mathsf{B}}T}\right)$$

• When A-B follows regular solution model,

$$k_{\mathsf{B}}T\ln\gamma_{\mathsf{A}}^{\mathsf{b}} = \alpha^{\mathsf{b}}(x_{\mathsf{B}}^{\mathsf{b}})^{2} \qquad k_{\mathsf{B}}T\ln\gamma_{\mathsf{B}}^{\mathsf{b}} = \alpha^{\mathsf{b}}(x_{\mathsf{A}}^{\mathsf{b}})^{2}$$
$$k_{\mathsf{B}}T\ln\gamma_{\mathsf{A}}^{\mathsf{gb}} = \alpha^{\mathsf{gb}}(x_{\mathsf{B}}^{\mathsf{gb}})^{2} \qquad k_{\mathsf{B}}T\ln\gamma_{\mathsf{B}}^{\mathsf{gb}} = \alpha^{\mathsf{gb}}(x_{\mathsf{A}}^{\mathsf{gb}})^{2}$$

Kunok (KHU)

• Then we have

$$\frac{x_{\mathsf{B}}^{\mathsf{gb}}}{\left(1-x_{\mathsf{B}}^{\mathsf{gb}}\right)} \exp\left[\frac{\alpha^{\mathsf{gb}}\left(1-2x_{\mathsf{B}}^{\mathsf{gb}}\right)}{k_{\mathsf{B}}T}\right]$$
$$= \frac{x_{\mathsf{B}}^{\mathsf{b}}}{\left(1-x_{\mathsf{B}}^{\mathsf{b}}\right)} \exp\left[\frac{\alpha^{\mathsf{b}}\left(1-2x_{\mathsf{B}}^{\mathsf{b}}\right)}{k_{\mathsf{B}}T} - \frac{\Delta G_{\mathsf{gb}}^{\circ}}{k_{\mathsf{B}}T}\right]$$

Kunok (KHU)

November 5, 2024 18 / 18

æ

KHU