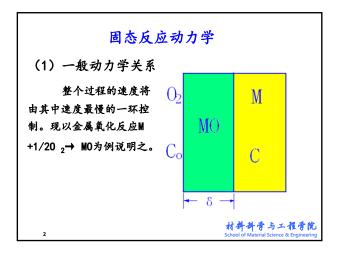
第二十六讲 固相反应动力学

主讲:张骞

材料科学与工程学院



由化学动力学和菲克第一定律,其反应速度V和扩散速度V分

别为:

$$V_{P} = \frac{dQ_{P}}{dt} = KC$$

$$V_{D} = \frac{dQ_{D}}{dt} = -D\frac{dC}{dx} = D\frac{C_{0} - C}{\delta}$$

当过程达到平衡时,

Vp= V_D或 K₀= D $KC = D \frac{C_0 - C}{\delta}$ \Longrightarrow $C = C_0 \frac{1}{1 + \frac{K\delta}{\delta}}$

$$V = KC = \frac{1}{\frac{1}{KC_0} + \frac{\delta}{DC_0}}$$

材料科学与工程学院

讨论:

① 当扩散速度远大于化学反应速度时,即K<0/ δ ,则V = KG=Vp $_{\pi_{\Lambda}}$ (式中 c_0 =c0),说明化学反应速度控制此过程,称为化学动力学范围。

②当扩散速度远小于化学反应速度时, 即K>>D/δ,

$$\mathbf{c} = \mathbf{0}, \ \mathbf{V} = \mathbf{D} \ \frac{c_0 - c}{\delta} = D \frac{c_0}{\delta} = V_{D \oplus \uparrow \circ}$$

说明扩散速度控制此过程,称为扩散动力学范围。

③当扩散速度远和化学反应速度可相比拟时,则过程速度 由上式确定, 称为过渡范围, 即

$$V = \frac{1}{\frac{1}{Kc_0} + \frac{\delta}{Dc_0}} = \frac{1}{\frac{1}{V_{P\bar{M}^{\pm}}} + \frac{1}{V_{D\bar{M}^{\pm}}}}$$

材料科学与工程学院

(2) 化学动力学范围

①此过程的特点是:

反应物通过产物层的扩散速度远大于接触面上的化学反 应速度。过程总的速度由化学反应速度所控制。

②均相二元系统化学反应速度的表达式

对于均相二元系统, 化学反应速度的一般表达式是

$$V = K_n c_A^m c_B^n$$

对于反应过程中只有一个反应物的浓度是可变的,则上 式可简化为:

$$V = K_n c^n (n \neq 1, n > 0)$$

材料科学与工程学院

令经过任意时间t, 有X部分反应物消耗于反应, 而剩下 的反应物量为 (c-X)。上式可写成:

$$V = -\frac{d(c-X)}{dt} = K_n(c-X)^n$$

积分并考虑到初始条件: t=0, x=0 得:

$$-\int_0^x \frac{d(C-X)}{(C-X)^n} = \int_0^t K_n dt$$

 $\frac{c^{n-1} - (c - X)^{n-1}}{(n-1)(c - X)^{n-1}c^{n-1}} = K_n t$

这里,n是反 应级数。故给 出除一级以外 的任意级数的 这类反应的动力学积分式。

$$\frac{1}{n-1} \left\{ \frac{1}{(c-X)^{n-1}} - \frac{1}{c^{n-1}} \right\} = K_n t$$

讨论:

零级反应:
$$n=0$$
, $X = K_0 t$

一级反应: n=1, 可求得:

$$-\frac{d(c-x)}{c-x} = k_1 t \Rightarrow \int_0^x -\frac{d(c-x)}{c-x} dx = \int_0^t k_1 dt$$
$$\Rightarrow \ln \frac{c-x}{c} = -k_1 t$$

材料科学与工程学院

非均相二元系统化学反应速度表达式

对于均相二元系统, 计算过程中未考虑接触面积的影响, 实际上,固相反应层非均相反应,接触面积在反应过程是影 响固相反应速度的一个重要参数。接触面积用F表示。

非均相二元系统反应的一般速度方程:

$$v = \frac{dx}{dt} = K_n F C_A^m C_B^n$$

材料科学与工程学院

当反应过程中只有一个反应物浓度可变时:

$$v = \frac{dx}{dt} = K_n F c^{-n}$$
 下面,引入转化率G的概念

转化率G=转化的反应物量(或消耗掉的反应物量)/ 原始反应物量 消耗掉的反应物x即等于G

反应物浓度C=1-G

那么,二元系统非均相化学反应一般速度方程即可写成: $dG / dt = k_n F (1-G)^n$

材料科学与工程学院

接触面积F的计算

转化程度:

$$\mathbf{G} = \frac{R_0^3 - (R_0 - x)^3}{R_0^3}$$

 $R_0 - x = R_0$ (1-G) ^{1/3} $\mathbf{x} = R_0 [1 - (1 - G)^{-1/3}]$

相应于每个颗粒的反应表面积F'与转化程度G的关系:

$$F'=A'$$
 (1—G) $^{2/3}$

对于单位质量的物系,F=A (1—G) $^{2/3}$

其中对于球形颗粒A = $\frac{3}{\gamma R_0}$, 对于立方形A = $\frac{18}{\pi \gamma R_0}$.

