## Formulaire

\_Outil mathématique\_

- Différentielle :  $| \ \mathrm{d} f = f(x+\mathrm{d} x,y+\mathrm{d} y) f(x,y) = \frac{\partial f}{\partial x} \, \mathrm{d} x + \frac{\partial f}{\partial y} \, \mathrm{d} y$
- Calcul différentiel :  $d(\alpha f) = \alpha df$ d(f+g) = df + dg $d(f \times g) = f dg + g df$
- Différentielle totale :  $X\,\mathrm{d}x+Y\,\mathrm{d}y=\mathrm{d}\psi$  si  $\frac{\partial X}{\partial y}=\frac{\partial Y}{\partial x}$  sinon  $X\,\mathrm{d}x+Y\,\mathrm{d}y=\delta\psi$
- Sur un parcours fermé :  $\oint {\rm d}\phi = 0$  alors que  $\oint \! \delta\psi \ne 0$

Premier principe pour un système fermé

- Veriation d'énergie interne :  $dU + d\mathcal{E}_c + d\mathcal{E}_p = \delta Q + \delta W_{\text{dissipatives}} + \delta W_{\text{utile}} p_{\text{ext}} dV$
- U est une fonction d'état :  $\oint dU = 0$  mais  $\oint \delta W \neq 0$
- Première loi de Joule :  $| dU = C_v dT$  pour un gaz parfait

Enthalpie :  $H = U + pV \Rightarrow dH = C_p dT$  pour un gaz parfait

- Relation de Mayer :  $C_p C_v = nR \Rightarrow C_v = \frac{nR}{\gamma 1}$
- Pour une phase condensée : |  $\mathrm{d}U=\mathrm{d}H=C\,\mathrm{d}T$
- Corps pur :  $H^*(T, p, n_i) = n_i \times H^*_{mi}(T, p) \leftarrow$  enthalpie molaire du corps pur
- H est indépendant de p :  $\left| \frac{\partial H}{\partial p} \simeq 0 \Rightarrow H_{mi}^*(T,p) = H_{mi}^0(T) \right|$  pour un état de référence.
- Capacité thermique massique :  $\Big| \ \mathrm{d} H_{mi}^* = C_{p\,mi}^* \, \mathrm{d} T$

Deuxième principe pour un système fermé

- Définition de l'entropie  $dS = \frac{\delta Q_{\text{rev}}}{T}$
- Expression différentielle du deuxième principe :  $\mathrm{d}S = \frac{\delta Q}{T_{\mathrm{ext}}} + \delta S_{\mathrm{créée}} \ \, | \ \, \mathrm{où} \ \, \delta S_{\mathrm{créée}} \geqslant 0$
- Inégalité de Clausius :  $\oint \frac{\delta Q}{T_{\rm ext}} \geqslant 0$

Fonction enthalpie libre.

- $G \cong H TS \Rightarrow dG = V dp S dT T \delta S_{irr} + \delta W'$
- Identité thermodynamique :  $| \mathrm{d}G = -S\,\mathrm{d}T + V\,\mathrm{d}p + \sum \mu_i\,\mathrm{d}n_i | \text{ou encore} :$  $\mathrm{d}G = -S\,\mathrm{d}T + V\,\mathrm{d}p + \Delta_r G\,\mathrm{d}\xi$
- $\left(\frac{\partial G}{\partial T}\right)_p = -S$
- $\left(\frac{\partial G}{\partial p}\right)_T = V \text{ et } |$

Identités fondamentales:

À température et pression constantes :  $\begin{array}{l} \text{$\hat{A}$ température et pression constantes :} \\ \text{$\hat{s}$ $\delta W' = 0: dG = -T \delta S_{\text{Irr}} \to \text{\'e}volution du système vers le minimum de $G$} \\ \text{$\hat{s}$ $\delta S_{\text{Irr}} = 0: dG = \delta W'$ (exemple d'une pile)} \end{array}$ 

Grandeurs molaires

Notations et définitions de grandeurs molaires :

d'un corps pur :  $\psi_{mi}^*(T) \cong \frac{\psi^*}{n_i}$  et dans un mélange :  $\psi_{mi}(T,p,n_j) \cong \left(\frac{\partial \psi}{\partial n_i}\right)_{T,p,n_j \neq i}$ 

- Pour une grandeur extensive :  $| \ X(T,p,n_j) = \sum_i \left( \frac{\partial X}{\partial n_i} \right)_{T,p,n_{j\neq i}}$  $n_i = \sum X_{mi}(T, p, n_j) \times n_i$
- Un mélange idéal se comporte comme un ensemble de sous-systèmes sans interaction les uns avec les autres. Dans un tel mélange :

$$H_{mi}(T,p,n_j) \simeq H^0_{mi}(T) \qquad U_{mi}(T,p,n_j) \simeq U^0_{mi}(T) \qquad C_{pmi}(T,p,n_j) \simeq C^0_{pmi}(T)$$

