Físico-Química II

Carlos Pereira

October 3, 2023

Lecture 1: Fenômenos de superfície

Revisão de termodinâmica

Definition 1 (1ª Lei - Conservação de energia). Em um processo termodinâmico fechado, a alteração da energia interna depende do calor acumulado pelo sistema e a alteração do trabalho realizado.

$$dU = dq + dW (1)$$

Corollary. Para trabalhos reversíveis de volume, temos que:

$$dW = -pdV (2)$$

$$dU = dq - pdV (3)$$

Para processos reversíveis, temos que:

$$dq = TdS \tag{4}$$

$$dU = TdS - pdV$$
 (equação fundamental) (5)

Portanto a energia interna de um sistema fechado é função da entropia (distribuição de energia no sistema) e do volume (distância média entre as partículas), ou seja:

Theorem 1 (Energia interna como função da entropia e volume).

$$U = U(S, V) \tag{6}$$

$$dU = \left(\frac{\partial U}{\partial S}\right)_{V} dS + \left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_{S} dV \tag{7}$$

$$\left(\frac{\partial U}{\partial S}\right)_{V} = T \; , \; \left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_{S} = -p$$
 (8)

Em sistemas abertos, há a troca de massa com as vizinhanças, portanto a energia pode ser alterada a partir da variação das composições das espécies, onde n_i é o número de moles do sistema.

Theorem 2 (Energia interna em sistemas abertos como função).

$$U = U(S, V, n_1, n_2, \cdots) \tag{9}$$

A entalpia também pode ser definida como função:

Definition 2 (Entalpia como função). Pela definição de entalpia, temos:

$$H = U + pV \tag{10}$$

$$dH = dU + pdV + Vdp \tag{11}$$

Substituindo a energia interna, temos:

$$dH = TdS - pdV + pdV + Vdp \tag{12}$$

$$dH = TdS + Vdp$$
 (equação fundamental) (13)

Portanto, temos a entalpia em função de:

$$H = H(S, p)$$
 (sistemas fechados) (14)

$$H = H(S, p, n_1, n_2, \cdots)$$
 (sistemas abertos) (15)

A energia livre de Gibbs também pode ser definida da mesma forma:

Definition 3 (Energia livre de Gibbs como função). Pela definição, temos:

$$G = H - TS \tag{16}$$

$$dG = dH - TdS - SdT \tag{17}$$

Substituindo a entalpia, temos:

$$dG = TdS + Vdp - TdS - SdT \tag{19}$$

$$dG = -SdT + Vdp$$
 (equação fundamental) (20)

Portanto, temos a energia de Gibbs em função de:

$$G = G(T, p)$$
 (sistemas fechados) (21)

$$G = G(T, p, n_1, n_2, \cdots)$$
 (sistemas abertos) (22)

Com a variação dos moles das espécies presentes, temos que a diferencial total da energia livre de Gibbs é:

Definition 4 (Diferencial da energia de Gibbs com

variação dos moles).

$$dG = \left(\frac{\partial G}{\partial T}\right)_{p,n_1,n_2,\cdots} dT + \tag{23}$$

$$\left(\frac{\partial G}{\partial p}\right)_{T,n_1,n_2,\cdots} dp + \tag{24}$$

$$\left(\frac{\partial G}{\partial n_1}\right)_{T,p,n_2,\cdots} dn_1 + \tag{25}$$

$$\left(\frac{\partial G}{\partial n_2}\right)_{T,p,n_1,\dots} dn_2 + \dots \tag{26}$$

Corollary. Se $dn_i = 0$, a expressão se torna:

$$dG = \left(\frac{\partial G}{\partial T}\right)_{p,n_1,n_2,\dots} dT + \left(\frac{\partial G}{\partial p}\right)_{T,n_1,n_2,\dots} dp$$
(27)

Assim, temos que:

$$\left(\frac{\partial G}{\partial T}\right)_{p,n_1,n_2,\dots} = -S \tag{28}$$

$$\left(\frac{\partial G}{\partial p}\right)_{T,n_1,n_2,\cdots} = V \tag{29}$$

Portanto, podemos reescrever a equação de Gibbs na forma diferencial como:

$$dG = -SdT + Vdp + (30)$$

$$\left(\frac{\partial G}{\partial n_1}\right)_{T,p,n_2,\dots} dn_1 + \tag{31}$$

$$\left(\frac{\partial G}{\partial n_2}\right)_{T,p,n_1,\cdots} dn_2 + \cdots \tag{32}$$