材料科学与工程学院 School of Material Science & Engineering

化学反应控制范围的动力学方程

将上式反应级数n代入数值,就可求出不同级数反应的微积 分形式:

1) 零级反应n=0

d G/dt= K A (1-G)
$$^{2/3}$$
 (1-G) 0 =K $_{0}$ (1-G) $^{2/3}$ $\frac{dG}{dt} = k_{n}F (1-G)^{n} = k_{n}A (1-G)^{2/3} (1-G)^{n}$

积分并考虑到初始条件: t = 0, G = 0, 得:

$$\int_{0}^{G} \frac{dG}{(1-G)^{2/3}} = \int_{0}^{t} K_{0} dt$$

 $F_0(G) = 1- (1-G)^{-2/3} = K_0 t$ 球形或立方体颗粒: $F_0(G) = 1- (1-G)^{-1/3} = K_0 t$

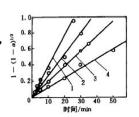
因柱形颗粒: $F_0(G) = 1 - (1-G)^{-1/2} = K_{01}t$

平板状颗粒: $F_0(G) = G = K_{02}t$

材料科学与工程学院

实验验证

如何验证上述动力学是 正确的?如果我们能够使扩 散阻力很小,这时扩散很快, 反应为化学反应所控制。实 验上常采取降低反应物颗粒 度, 再加入助熔剂来使反应 处于化学动力学范围。如 NaCO₃: SiO₂=1: 1, 进行固 相反应, 其动力学是化学反 应控制的一级反应。



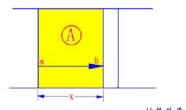
不同温度下 1 - (1 - a)13 与时间关系图 1-368 K; 2-363 K; 3-358 K; 4-348 K

扩散动力学范围

1. 过程特点

扩散速度很慢,起控制作用,为整个固相反应中 速度最慢的一步。

在多数情况下,扩散速度往往起控制作用。



材料科学与工程学院 School of Material Science & Engineering

2. 动力学方程

(1) 抛物线型速度方程——平板模型

此方程可从平板扩散模型导出。如图6所示。

若化学反应速度远大于扩散速度,则过程由扩散控制。经dt 时间,通过AB 层迁移的A 物质量为 dm , 平板间接触面积为 S; 浓度梯度为dc/dx, 则按菲克定律有:

$$\frac{dm}{dt} = -DS \frac{dc}{dx}$$

材料科学与工程学院 School of Material Science & Engineering

$$\frac{dm}{dt} = DS \frac{1}{x}$$

由于A 物质迁移量 dm 是比例于 sdx ,故

$$\frac{dx}{dt} = \frac{K_4 D}{x}$$

积分得: $F_{4(8)} = x^2 = 2K_4'Dt = K_4t$

上式即为抛物线速度方程的积分式。说明反应产物层厚度与时间的平方根成比例。这是一个重要的基本关系,可以描述各种物理或化学的控制过程并有一定的精确度。

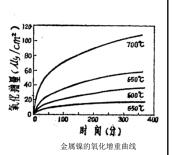
材料科学与工程学院 School of Material Science & Engineering

实验验证:

右图示出的金属镍氧化 时的增重曲线就是一个 例证。

局限性:

但是,由于采用的是平板模型,忽略了反应物间接触面积随时间变化的因素,使方程的准确 度和适用性都受到局限。



材料科学与工程学院

(2) 杨德方程——球体模型

在材料生产中通常采用粉状物料作为原料,这时,在反应过程中,颗粒间接触界面积是不断变化的。

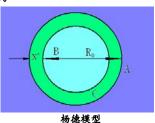
为此,扬德在抛物线速度方程基础上采用了"球体模型" 导出了扩散控制的动力学关系。

