第二节 高分子溶液热力学理论

一. 理想溶液与实际溶液

1. 理想溶液的定义

理想溶液模型是最简单的溶液模型

从宏观上:任一组分在全部浓度范围内都符合拉乌尔定律的溶 液称为理想溶液。

拉乌尔定律: 如果溶质是不挥发性的(蒸气压极小, 与溶剂相比可以忽略 不计),则在一定的温度下,稀溶液的蒸气压等于纯溶剂的蒸气压与其克 分子分数的乘积。

$$P_{\tilde{m}} = P_1 = P_1^0 x_1$$

2017/4/9

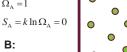
高分子课程教学 授课: 陈涛

高分子课程教学 授课: 陈涛

2. 理想溶液的热力学参数

- (1) 混合热: $\Delta H_{...}^{i} = 0$
- (2) 混合过程熵变: ΔS...i







 $S_{p} = 0$

A: N, A+B: N=N,+ N, B: N,

$$\Omega_{A+B} = \frac{N!}{\left[N_1!(N-N_1)!\right]} \\
= \frac{(N_1+N_2)!}{N_1!N_2!}$$

 $S_{A+B} = k \ln \Omega_{A+B}$

 N, N_3 -溶剂、溶质的分子数 k-波尔兹曼常数, Ω -体系微观状态数

高分子课程教学 授课: 陈涛

(3) 理想溶液的混合自由能: ΔG_{m}

$$\Delta G_{m}^{i} = \Delta H_{m}^{i} - T \Delta S_{m}^{i} = k T (N_{1} \ln x_{1} + N_{2} \ln x_{2})$$



$$k = \frac{R}{\tilde{N}} = 1.381 \times 10^{-23} J / K$$

从分子模型上:

各组分分子的大小及作用力彼此相似, 故在混合形成理想 溶液时,分子周围的微观空间结构不会发生变化,体系的总 体积不变。

即:溶剂分子与溶质分子的摩尔体积相同:

$$\widetilde{V}_1 = \widetilde{V}_2$$

溶解讨程中没有体积变化:

$$\Delta V_m^i = 0$$

理想溶液的混合熵变:

$$\Delta S_{m}^{i} = S_{\Re \Re} - S_{\Re \Re} - S_{\Re \Re} = k \ln \frac{(N_{1} + N_{2})!}{N_{1}! N_{2}!} - 0 - 0$$
$$= k \ln \frac{(N_{1} + N_{2})!}{N_{1}! N_{2}!}$$

当N很大时,根据Stirling近似公式: |n N != N |n N − N

得:
$$\Delta S_{m}^{i} = k[(N_{1} + N_{2}) \ln (N_{1} + N_{2}) - (N_{1} + N_{2}) - (N_{1} + N_{2}) - (N_{1} + N_{2}) + N_{1} \ln N_{1} + N_{1} - N_{2} \ln N_{2} + N_{2}]$$
$$= -k \left[N_{1} \ln \frac{N_{1}}{(N_{1} + N_{2})} + N_{2} \ln \frac{N_{2}}{(N_{1} + N_{2})} \right]$$

高分子课程教学 授课: 陈涛

3. 实际溶液的分类

情况,实际溶液、

	理想溶液	规则溶液	无热溶液	不规则溶液 (一般溶液)
ΔH_m	$\Delta H_m = \Delta H_m{}^i = 0$	$\Delta H_m \neq \Delta H_m^i$	$\Delta H_m = \Delta H_m{}^i = 0$	$\Delta H_m \neq \Delta H_m^i$
ΔS_m	$\Delta S_m = \Delta S_m{}^i$	$\Delta S_m = \Delta S_m^{\ i}$	$\Delta S_m \neq \Delta S_m^{\ i}$	$\Delta S_m \neq \Delta S_m^{\ i}$

高分子溶液一般属于第三和第四类。尽管在稀溶液条件,由 于高分子本身有巨大长链的分子结构特点,它的热力学性质 与理想溶液有很大偏差。

7

高分子课程教学 授课: 陈涛

从能量转移上:

