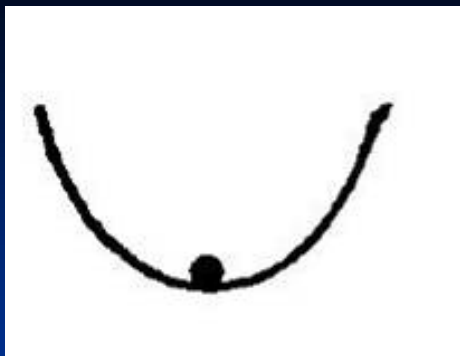
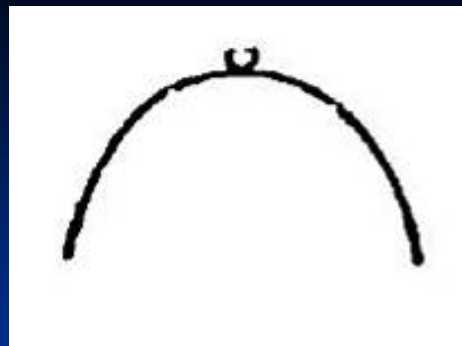


第三章

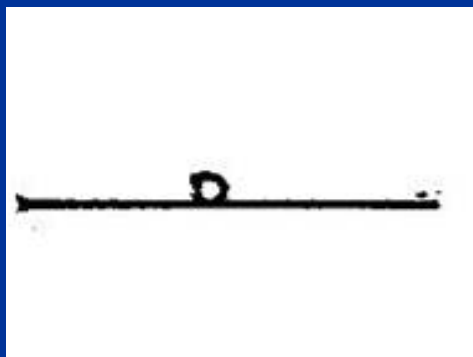
单元系的相变



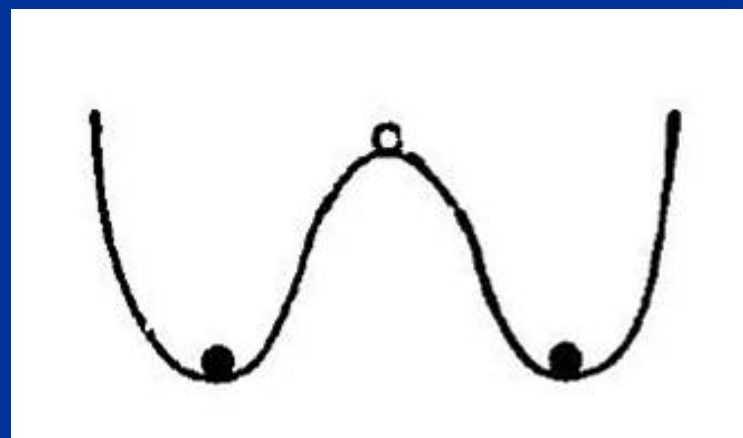
(a) 稳定平衡



(b) 不稳定平衡



(c) 随遇平衡



(d) 两个稳定平衡点和一个不稳定平衡点

机械平衡示意图

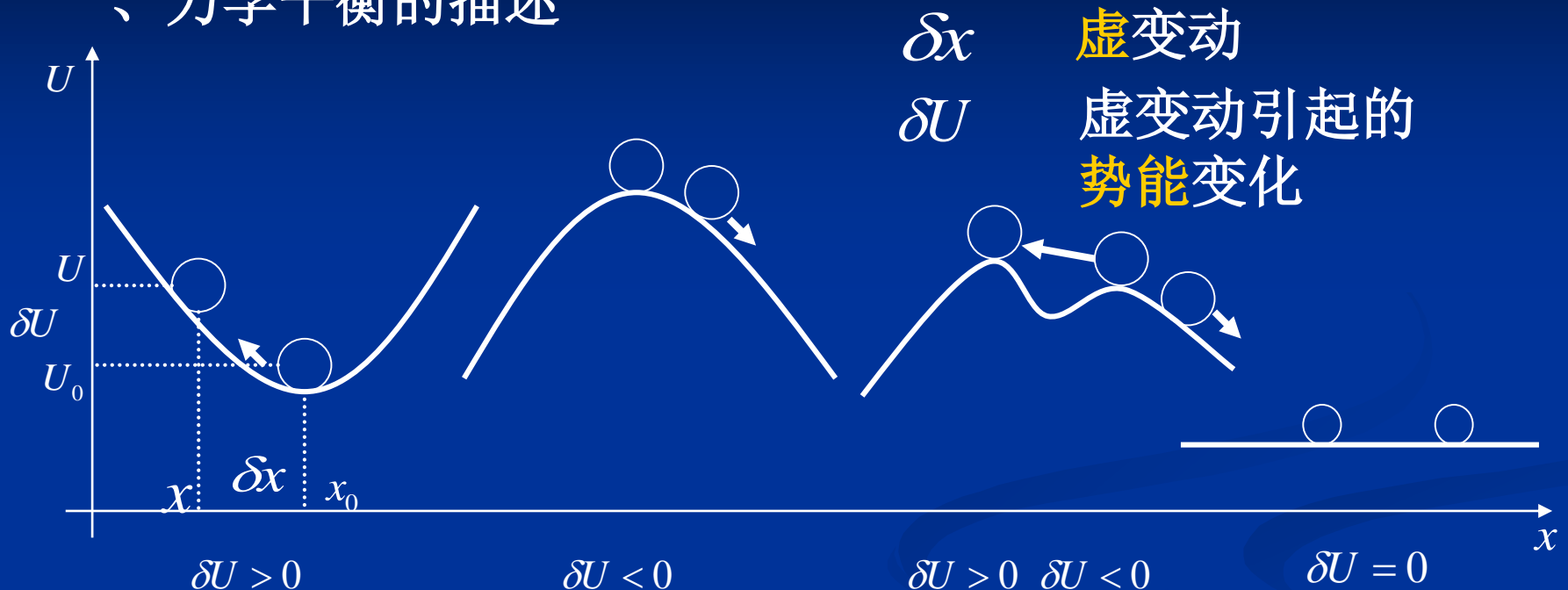
函数的极值点和极值

若函数 $y = f(x)$ 在点 x_0 的附近，即在 x_0 某一领域内有定义，且 $f(x_0)$ 比在 x_0 某领域内所有各点 $f(x)$ 的值都大（或都小），则称 $f(x_0)$ 是函数 $f(x)$ 的一个极大值（或极小值）。点 x_0 称为函数 $f(x)$ 的一个极大点（或极小点）。极大值与极小值称作极值，极大点与极小点统称为极值点。

若函数 $f(x)$ 在点 x_0 附近有连续的导函数 $f'(x)$ 、 $f''(x)$ ，并且 $f'(x_0) = 0$ 而 $f''(x_0) \neq 0$ ，则 $f''(x_0) < 0$ 时 $f(x)$ 在 x_0 处取极大值；而 $f''(x_0) > 0$ 时函数 $f(x)$ 在 x_0 处取极小值。

§ 3.1 热动平衡判据

一、力学平衡的描述



极值点 \Rightarrow 平衡条件;

$\delta U > 0 \Rightarrow$ 稳定平衡;

$\delta U > 0 \Rightarrow$ 亚稳平衡;
 $\delta U < 0$

$\delta U < 0 \Rightarrow$ 不稳平衡;

$\delta U = 0 \Rightarrow$ 随遇平衡;
中性平衡;

二、热平衡的判据（热动平衡条件）

1、基本平衡判据

根据熵增加原理，孤立系统中发生的趋于平衡的过程必朝着熵增加的方向进行。

U, V 不变，平衡态 S 极大。

熵判据：孤立系统平衡态是熵最大的态。

相对于平衡态的虚变动后的态的熵变小。

孤立系统处在稳定平衡状态的必要充分条件：

$$\Delta S < 0$$

熵作为某个参量的函数，参量的变化引起熵虚变动一变分。

$$\Delta S = \delta S + \frac{1}{2!} \delta^2 S + \frac{1}{3!} \delta^3 S + \dots$$