A. 扬德假设:

a、反应物是半径为R的等径球 粒;

b、反应物A 是扩散相,即A 成分总是包围着B的颗粒,而且 A、B同产物C是完全结束的,反 应自球表面向中心进行;

c) A在产物层中的浓度是线性的, 而扩散层截面积一定,



材料科学与工程学院

B 动力学方程的推导 现令以B物质为基准的转化程度为G,则

$$G = \frac{V}{V_1} = \frac{R_0^3 - (R_0 - x)^3}{R_0^3} = 1 - (1 - \frac{x}{R_0})^3$$
$$\frac{x^2}{R_0^2} = [1 - (1 - G)^{1/3}]^2$$

代入抛物线速度方程式得

$$x^{2} = R_{0}^{2} [1 - (1 - G)^{1/3}]^{2} = K_{4}t$$

$$F_{5(G)} = [1 - (1 - G)^{1/3}]^{2} = \frac{K_{4}}{R_{0}^{2}} t = K_{5}t$$

微分得:

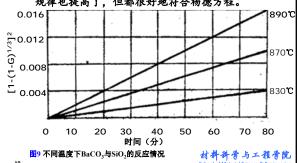
$$\frac{dG}{dt} = K_5 \frac{(1-G)^{2/3}}{1 - (1-G)^{1/3}}$$

其中 k_5 (c是常数,q是活化能,R是气体常数),也称杨德速度常数。

村村科学与工程学院 School of Material Science & Engineering

C) 实验验证

对于反应BaCO3 + SiO2→ BaSiO3+CO2的实测结果示于图9。由图可见,随着反应温度的升高,反应强度规律也提高了,但都很好地符合杨德方程。



D、杨德方程的适用范围—反应初期、G较小时

对碳酸盐和氧化物间的一系列反应进行实验研究,发现在 反应初期都基本符合杨德方程式,而后偏差就愈来愈大。为什么 会这样呢?

原因是杨德方程虽然采用了球体模型,在计算产物厚度时考虑了接触界面的变化,即利用反应前后球体之体积差算出产物 层厚度x。但在将x值代入抛物线方程时实质上又保留了扩散面积 恒定的假设,这是导致其局限性的主要原因。

> 材料科学与工程学院 School of Material Science & Engineering

20

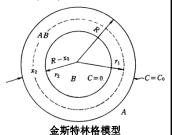
(3) 金斯特林格方程——三维球体模型

金斯特林格采用了杨德的球状模形,但放弃了扩散截面不变的 假设从而导出了更有普遍性的新动力学关系。

A 金斯特林格假设:

a) 假设反应A是扩散相, B是平均半径为R₀的球形颗粒,反应沿B整个球表面同时进行,首大,A和B形成 产物AB,厚度为x,x随反应进行而增厚

b) A扩散到A-AB界面的 阻力远小于通过AB层的扩 散阻力,则A-AB界面上A 的浓度不变为C。,因扩散 控制则A在B-AB界面上的 浓度为0



21

材料科学与工程学院 School of Material Science & Engineering

B 方程推导

由于粒子是球形的,产物两侧界面A 的浓度不变,故随产物层增厚, A 在层内的浓度分布是 r 和时间 t 函数,即过程是一个不稳定扩散问题,可以用球面坐标情况下的菲克扩散方程描述:

$$\frac{\partial C_{(r,t)}}{\partial t} = D\left[\frac{\partial^2 C}{\partial r^2} + \frac{2}{r}(\frac{\partial C}{\partial r})\right]$$

根据初始和边界条件

$$\mathbf{r} = \mathbf{R}_{0}$$
 t>0, $\mathbf{C}_{(\mathbf{R}_{0},t)} = \mathbf{C}_{0}$ $\frac{dx}{dt} = \frac{D}{\varepsilon} \left(\frac{\partial C}{\partial r} \right)_{r=R_{0}-x}$

t=0, x=0

式中 $\varepsilon=rac{
ho\ n}{\mu}$ 是比例常数,其中和分别是产物 AB 的比重和分子量,n 是 反应的化学计量常数,即和一个B 分子化合所需的A 的分子数,D 是A 在AB 中的 扩散系数。

材料科学与工程学院

求解得:

$$\frac{dG}{dt} = K_6 \frac{(1-G)^{1/3}}{1 - (1-G)^{1/3}} = K_r \frac{(1-G)^{1/3}}{1 - (1-G)^{1/3}}$$

$$F_{6(G)}=1-2/3G-(1-G)^{2/3}=K_6t$$

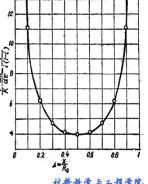
许多试验研究表明,金斯特林格方程具有更好的普遍性。

材料科学与工程学院

杨德方程与金斯特林格方程之比较, 得

$$\frac{\left(\frac{dG}{dt}\right)_r}{\left(\frac{dG}{dt}\right)_i} = \frac{K_r (1-G)^{1/3}}{K_i (1-G)^{2/3}} = (1-G)^{-1/3}$$