Attention :  $S_{mi}(T,p,n_j) \neq S^*_{mi}(T,p)$  et  $G_{mi}(T,p,n_j) \neq G^*_{mi}(T,p)$  Dans un mélange idéal :

$$H = \sum_{i=1}^{N} n_i H_{mi}^{0}(T)$$
 
$$U = \sum_{i=1}^{N} n_i U$$

$$U = \sum_{i=1}^{N} n_i \, U_{mi}^0(T)$$

$$C_p = \sum_{i=1}^{N} n_i C_{pmi}^0$$

$$G = \sum_{i=1}^{N} n_i G_{mi}(T, p, n_j) = \sum_{i=1}^{N} n_i \mu_i(T, p, n_j)$$

 $S = \sum_{i=1}^N n_i \, S_{mi}(T,p,n_j)$ 

Potentiel chimique

- Définition :  $\mu_i \, \widehat{=} \, G_{mi}(T,p,n_j)$
- Mélange idéal de liquides :  $\mu_i = \mu_i^0(T) + V_{mi}^* (p P_0) + RT \ln x_i \Rightarrow \left| \mu_i \simeq \mu_i^0(T) + RT \ln x_i \right|$
- Mélange idéal de gaz :  $\mu_i = \mu_i^0(T) + RT \ln \left(\frac{p_i}{P_0}\right)$
- Dans un mélange idéal  $\mu_i = \mu_i^0(T) + RT \ln a_i$ où  $a_i$  est l'activité :
- d'un gaz :  $a_i = \frac{p_i}{p_0}$  $= x_i \frac{p}{p_0}$  $\frac{n_i}{n_{\rm gaz~total}} \frac{p}{p_0} \ {\rm avec} \ p_0 = 1 \ {\rm bar} = 10^5 \ {\rm Pa}$
- d'un soluté :  $a_i = \frac{C_i}{C_0}$  où  $C_0 = 1 \text{ mol} \cdot \text{L}^{-1}$
- d'une phase condensée :  $a_i = x_i = \frac{}{n_{ ext{total dans la phase}}}$

CHOLET Cyriaque

## Changements d'état.

Les définitions sont fournies avec l'exemple de la fusion :

mais elles peuvent être généralisées aux autres changements d'état :

$$\begin{array}{ccc} \text{SOLIDE} & \xrightarrow{\text{sublimation}} & \text{GAZ} & & \text{LIQUIDE} & \xrightarrow{\text{vaporisation}} & \text{GAZ} \end{array}$$

Chaleur et entropie de changement d'état :  $X_{(sol)} \rightarrow X_{(liq)}$  :

$$\Delta S(T) = \mathrm{d}\xi \times \Delta_{\mathrm{fus}} H^{\circ}(T)$$
  $\Delta S(T) = \mathrm{d}\xi \times \mathrm{d}\xi$ 

$$\Delta H(T) = \mathrm{d}\xi \times \Delta_{\mathrm{fus}} H^0(T) \ | \qquad \Delta S(T) = \mathrm{d}\xi \times \Delta_{\mathrm{fus}} S^0(T) \longleftarrow (\mathrm{hors\ programme})$$

- Relation entre enthalpie standard et entropie standard de fusion, à la température  $T_{\mathrm{fus}}$  de fusion :

$$\Delta_{\rm fus} S^0(T_{\rm fus}) = \frac{\Delta_{\rm fus} H^0(T_{\rm fus})}{T_{\rm fus}} ({\rm hors~programme})$$

À l'équilibre entre deux phases, les potentiels chimiques des deux phases sont égaux :

$$\mu(X_{(sol)}) = \mu(X_{(liq)})$$
 si équilibre  $X_{(sol)} \leftrightarrows X_{(liq)}$ 

Chaleur latente :

$$\mathrm{d}H_{\mathrm{fus}} = \delta Q_p = \Delta_{\mathrm{fus}} H^0 \, \mathrm{d}\xi = L_{\mathrm{fus}} \, \delta m$$

Relation de Clapeyron (hors programme) :  $\left(\frac{\mathrm{d}p}{\mathrm{d}T}\right)_{\mathrm{fis}}$  :  $=rac{r_{ ext{tus}}}{T_{ ext{fus}} imes \Delta_{ ext{fus}}V_m^*}$  où  $\Delta_{ ext{fus}}V_m^*=V_{m, ext{Hiq}}^*-V_{m, ext{sol}}^*$  $\Delta_{\mathrm{fus}}H^0$ 

## Réactions chimiques

Opérateur de Lewis : 
$$\Delta_r \psi \cong \left(\frac{\partial \psi}{\partial \xi}\right)_{T,p} \text{ et } \Delta_r \psi^0 \cong \left(\frac{\partial \psi^*}{\partial \xi}\right)_{T,p_0}$$