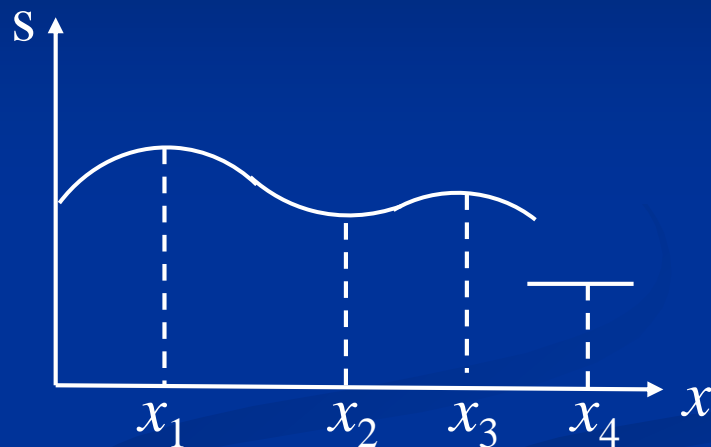
平衡条件: $\delta S = 0$

稳定平衡: $\delta^2 S < 0$ x_1

非稳平衡: $\delta^2 S > 0$ x_2

亚稳平衡: $\delta^2 S < 0$; S非极大 x_3

中性平衡: $\delta^2 S = 0; \delta^3 S = 0; \dots$ x_4



复习：§ 1.18 自由能和吉布斯函数

一、自由能

1. 自由能定义式

$$F = U - TS$$

2. 最大功定理

初态A $\xrightarrow{\text{等温过程}}$ 终态B 则由熵增加原理、热力学第一定律可得：

$$S_B - S_A \geq \frac{Q}{T}$$

$$S_B - S_A \geq \frac{U_B - U_A - W}{T}$$

$$F_A - F_B \geq -W$$

在等温过程中，系统对外所做的功不大于其自由能的减少。或者说，在等温过程中，外界从系统所能获得的功最多只能等于系统自由能的减少。—— **最大功定理**

若系统的体积不变，即 $W = 0$ ，则有：

$$\Delta F = F_B - F_A \leq 0$$

在**等温等容**过程中，系统的自由能永不增加。或者说，在等温等容条件下，系统中发生的不可逆过程总是朝着自由能减少的方向进行的。

二、吉布斯函数

1. 吉布斯函数定义式

$$G = U - TS + pV$$

外界所作的功是

完全类似上面的讨论可得：

$$S_B - S_A \geq \frac{U_B - U_A - W}{T}$$

$$W = -p(V_B - V_A)$$

$$S_B - S_A \geq \frac{U_B - U_A + p(V_B - V_A)}{T}$$

$$\Delta G = G_B - G_A \leq 0$$

在等温等压过程中，系统的吉布斯函数永不增加。也就是说，在等温等压条件下，系统中发生的不可逆过程总是朝着吉布斯函数减少的方向进行的。

2、二级平衡判据

1)、等温等容系统---自由能判据

平衡态是熵最大的态 \longrightarrow 平衡态自由能最小

$$F = U - TS \quad \longrightarrow \quad \Delta F > 0$$

$$\text{平衡条件:} \quad \delta F = 0$$

$$\text{稳定平衡:} \quad \delta^2 F > 0$$

2)、等温等压系统---吉布斯判据

平衡态是熵最大的态 \longrightarrow 平衡态吉布斯函数最小

$$G = U - TS + pV \quad \longrightarrow \quad \Delta G > 0$$

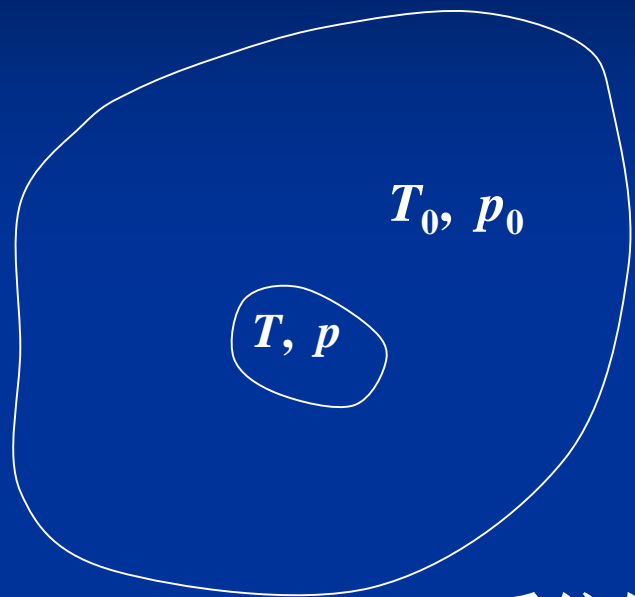
$$\text{平衡条件:} \quad \delta G = 0$$

$$\text{稳定平衡:} \quad \delta^2 G > 0$$

内能判据：在熵和体积不变的条件下，系统的内能永不增加。