各种分子间作用势能相同,体系的总体积不变,分子间的平 均距离也不变, 平均作用势能不变, 体系总势能也不变, 因 此当一种组分的分子被另一种组分的分子取代时,没有能量 的变化,理想溶液混合热效应等于0

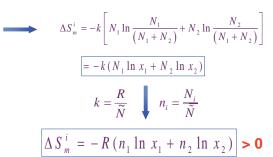
即:溶质分子间、溶剂分子间及溶质分子和溶剂分子间的相 互作用能完全相同,在溶解过程中没有焓的变化

$$\Delta H_{m}^{i} = 0$$

高分子课程教学 授课, 陈洁

x1、x2-溶剂、溶质的摩尔分数

$$\frac{N_1}{N_1 + N_2} = x_1, \qquad \frac{N_2}{N_1 + N_2} = x_2$$



高分子课程教学 授课: 陈涛

二. Flory-Huggins似晶格模型理论

1、高分子溶液与理想溶液之间的偏差

- (1) 溶剂分子间、重复单元间以及溶剂与重复单元间的相 互作用能不等,溶解时有热量变化: $\Delta H_m \neq 0$
- (2) 高分子链具有柔性,每个分子可以采取许多构象,因 此高分子溶液中分子的排列方式数多于比同样分子数 目的小分子溶液的排列方式, 高分子溶液的混合熵变 比理想溶液大得多: $\Delta S_{...} > \Delta S_{...}^{i}$
- (3) 只有当溶液处于 θ 状态或浓度趋于零时, 高分子溶液 才体现出理性溶液的性质

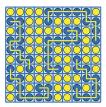
高分子课程教学 授课: 陈涛

2.Flory-Huggins似晶格模型理论(格子理论)

由Flory和Huggins于1942年分别提出,运用统计热力学方法 推导出高分子溶液的混合熵

在推导过程中,做了如下假定:

(1)分子量均一,每个分子由x个链段 组成,每个链段的体积与溶剂分 子的体积相等。溶液中分子的排 列是一种晶格排列, 每个溶剂分 子占一个格子。每个高分子占有x个相连的格子。



高分子课程教学 授课,陈洁

高分子课程教学 授课: 陈涛

11

高分子课程教学 授课,陈法

(5)不考虑溶解过程中相互作用变化引起的熵变,仅考虑高分

聚物在溶解前处于解取向态。

00000000

子链段排列方式不同所引起的熵变(称为混合构象熵);高

3. 高分子溶液的热力学参数

(1) 混合熵

 用晶格模型计算溶液的微观状态数
 (进行排列组合运算) 设溶液中有 N_1 个溶剂小分子, N_2 个高分子,

总格子数为 $N = N_1 + x N_2$

微观状态数 Ω 就是在N个格子中放入 N_1 个溶剂分子和 N_2 个高 分子的排列总数。

溶剂的放置方法数只有一种 $\Omega = 1$

高分子课程教学 授课: 陈涛

N,个高分子放入晶格中的方法总数:

$$\Omega_{p} = \frac{1}{N_{2}!} \prod_{j=0}^{N_{2}-1} \Omega_{j+1}$$

这里除以 N_2 ! 是因为 N_2 个高分子是等 同的, 当它们互换位置时并不提供新 的放置方法。

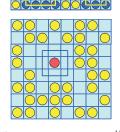
$$= \frac{1}{N_2!} \cdot \left(\frac{Z-1}{N}\right)^{N_2(x-1)} \prod_{j=0}^{N_2-1} \frac{\left(N-jx\right)!}{\left(N-jx-x\right)!}$$

$$=\frac{1}{N_2!}\cdot\left(\frac{Z-1}{N}\right)^{N_2(x-1)}\frac{\left(N\right)!}{\left(N-x\right)!}\cdot\frac{\left(N-x\right)!}{\left(N-2x\right)!}\cdots\frac{\left[N-\left(N_2-2\right)x\right]}{\left[N-\left(N_2-2\right)x-x\right]!}\cdot\frac{\left[N-\left(N_2-1\right)x\right]!}{\left[N-\left(N_2-1\right)x-x\right]!}$$

$$= \frac{1}{N_2!} \cdot \left(\frac{Z-1}{N}\right)^{N_2(x-1)} \cdot \frac{N!}{\left(N-xN_2\right)!}$$