可见,杨德方程只是在转化程度较小时适用。当 G 值较大时,K₁将随 G 的增大而增大,而金斯特林格方程则在一定程度上克服了杨德方程的局限。



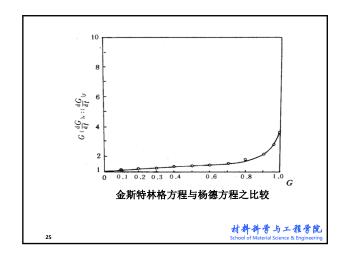
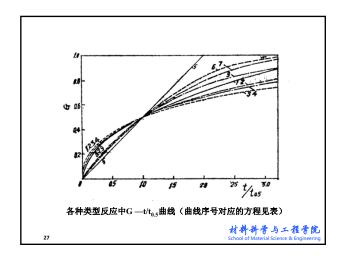


表1 部分重要的固相反应动力学方程				
控制范围	反应类别	动力学方程的积分式	A值	对于 图曲线
界化反控制	零级反应 (对于球形颗粒)	$F_{0(G)}=1-(1-G)^{1/3}=K_0t=0.2063(t/t_{0.5})$	0.2063	7
	零级反应 (对于圆柱形颗粒)	$F_{1(G)}=1-(1G)^{1/2}=K_1t=0.2929(t/t_{05})$	0.2929	6
	零级反应 (对于乎板试样)	$F_{2(G)} = G$ = $K_2 t = 0.5000(t/t_{0.5})$	0.5000	5
	一级反应 (球形颗粒)	F' $_{3(G)}$ =ln(1G) =-K ₃ t=0.6931(t/t _{0.5})	0.6931	9
扩散控制	抛物线速度方程 (干板试样)	F _{4(G)} = G ² =K ₄ ' t=0.2500(t/t _{0.5})	0.2500	1
	对圆柱形试样	$F_{7(G)} = (1-G)\ln (1-G) +G = K_7 = 0.1534(t/t_{0.5})$	0.1534	2
	杨德方程 (球形试样)	$F_{5(G)}=[1-(1-G)^{1/3}]^2=K_5t=0.0426(t/t_{0.5})$	0.0426	3
	金斯特林格方程 (球形试样)	$F_{6(G)}=1-2/3G-(1G)^{2/3}=K_6t=0.0367(t/t_{0.5})$	0.0367	4
材料拼号与工程号院 School of Material Science & Engineering				



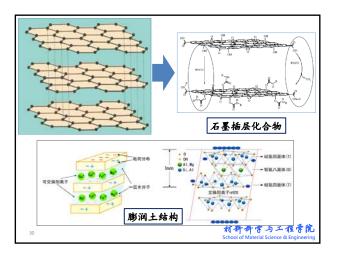


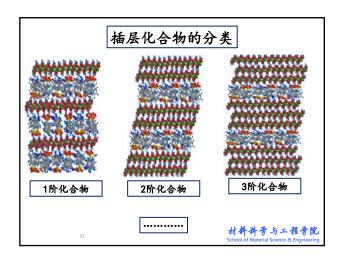
插层反应对晶体结构的要求

插层反应是在材料原有的晶体相结构中插入 额外的原子或离子来达到氧化-还原反应目的的 方法。

要实现插层反应,晶体结构应具有一定的开放性,及晶体结构能允许一些外来的原子或离子扩散进入或逸出的晶体结构,使原来晶体的结构和组成发生变化,生成新的晶体材料。

要使原子或离子进入或逸出晶体结构, 可采用插层法或局部离子交换。





插层化合物的制备方法

主要是在一定温度下利用插入物的蒸汽与层状化合物进行反应而制得。 具体操作过程是将待插入物质和层状化合物分别装入耐热玻璃管两端,使 插入物加热蒸发产生的蒸汽与之反应。

将某些金属或金属盐溶于溶剂中与插层化合物反应,常用的溶剂有: 液氨、SOC12加有机溶剂(如苯)、萘加THF、DEM(二甲氧基乙烷)等。该法能在常温下大量合成,但反应慢,阶结构难以控制

三、熔融法

熔融法是直接将层状化合物与反应物混合加热, 使插入物在熔融条件 下与层状化合物反应制得, 该法反应速度快, 反应充分, 能制得一些低阶 的样品。 四、化学法

化学法又可称为液相法,将呈液态的插入物质与插层化合物混合,进行反应而生成插层化合物,反应中温度、时间对产物的阶结构有很大影响。

材料科学与工程学院 School of Material Science & Engineering