三、均匀系统热动平衡条件

对于孤立的均匀系统



系统的体积 V 不变，内能 U 不变。

子系统虚变动
和系统其余部
分虚变动满足：

$$\delta U_0 + \delta U = 0$$

$$\delta V_0 + \delta V = 0$$

系统总熵变 $\Delta \tilde{S} = \Delta S_0 + \Delta S \approx \delta \tilde{S} + \frac{1}{2} \delta^2 \tilde{S}$

$$\Delta S_0 \approx \delta S_0 + \frac{1}{2} \delta^2 S_0 \quad \Delta S \approx \delta S + \frac{1}{2} \delta^2 S$$

1、系统的平衡条件： $\delta \tilde{S} = \delta S + \delta S_0 = 0$

根据 $\delta S = \frac{\delta U + p \delta V}{T}$

$$\delta S_0 = \frac{\delta U_0 + p_0 \delta V_0}{T_0} = - \frac{\delta U + p_0 \delta V}{T_0}$$

代入平衡条件得到：

$$\delta S = \delta U \left(\frac{1}{T} - \frac{1}{T_0} \right) + \delta V \left(\frac{p}{T} - \frac{p_0}{T_0} \right) = 0$$

上页得到: $\delta S = \delta U \left(\frac{1}{T} - \frac{1}{T_0} \right) + \delta V \left(\frac{p}{T} - \frac{p_0}{T_0} \right) = 0$

由于虚变动 δU 、 δV 可任意变化, 故上式要求:

$$T = T_0 \quad p = p_0$$

结果表明: 达到平衡时整个系统的温度和压强是均匀的!

2、稳定平衡

$$\delta^2 \tilde{S} = \delta^2 S_0 + \delta^2 S < 0 \quad \text{可以证明:}$$

$$\text{近似有} \quad \delta^2 \tilde{S} \approx \delta^2 S < 0 \quad \left| \delta^2 S_0 \right| \ll \left| \delta^2 S \right|$$

而

$$\delta^2 S = \left[\left(\frac{\partial^2 S}{\partial U^2} \right) (\delta U)^2 + 2 \left(\frac{\partial^2 S}{\partial U \partial V} \right) \delta U \delta V + \left(\frac{\partial^2 S}{\partial V^2} \right) (\delta V)^2 \right] < 0$$