高分子课程教学 授课: 陈涛

- (2)高分子链是柔性的, 所有构象都 具有相同的能量,可自由采取各 种构象。
- (3)溶液中高分子链段是均匀分布的, 即链段占有任一格子的几率相等。
- (4)晶格的配位数是Z, 指与被高分 子链段占据的一个格子相邻的、 能排列另一个高分子链段或溶剂 分子的格子数。



- ▶ 假设已在格子中无规放入了j个高分子, jx个格子已填满。
- ▶ 第 *i*+1个高分子放入格子时,其第一个链段放入剩下的 (N-ix) 个空格子中任意一个格子, 但其相连的第二个链段 只能放在与其毗邻的空格子中;
- ▶ 假设晶格的配位数为Z,但第二个链段并非有Z种方法,因 为与第一个链段相连的空格子的几率为 (N-ix-1)/N,所以 第二个链段的放置方法数为Z(N-jx-1)/N;
- ▶ 第三个链段放入时,与第二个链段相连的Z个格子中有一个 已经被第一个链段所占据, 所以, 第三个链段的放置方法 数应为(Z-1)(N-jx-2)/N;

13

高分子课程教学 授课: 陈涛

14

17

② 根据统计热力学公式计算熵

$$S_{\# \tilde{\pi}} = k \ln \Omega = k \ln \left[\frac{1}{N_2!} \cdot \left(\frac{Z-1}{N} \right)^{N_2(x-1)} \cdot \frac{N!}{\left(N - xN_2 \right)!} \right]$$

利用Stirling公式 ln N! = N ln N - N 简化上式

$$S_{\text{mix}} = k \left[N_2 (x-1) \ln (Z-1) - N_2 (x-1) \ln N + N \ln N - N - N_2 \ln N_2 + N_2 - (N-xN_2) \ln (N-xN_2) + (N-xN_2) \right]$$

$$= k \left[\underbrace{N_2(x-1)\ln(Z-1)}_{-N_2\ln N_2 + N_2 - N_1 \ln N_1 + N_2 \ln N} + \underbrace{N_1 \ln N}_{+N_1 \ln N_1 + N_2 - N_2} \right]$$

$$= -k \left[N_1 \ln \frac{N_1}{N_1 + xN_2} + N_2 \ln \frac{N_2}{N_1 + xN_2} - N_2 (x-1) \ln \left(\frac{Z-1}{e} \right) \right]$$

高分子课程教学 授课: 陈涛

▶ 依此类推,可得第四、第五等链段的放置方法数,配位数 计算方法与第三个链段相同,为(Z-1),空格子的几率按前 述类推

因此, 第 i+1个高分子在晶格中的放置方法数为:

$$\begin{split} \Omega_{j+1} &= \left(N - jx\right) Z \left(\frac{N - jx - 1}{N}\right) (Z - 1) \left(\frac{N - jx - 2}{N}\right) \cdots \left(Z - 1\right) \left[\frac{N - jx - (x - 1)}{N}\right] \\ &= Z (Z - 1)^{x - 2} \left(N - jx\right) \left(\frac{N - jx - 1}{N}\right) \left(\frac{N - jx - 2}{N}\right) \cdots \left[\frac{N - jx - (x - 1)}{N}\right] \\ &= \frac{Z (Z - 1)^{x - 2}}{N^{x - 1}} \left(N - jx\right) \left(N - jx - 1\right) \left(N - jx - 2\right) \cdots \left[N - jx - (x - 1)\right] \end{split}$$

假定Z近似等于Z-1 $\Omega_{j+1} = \left(\frac{Z-1}{N}\right)^{x-1} \frac{(N-xj)!}{(N-xi-x)!}$

高分子课程教学 授课: 陈涛

 S_n 的计算

溶解前体系的熵
$$S=S_s+S_p$$

$$S_s=k\ln\Omega_s=0$$
 $S=S_p$

高分子的熵与其凝聚态有关。

假设溶解前高分子的聚集态是解取向态或熔融态,这样,高分 子的微观状态数等于把 N_2 个高分子放入 xN_2 个格子中的方式数, 其熵值相当于 S_{xx} 中 $N_{t}=0$ 的情况。