Theorem 3 (Potencial químico). Se definirmos a variação da energia livre de Gibbs com o número de moles como sendo o potencial químico, temos que:

$$\left(\frac{\partial G}{\partial n_1}\right)_{T,p,n_2,\dots} = \mu_1 \tag{33}$$

$$\left(\frac{\partial G}{\partial n_2}\right)_{T,p,n_1,\dots} = \mu_2 \tag{34}$$

E portanto, para um sistema de composição variável:

$$dG = -SdT + Vdp + \mu_1 dn_1 + \mu_2 dn_2 + \cdots$$
 (35)

$$= -SdT + Vdp + \sum \mu_i dn_i \tag{36}$$

Remark. Se p e T são mantidas constante, a variação de G indica se o sistema está em equilíbrio, ou sofrendo transformação espontânea, ou sofrendo transformação não-espontânea.

Considerando p e T constantes, e retirando dn moles de a e introduzindo dn moles no ponto b, temos duas variações na energia de Gibbs:

Theorem 4 (Potencial químico e transporte de massa).

$$dG^a = -\mu^a dn \ (\Delta G < 0) \tag{37}$$

$$dG^b = +\mu^b dn \ (\Delta G > 0) \tag{38}$$

Portanto, o potencial químico está associado ao transporte de massa da região de maior potencial químico para a região de menor potencial químico. Para que um sistema de composição variável esteja em equilíbrio, é necessário que, além da pressão e temperatura constantes, os potenciais químicos dos componentes do sistema também fiquem constantes.

Definition 5 (Equação de Gibbs-Duhem). Considerando um sistema binário com temperatura e pressão constantes, temos:

$$dG = -SdT + Vdp + \mu_1 dn_1 + \mu_2 dn_2 \tag{39}$$

$$dG = \mu_1 dn_1 + \mu_2 dn_2 \tag{40}$$

$$G = \mu_1 n_1 + \mu_2 n_2 \tag{41}$$

Considerando a diferencial da energia de Gibbs, temos que:

$$dG = \mu_1 dn_1 + n_1 d\mu_1 + \mu_2 dn_2 + n_2 d\mu_2 \tag{42}$$

$$n_1 d\mu_1 + n_2 d\mu_2 = 0 (43)$$

$$\sum n_i d\mu_i = 0 \text{ (equação de Gibbs-Duhem)}$$
 (44)

Portanto, a equação de Gibbs-Duhem nos diz que os potenciais químicos de componentes de uma mistura não podem variar de forma independente.

Fenômenos de Interface

Para definirmos os fenômenos interfaciais, precisamos entender a variação de energia que ocorre na superfície. Portanto, é fundamental definirmos a energia superficial de um sistema. Desta forma, podemos relacionar a energia superficial com o excesso de concentração dos solutos e com o potencial químico, o que nos permite explicar o conceito de adsorção.

Definition 6 (Energia superficial). Para um sistema aberto de composição variável, $G = G(T, p, n_i)$. Já para a superfície de uma solução, $G^A = G(T, p, n_i, A)$, onde A é a área da superfície. Portanto, para aumentar a superfície, temos que levar moléculas do seio da solução para a superfície, e como esse não é um processo espontâneo, precisamos fornecer energia para o sistema. Dessa

forma, temos que:

$$dG^{A} = \left(\frac{\partial G}{\partial n_{1}}\right)_{T,p,n_{2},\cdots,A} dn_{1} + \qquad (45)$$

$$\left(\frac{\partial G}{\partial n_{2}}\right)_{T,p,n_{1},\cdots,A} dn_{2} + \qquad (46)$$

$$\cdots + \qquad (47)$$

$$\left(\frac{\partial G}{\partial n_2}\right)_{T, n, n_1, \dots, A} dn_2 + \tag{46}$$

$$\cdots +$$
 (47)

$$\left(\frac{\partial G}{\partial A}\right)_{T,p,n_1} dA \tag{48}$$

$$dG^{A} = \mu_{1}^{A} dn_{1}^{A} + \mu_{2}^{A} dn_{2}^{A} + \dots + \gamma dA$$
 (49)

Desta forma, temos $\gamma,$ que é a energia superficial, ou seja, a energia por unidade de área da superfície. Portanto:

$$\gamma = \frac{E}{A} = \frac{Fd}{d^2} = \frac{F}{d} \tag{50}$$

Logo, γ é dada por erg/cm^2 ou dinas/cm.

Remark. Quando exprimimos γ como energia por área, chamamos de energia superficial, e quando exprimimos γ como força por comprimento chamamos de tensão superficial.