证明: $S = S(U, V)$

$$dS = \left(\frac{\partial S}{\partial U} \right)_V dU + \left(\frac{\partial S}{\partial V} \right)_U dV$$

$$d^2 S = d \left[\left(\frac{\partial S}{\partial U} \right)_V dU \right] + d \left[\left(\frac{\partial S}{\partial V} \right)_U dV \right]$$

$$= \left(\frac{\partial^2 S}{\partial U^2} \right)_V (dU)^2 + \left(\frac{\partial^2 S}{\partial U \partial V} \right) dV dU + \left(\frac{\partial^2 S}{\partial V^2} \right)_U (dV)^2 + \left(\frac{\partial^2 S}{\partial U \partial V} \right) dV dU$$

$$= \left(\frac{\partial^2 S}{\partial U^2} \right)_V (dU)^2 + 2 \left(\frac{\partial^2 S}{\partial U \partial V} \right) dV dU + \left(\frac{\partial^2 S}{\partial V^2} \right)_U (dV)^2$$

$$\delta^2 S = \frac{\partial^2 S}{\partial U^2} (\delta U)^2 + 2 \frac{\partial^2 S}{\partial U \partial V} \delta U \delta V + \frac{\partial^2 S}{\partial V^2} (\delta V)^2$$

$$= \left[\frac{\partial}{\partial U} \left(\frac{\partial S}{\partial U} \right) \delta U + \frac{\partial}{\partial V} \left(\frac{\partial S}{\partial U} \right) \delta V \right] \delta U +$$

$$\left[\frac{\partial}{\partial U} \left(\frac{\partial S}{\partial V} \right) \delta U + \frac{\partial}{\partial V} \left(\frac{\partial S}{\partial V} \right) \delta V \right] \delta V$$

$$TdS = dU + pdV \quad \Rightarrow \quad \left(\frac{\partial S}{\partial U} \right)_V = \frac{1}{T}, \quad \left(\frac{\partial S}{\partial V} \right)_U = \frac{p}{T}$$

$$\Rightarrow \delta^2 S = \left[\frac{\partial}{\partial U} \left(\frac{1}{T} \right) \delta U + \frac{\partial}{\partial V} \left(\frac{1}{T} \right) \delta V \right] \delta U + \left[\frac{\partial}{\partial U} \left(\frac{p}{T} \right) \delta U + \frac{\partial}{\partial V} \left(\frac{p}{T} \right) \delta V \right] \delta V$$

$$= d \left(\frac{1}{T} \right) \delta U + d \left(\frac{p}{T} \right) \delta V$$

$$\frac{1}{T} = \frac{1}{T}(U, V) \quad \frac{p}{T} = \frac{p}{T}(U, V)$$

$$|\delta^2 S_0| \ll |\delta^2 S|$$

上页得到:
$$\delta^2 S = d\left(\frac{1}{T}\right)\delta U + d\left(\frac{p}{T}\right)\delta V$$

以 T, V 为自变量 $U = U(T, V)$

$$\delta U = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V \delta T + \left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_T \delta V = C_V \delta T + \left[T\left(\frac{\partial p}{\partial T}\right)_V - p\right] \delta V$$

$$d\left(\frac{1}{T}\right) = \left(\frac{\partial}{\partial T} \frac{1}{T}\right)_V dT + \left(\frac{\partial}{\partial V} \frac{1}{T}\right)_T dV = -\frac{1}{T^2} dT \quad \frac{1}{T} = \frac{1}{T}(T, V)$$

$$d\left(\frac{p}{T}\right) = \left(\frac{\partial}{\partial T} \frac{p}{T}\right)_V dT + \left(\frac{\partial}{\partial V} \frac{p}{T}\right)_T dV \quad \frac{p}{T} = \frac{p}{T}(T, V)$$

$$= \frac{1}{T^2} \left[T\left(\frac{\partial p}{\partial T}\right)_V - p \right] dT + \frac{1}{T} \left(\frac{\partial p}{\partial V}\right)_T dV$$

$$\delta^2 S = -\frac{C_V}{T^2} (\delta T)^2 + \frac{1}{T} \left(\frac{\partial p}{\partial V}\right)_T (\delta V)^2 < 0 \quad \text{平衡的稳定条件}$$