高分子课程教学 授课:陈涛

$$S_{\hat{R}\hat{R}} = -k \left[N_1 \ln \frac{N_1}{N_1 + xN_2} + N_2 \ln \frac{N_2}{N_1 + xN_2} - N_2(x-1) \ln \left(\frac{Z-1}{e} \right) \right]$$

$$N_1 = 0$$

$$S_p = kN_2 \left[\ln x + (x-1) \ln \left(\frac{Z-1}{e} \right) \right]$$

混合熵变 $\Delta S_m = S_{xx} - (S_x + S_p) = S_{xx} - S_p$

$$= -k \left[N_1 \ln \frac{N_1}{N_1 + xN_2} + N_2 \ln \frac{N_2}{N_1 + xN_2} - N_2 (x - 1) \ln \left(\frac{Z - 1}{e} \right) \right]$$
$$-kN_2 \left[\ln x + (x - 1) \ln \left(\frac{Z - 1}{e} \right) \right]$$

2017/4/9

高分子课程教学 授课: 陈涛

22

 $\triangleright N_1$ 个溶剂分子与 N_2 个**高分子**的混合熵 $\triangleright N_1$ 个溶剂分子与 N₂个小分子的混合熵

分析: 1个高分子有x个链接, 有不同构象

▶1个高分子在混合中的作用>1个小分子的作用

 $\triangleright N$,个溶剂分子与N,个<u>高分子</u>的混合熵 $\lt N$, 个溶剂分子与 xN_2 个小分子的混合熵

分析:解取向态有许多构象不能实现

1个高分子在混合中的作用<xN2个小分子的作用

高分子课程教学 授课: 陈涛

用似晶格模型、只考虑最邻近一对分子之间的相互作用。 用符号1、2表示溶剂分子和高分子的一个链段。当高分子 与溶剂混合时,存在三种近邻相互作用:

- [1-1]: 相邻的一对溶剂分子: 相互作用能为: W,
- [2-2]: 相邻的一对链段; 相互作用能为: W_{22}
- [1-2]: 相邻的一个溶剂与链段对; 相互作用能为: W_{12}

混合过程可用下式表示:

 $\frac{1}{2}[1-1] + \frac{1}{2}[2-2] = [1-2]$

混合熵变 $\Delta S_m = -k \left| N_1 \ln \frac{N_1}{N_1 + x N_2} + N_2 \ln \frac{x N_2}{N_1 + x N_2} \right|$

 $\Delta S_m = -R \left(n_1 \ln \frac{V_1}{V_1} + n_2 \ln \frac{V_2}{V_2} \right)$

1,2—溶剂和溶质高分子**,**N 是分子数,n 是摩尔数, ψ 是体积分数。

对于多分散性的高聚物:

$$\Delta S_m = -k \left(N_1 \ln V_1 + \Sigma N_i \ln V_i \right) = -R \left(n_1 \ln V_1 + \Sigma n_i \ln V_i \right)$$

高分子课程教学 授课: 陈涛

高分子课程教学 授课: 陈涛

结果偏差的原因

实验与理论计算结果有较大偏差,理论假设有不合理之处:

- ①认为链段均匀分布在溶液中,这在浓溶液中较合理,在稀溶 液中不合理, 高分子如一个线团散布在溶液中, 线团内链段 密度大,线团外链段密度小(几乎为0)。
- ②未考虑高分子的链段之间、溶剂分子间以及链段与溶剂之间 的相互作用,这些相互作用会引起溶液熵的减小,使理论混 合熵变偏大。
- ③在高分子本体中,分子间相互牵连,使解取向态中一些构象 不能实现, 而溶液中原来不能实现的构象可能表现出来, 因 此高估了高分子本体的熵值,使理论混合熵变偏小,