Grandeurs standard de réaction à  $T_0 = 298 \text{ K}$ :

$$\begin{split} & \Delta_r H^0(T_0) = \sum_{i=1}^N \mathcal{V}_i \, \Delta_{\text{formation}} H^0_i(T_0) \\ & \Delta_r G^0(T_0) = \sum_{i=1}^N \mathcal{V}_i \, \Delta_{\text{formation}} G^0_i(T_0) \\ & \Delta_r G^0 = \sum_{i=1}^N \mathcal{V}_i \, \Delta_{\text{formation}} G^0_i(T_0) \\ & \Delta_r G^0 = \sum_{i=1}^N \mathcal{V}_i \, C^0_{pi,\text{molaire}} \\ & \Delta_r S^0(T_0) = \sum_{i=1}^N \mathcal{V}_i \, S^0_{i,\text{molaire}} \end{split}$$

- Etat standard de référence = état le plus stable dans lequel se trouve un corps pur, simple, à pression standard  $p_0$  (par exemple :  $O_{2(gaz)}$  à 25°C mais pas  $H_2O_{(liq)}$ ). Réaction de formation de  $X_i$ : équation d'une réaction où  $X_i$  est le seul produit (avec  $\overline{\nu}_i = 1$ ) à partir d'états standard de référence. Exemple :  $H_{2(gaz)} + \frac{1}{2}O_{2(liq)} = H_2O$
- Effets thermiques d'une réaction :

$$\delta Q_p = \mathrm{d} H = \Delta_r H^0 \, \mathrm{d} \xi + C_p^0 \mathrm{d} T$$

$$\delta Q_V = \mathrm{d} U = \Delta_r U^0 \mathrm{d} \xi + C_V^0 \mathrm{d} T \text{ où } \Delta_r U^0 = \Delta_r H^0 - R T \sum_{i, \mathrm{gaz}} \overline{\nu}_{i, \mathrm{gaz}(horsprogramme)}$$

Grandeurs de réaction et température

CHOLET Cyriaque

- Entalpie libre de réaction :  $\Delta_r G = RT \ln \left[ \frac{Q}{K^0(T)} \right]$
- Influence de la température :  $\Delta_r G^0(T) = \Delta_r H^0(T) - T \times \Delta_r S^0(T)$
- Approximation d'Elligham:

$$\left\{ \begin{array}{l} \Delta_r H^0 \simeq \text{cte} \\ \Delta_r S^0 \simeq \text{cte} \end{array} \right. \Rightarrow \left[ \begin{array}{l} \Delta_r G^0(T) \simeq \Delta_r H^0(T_0) - T \times \Delta_r S^0(T_0) \end{array} \right.$$

## Equilibres chimiques

- Équation de la réaction :  $\nu_1 X_1 + \nu_2 X_2 + \dots + \nu_r X_r \stackrel{\leftharpoonup}{=} \nu_{r+1} X_{r+1} + \dots \nu_N X_N$
- Constante d'équilibre :

$$K^0(T) \, \widehat{=} \, \exp \left( - \, \frac{\Delta_r G^0}{RT} \right) \, \Leftrightarrow \, \Delta_r G^0(T) = -RT \, \ln K^0(T)$$

- Quotient de réaction :  $Q \cong \prod_{i=1} a_i^{\overline{
  u}_i}$
- Si l'équilibre est établi : |  $K^0(T) = Q_{\text{équilibre}}$
- Relation de Van't Hoff:  $\frac{\mathrm{d}\ln K^0}{\mathrm{d}T} = \frac{\Delta_r H^0}{RT^2}$
- Combinaison linéaire de réactions

$$\mathcal{R} = a \, \mathcal{R}_{\alpha} + b \, \mathcal{R}_{\beta} \Rightarrow K^0 = (K_{\alpha}^0)^a \times (K_{\beta}^0)^b$$

Le signe de  $\Delta_r G$  donne le sens de la réaction :

$$\Delta_r G = 0 \Rightarrow \text{ équilibre établi}$$
  
  $\Delta_r G < 0 \Rightarrow \text{ évolution dans le s}$ 

$$\Delta_r G < 0 \Rightarrow$$
 évolution dans le sens (1)  
 $\Delta_r G > 0 \Rightarrow$  évolution dans le sens (2)

Loi de Van't Hoff

Un équilibre chimique se déplace spontanément dans le sens qui s'oppose à toute variation isobare de température.

Loi de Le CHÂTELJER :

Un équilibre chimique se déplace spontanément dans le sens qui s'oppose à toute variation isotherme de pression

Modification de la composition :

Si 
$$\frac{\partial \ln Q}{\partial n_i}>0$$
, un ajout de  $n_i$  moles de l'espèce  $X_i$  déplace l'équilibre dans le sens (2).