上页得到:

$$\delta^2 S = -\frac{C_V}{T^2} (\delta T)^2 + \frac{1}{T} \left(\frac{\partial p}{\partial V} \right)_T (\delta V)^2 < 0$$

V, T 相互独立, $T > 0$, 故要求:

$$C_V > 0 \quad \left(\frac{\partial p}{\partial V} \right)_T < 0 \quad \text{平衡的稳定条件}$$

讨论:

- 1、子系统温度略高于媒质: 由平衡条件, 子系统传递热量而使温度降低, 于是子系统恢复平衡。
- 2、子系统体积收缩: 由平衡条件, 子系统的压强将增加, 于是子系统膨胀而恢复平衡。

§ 3.2 开系的热力学基本方程

一、基本概念

相：热力学系统中物理性质均匀的部分。

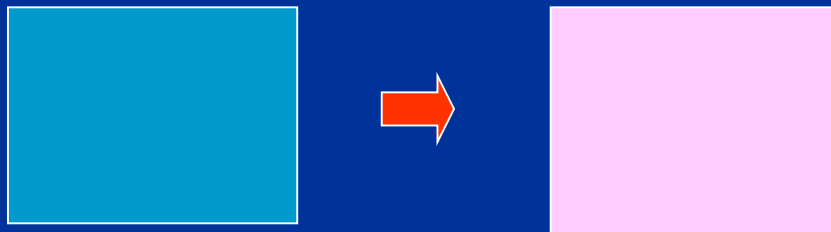
水、汽—不同的相；铁磁、顺磁—不同的相。

单元系：化学上纯的物质系统，只含一种化学组分（一个组元）。

复相系：一个系统不是均匀的，但可以分为若干个均匀的部分。

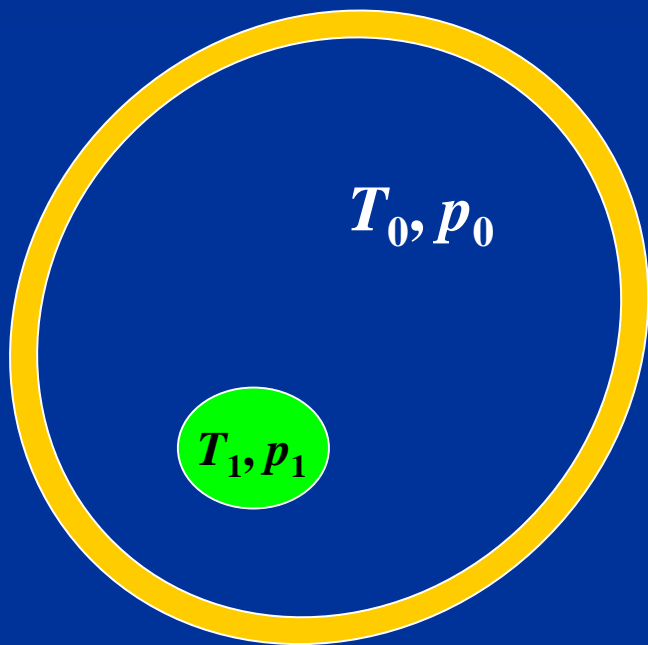
水和水蒸气共存---单元两相系；冰，水和水蒸气共存---单元三相系

相变：一个相到另一个相的转变。



通常发生在**等温等压**的情况。

冰，水和水蒸气共存构成一个单元三相系，冰，水和水蒸气各为一个相，可以由一相转变到另一相。所以对于复相系：物质可以由一个相变到另一个相，每个相的物质的量是变化的，是一个开系。