23

生成一对[1-2]的能量变化为:

$$\Delta W_{12} = W_{12} - \frac{1}{2}(W_{11} + W_{22})$$

假定溶液中生成 P_1 ,对[1-2],则混合热 $\Delta H_{...} = \Delta W_1$ 。 P_1 ,

据晶格模型,假定晶格的配位数为Z,则一个高分子链周围 有(Z-2)x+2个空格,空格里可能是溶剂,也可能是链段。

若溶剂的体积分数为时,则一个高分子链周围能形成 [(Z-2)x+2] [1-2],

在溶液中高分子链的数目为 N_2 ,则:

$$P_{12} = N_2[(Z-2)x+2] \Psi_{-1}$$

2017/4/9

高分子课程教学 授课: 陈涛

与理想溶液混合熵变相比

 $\Delta S_{m}^{i} = -k (N_{1} \ln x_{1} + N_{2} \ln x_{2}) = -R (n_{1} \ln x_{1} + n_{2} \ln x_{2})$

摩尔分数

极端条件下:如果高分子和溶剂分子相等,即x=1

 $V_1 = \frac{n_1}{n_1 + xn_2} = x_1$ $V_2 = \frac{xn_2}{n_1 + xn_2} = x_2$

 $\Delta S_m = \Delta S_m^i$

 $\Delta S > \Delta S^{i}$

(2)混合热

由于高分子链段和溶剂分子在化学结构等方面的不同。在混 合过程中会产生一定的热效应,混合热也就反映了混合过程 中相互作用能的变化。

可以设想混合过程是由一个溶剂一溶剂分子之间相互作用点 和一个高分子链段一链段之间相互作用点分别打开并形成两 个溶剂一高分子链段之间的作用点的过程。

高分子课程教学 授课: 陈涛

 $V_{1} = \frac{V_{1}}{V_{1} + V_{2}} = \frac{V_{0}N_{1}}{V_{1} + V_{2}} = \frac{N_{1}}{xN_{2}} \cdot \frac{xV_{0}N_{2}}{V_{1} + V_{2}} = \frac{N_{1}}{xN_{2}} \cdot \frac{V_{2}}{V_{2}}$

 \rightarrow $xN_2 \frac{V_1}{V_2} = N_1 \frac{V_2}{V_2}$

因为x>>1,则:

 $P_{12} = N_2[(Z-2)x+2] + V_{-1}$ $=(Z-2)xN_2V_1$ $=ZN_1V_2$

则高分子溶液的混合热 ΔH_{m} 为:

 $\Delta H_{...} = \Delta W_{12} P_{12} = \Delta W_{12} Z N_1 V_{-2}$

2017/4/9

2017/4/9

高分子课程教学 授课: 陈涛

25

高分子课程教学 授课: 陈涛

$$\chi_1 = \frac{\Delta W_{12} Z}{kT}$$

$$\Delta H_m = \Delta W_{12} Z N_1 + 2 = \chi_1 k T N_1 + 2 = R T \chi_1 n_1 + 2$$

 χ_1 , Huggins参数,反映高分子与溶剂混合时相互作用能的变

 χ_{ik} T物理意义: 当一个溶剂分子放到高聚物中去时所引起的 能量变化。

对于理想溶液, $\chi_1 = 0$

2017/4/9

4. 过量化学位

(1)溶液中溶剂化学位变化的表达式

而对于理想溶液, x=1, 则有

对于很稀的理想溶液,溶剂的化学位为:

 $=RT \ln x_1 = RT \ln (1-x_2) \approx -RTx_2$

高分子课程教学 授课: 陈涛

 $\Delta \mu_1^i = \left[\frac{\partial (\Delta G_m^i)}{\partial n_1} \right]_{T=0} = \left[\frac{\partial \left[RT(n_1 \ln x_1 + n_2 \ln x_2) \right]}{\partial n_1} \right]$

28

高分子课程教学

μ, μ, 分别表示溶液中溶剂和溶质的化学位

 μ_0^0 、 μ_0^0 分别表示纯溶剂和纯溶质的化学位。

(3)混合自由能: $\Delta G_{...} = \Delta H_{...} - T\Delta S_{...}$

(4)化学位:

因此, 高分子溶液中 Д 的第一项相当于理想溶液中溶剂的 化学位变化,而第二项相当于非理想部分。

拇课. 陈洁

将自由能分别对 n_1 , n_2 求偏导, 分别得到各自的化学位变化

 $\Delta \mu_1 = \mu_1 - \mu_1^0 = \left[\frac{\partial (\Delta G_m)}{\partial n_1} \right]_{T, D} = RT \left[\ln V_1 + \left(1 - \frac{1}{x} \right) V_2 + \chi_1 V_2^2 \right]$

 $\Delta \mu_2 = \mu_2 - \mu_2^0 = \left[\frac{\partial (\Delta G_m)}{\partial n_2} \right] = RT \left[\ln \Psi_2 - (x-1)\Psi_1 + x\chi_1 \Psi_1^2 \right]$

 $= RT \gamma_1 n_1 + \cdots + RT (n_1 \ln \frac{1}{1} + n_2 \ln \frac{1}{1})$

 $=RT(n_1 \ln \frac{V}{1} + n_2 \ln \frac{V}{2} + \chi_1 n_1 \frac{V}{2})$

$$\Delta\mu_1 = RT \left[-\frac{V_2}{x} + \left(\chi_1 - \frac{1}{2} \right) V_2^2 \right]$$

$$-RT \frac{V_2}{x} = -RTx_2$$

$$x_2 \lambda = \lambda + \left(\chi_1 - \frac{1}{2} \right) V_2^2$$

$$\Delta\mu_1^i = \frac{\partial G_m^i}{\partial n_1} = RT \ln x_1 = -RTx_2$$

$$\Delta\mu_1^E = RT \left(\chi_1 - \frac{1}{2} \right) V_2^2$$
理想溶液化学位

过量化学位

高分子课程教学 授课: 陈涛

 $\frac{V_2}{x} = \frac{1}{x} \cdot \frac{xN_2}{N_1 + xN_2} = \frac{N_2}{N_1 + xN_2} = \frac{N_2}{N_1 + N_2} = x_2$

 $\Delta \mu_1 = \Delta \mu_1^i + \Delta \mu_1^E$ $\Delta \mu_1^E = RT \left(\chi_1 - \frac{1}{2} \right) V_2^2$

高分子溶液即使浓度很稀也不能看作是理想溶液,必须是 $\chi_1=1/2$ 时, $\Delta \mu^E_1=0$,使高分子溶液<mark>符合理想溶液的条件</mark>,这 时的溶剂称为 θ 溶剂。

 $\chi_1 < 1/2$ 时, $\Delta \mu^F_1 < 0$,一般情况聚合物均可溶解,为**良溶剂**。 $\chi_1 > 1/2$ 时, $\Delta \mu^{F_1} > 0$,聚合物的溶解过程趋于困难,相应的溶 剂称为**劣溶剂**。

■ 理想溶液的混合自由能仅来源于混合熵($\Delta H_{...}^{i}=0$)。

高分子课程教学 授课: 陈涛

■ 符合理想溶液条件(火1=1/2)的高分子溶液的混合自由 **能是来自混合熵和混合热共同的贡献**,它们的影响相 互抵消, 使溶液的宏观热力学性质符合理想溶液规律, 但其微观状态与小分子理想溶液有本质区别。

不是理想溶液!!

2017/4/9 高分子课程教学 授课: 陈涛 对于高分子稀溶液, Y-<<1, ln Y-按幂级数

 $\ln(1-x) \approx -x - \frac{1}{2}x^2 - \dots$ (x << 1)

展开, 并略去高次项得

$$\ln V_{1} = \ln \left(1 - V_{2}\right) = -V_{2} - \frac{1}{2}V_{2}^{2}$$

$$\Delta \mu_{1} = RT \left[\ln V_{1} + \left(1 - \frac{1}{x}\right)V_{2} + \chi_{1}V_{2}^{2} \right]$$

$$= RT \left[-V_{2} - \frac{1}{2}V_{2}^{2} + \left(1 - \frac{1}{x}\right)V_{2} + \chi_{1}V_{2}^{2} \right]$$

$$= RT \left[-\frac{V_{2}}{x} + \left(\chi_{1} - \frac{1}{2}\right)V_{2}^{2} \right]$$