系统 T_1, p_1 ：开放系统，
包含在孤立系统 T_0, p_0 中。

与封闭系统比较，开放系统的物质的量 n 可能发生变化。

研究气—液相变，每一相可以看作一个开放系统。

这样的系统除了均匀系统需要两个状态参量外，增加了一个独立变化的参量—摩尔数。

闭系：摩尔数不发生变化

$$dG = -SdT + Vdp$$

摩尔数联系于系统的广延性。系统的吉布斯函数依赖于两个强度量—温度和压强。但它是广延量，它将随摩尔数改变而改变。它的改变量应正比于摩尔数改变量：

开系：上式推广为

$$dG = -SdT + Vdp + \mu dn$$

二、开系的吉布斯函数关系

$$dG = -SdT + Vdp + \mu dn$$

$$\mu = \left(\frac{\partial G}{\partial n} \right)_{T,p}$$

叫系统的**化学势**，它等于在温度和压强不变的条件下，增加1摩尔物质时系统吉布斯函数的改变。

系统的吉布斯函数是广延量，与其摩尔数成正比。系统的吉布斯函数等于摩尔数乘以摩尔吉布斯函数。

$$G(T, p, n) = nG_m(T, p)$$

$$\mu = \left(\frac{\partial G}{\partial n} \right)_{T,p} = G_m(T, p)$$

← 适用于单元系；
多元系将在第四章讲解

化学势 μ 等于摩尔吉布斯函数。

已知特性函数 $G(T, p, n)$ ，根据：

$$dG = -SdT + Vdp + \mu dn$$

可求得：

$$S = - \left(\frac{\partial G}{\partial T} \right)_{p,n}$$

$$V = \left(\frac{\partial G}{\partial p} \right)_{T,n}$$

$$\mu = \left(\frac{\partial G}{\partial n} \right)_{T,p}$$

三、开系的热力学基本微分方程

由 $G = U - TS + pV$ 可得 $U = G + TS - pV$

所以 $dU = dG + d(TS) - d(pV)$

$$= -SdT + Vdp + \mu dn + SdT + TdS - pdV - Vdp$$

$$dU = TdS - pdV + \mu dn$$

开系热力学基本微分方程

$$\mu = \left(\frac{\partial U}{\partial n} \right)_{S,V}$$

化学势等于在 S, V 不变时，增加1摩尔物质时系统内能改变。

四、开系焓与自由能的微分关系

焓的微分关系

$$H = U + pV$$

$$dH = dU + pdV + Vdp$$

$$= TdS - pdV + \mu dn + pdV + Vdp$$

$$= TdS + Vdp + \mu dn$$

$$\mu = \left(\frac{\partial H}{\partial n} \right)_{S,p}$$

自由能的微分关系

$$F = U - TS$$

$$dF = dU - TdS - SdT$$

$$= TdS - pdV + \mu dn - TdS - SdT$$

$$= -SdT - pdV + \mu dn$$

$$\mu = \left(\frac{\partial F}{\partial n} \right)_{T,V}$$

五、巨热力势

定义：巨热力势 $J = F - \mu n$

全微分： $dJ = -SdT - pdV - nd\mu$

J 是以 T, V, μ 为独立变量的特性函数

$$S = -\left(\frac{\partial J}{\partial T}\right)_{V, \mu} \quad p = -\left(\frac{\partial J}{\partial V}\right)_{T, \mu} \quad n = -\left(\frac{\partial J}{\partial \mu}\right)_{T, V}$$

巨热力势 J 也可表为：

$$J = F - G = -pV \quad G = nG_m = n\mu$$

例：证明下列平衡判据（假设 $S>0$ ）

（1） 在 S ， V 不变的情形下，稳定平衡态的 U 最小。

解：在给定的外加约束条件下，系统的稳定平衡状态对应于某热力学函数的极大或极小值。根据热力学第二定律的数学表达，围绕稳定平衡态的虚变动必有

$$\delta U < T \delta S + \delta W \quad (1)$$

式中 δU 和 δS 是虚变动前后系统内能和熵的改变， δW 是虚变动中外界所做的功， T 是虚变动中与系统交换热量的热源温度。由于虚变动只涉及无穷小的变化， T 也等于系统的温度。

(1) 在 S , V 不变的情形下, 有

$$\delta S = 0$$

$$\delta W = 0$$

根据式 (1), 在虚变动中必有

$$\delta U < 0$$

如果系统达到了 U 为极小的状态, 它的内能不可能再减少, 系统就不可能自发发生任何宏观的变化而处在稳定的平衡状态, 因此, 在 S , V 不变的情形下, 稳定平衡态的 U 最小。

(2) 在 S , p 不变的情形下, 稳定平衡态的 H 最小。

解: 在 S , p 不变的情形下, 有

$$\delta S = 0 \qquad dW = -pdV$$

根据式(1), 在虚变动中必有

$$\delta U + p\delta V < 0$$

或

$$\delta H < 0$$

如果系统达到了 H 为极小的状态, 它的焓不可能再减少, 系统就不可能自发发生任何宏观的变化而处在稳定的平衡状态, 因此, 在 S , p 不变的情形下, 稳定平衡态的 H 最小。

(3) 在 H , p 不变的情形下, 稳定平衡态的 S 最大。

解: 根据焓的定义 $H = U + pV$ 和式(1) 知在虚变动中必有

$$\delta H < T\delta S + V\delta p + p\delta V + \delta W$$

在 H 和 p 不变的情形下, 有

$$\delta H = 0$$

$$\delta p = 0$$

$$\delta W = -p\delta V$$

在虚变动中必有

$$T\delta S > 0$$

如果系统达到了 S 为极大的状态, 它的熵不可能再增加, 系统就不可能自发发生任何宏观的变化而处在稳定的平衡状态, 因此, 在 H , p 不变的情形下, 稳定平衡态的 S 最大。

(4) 在 F , V 不变的情形下, 稳定平衡态的 T 最小。

解: 由自由能的定义 $F = U - TS$ 和式(1) 知在虚变动中必有

$$\delta F < -S\delta T + \delta W$$

在 F 和 V 不变的情形下, 有

$$\delta F = 0$$

$$\delta W = 0$$

故在虚变动中必有

$$S\delta T < 0$$

由于 $S > 0$, 如果系统达到了 T 为极小的状态, 它的温度不可能再降低, 系统就不可能自发发生任何宏观的变化而处在稳定的平衡状态, 因此, 在 F , V 不变的情形下, 稳定平衡态的 T 最小。

(5) 在 G , p 不变的情形下, 稳定平衡态的 T 最小。

解: 由吉布斯函数的定义 $G = U - TS + pV$ 和式(1) 知在虚变动中必有

$$\delta G < -S\delta T + p\delta V + V\delta p - \delta W$$

在 G , p 不变的情形下, 有

$$\delta G = 0$$

$$\delta p = 0$$

$$\delta W = -p\delta V$$

故在虚变动中必有

$$S\delta T < 0$$

由于 $S > 0$, 如果系统达到了 T 为极小的状态, 它的温度不可能再降低, 系统就不可能自发发生任何宏观的变化而处在稳定的平衡状态, 因此, 在 G , p 不变的情形下, 稳定平衡态的 T 最小。

(6) 在 F , T 不变的情形下, 稳定平衡态的 V 最小。

解: 根据自由能的定义 $F = U - TS$ 和式(1) 知在虚变动中必有

$$\delta F < -S\delta T + \delta W$$

在 F , T 不变的情形下, 有

$$\delta F = 0 \qquad \delta T = 0$$

故在虚变动中必有

$$\delta W > 0$$

上式表明, 在 F , T 不变的情形下, 系统发生任何宏观的变化时, 外界必做功, 即系统的体积必缩小。如果系统已经达到了 V 为极小的状态, 体积不可能再缩小, 系统就不可能自发发生任何宏观的变化而处在稳定的平衡状态, 因此, 在 F , T 不变的情形下, 稳定平衡态的 V 最小。