(2)过量化学位的定义

高分子溶液的溶剂化学位变化中相当于非理想的部分, 称为 过量化学位,是一个表示高分子溶液偏离理想溶液的参数,

用 $\Delta \mu^{E}_{1}$ 表示:

$$\Delta \mu_1^E = RT \left(\chi_1 - \frac{1}{2} \right) V_2^2$$

$$\Delta \mu_1 = \Delta \mu_1^i + \Delta \mu_1^E$$

高分子课程教学 授课: 陈涛

三. Flory-Krigbaum稀溶液理论

1.晶格模型的不合理性

$$\chi_1 = \frac{\Delta W_{12} Z}{kT}$$

χ应与高分子溶液的浓度 ¥ 无关,与实验事实不符。

三点假设的合理性分析:

- (1) 高分子链均由x个链段组成
- (2) 所有构象具有相同的能量?
- (3) 链段在溶液中平均分布 ?

S_n的计算 ?

高分子课程教学 授课: 陈涛

2017/4/9

高分子课程教学 授课: 陈涛

2. 理论模型

(1) 整个高分子溶液可看作被溶剂化 了的高分子"链段云"一朵朵地分散 在溶液中, 在高分子稀溶液中, 高分 子"链段云"的分布是不均匀。假定 在链段云内, 以链段云的质心为中心, 链段的径向分布符合高斯分布。



(2) 在稀溶液中, 链段云彼此接近要引起自由能的变化, 一 个高分子很难进入另一个高分子所占的区域,即每个高分子 都有一个排斥体积u。

2017/4/9

高分子课程教学 授课: 陈涛

37

2017/4/9

3. 混合自由能

刚性球排列方法数

溶液中,它的排列方法数为:

高分子课程教学 授课: 陈涛

 $\Delta G_{\rm m} = -T \Delta S_{\rm m} = -kT \ln \Omega$

Flory和Krigbaum把稀溶液中的一个高分子看成体积为u的刚

性球,把高分子稀溶液看作为N,个刚性球分布在体积为V的

 $\Omega = \mathbb{R} \times \prod_{i=1}^{N_2-1} (V - iu) = \mathbb{R} \times V^{N_2} \prod_{i=1}^{N_2-1} \left(1 - \frac{iu}{V}\right)$

对于非极性高分子的溶液,溶解过程热效应很小, $\Delta H_{m} \approx 0$,

由于绝对的排斥作用,构象统计中的无规行走应改为自避行 走——链膨胀

如果链段互憎, (链自避+互憎)——进一步膨胀 如果链段互亲。(自避-互亲)——取决于相对亲疏



高分子课程教学 授课: 陈涛

用能大于链段之间的相互作用能,

高分子被溶剂化而扩张引起的排斥

体积称外排斥体积, 外排斥体积总

良溶剂:由于溶剂与链段的相互作

4. 排斥体积 u

链段间两种基本作用:

- (1) 排斥作用: 物质的不可穿性(刚球排斥作用)
- (2) 吸引作用:分子间力(范德华力)



排斥作用是绝对的,吸引作用是相对的,取决于链段-链段 作用与链段-溶剂作用的相对性

高分子课程教学 授课: 陈涛

"自避"的后果是部分体积被排除在行走的范围之外,即链 的一部分不能同时停留在已为链的另一部分所占有的空间内, 由此所引起的排斥体积称作内排斥体积。内排斥体积可以小



无扰链线团体积 + 分子链体积 = 无热溶剂线团体积 无热溶剂中: 排斥体积 =分子链体积

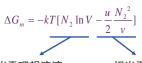
43

排斥体积=分子链体积+外排斥体积

将Ω 代入得

$$\Delta G_m = -kT[N_2 \ln V + \sum_{i=1}^{N_2-1} \ln \left(1 - \frac{iu}{V}\right) + \text{ if } \text{ in } M']$$

由于稀溶液中iu/V << 1,用级数展开,并略去高次项



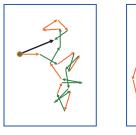
相当于理想溶液 的混合自由能

相当于非理想部分

的混合自由能

高分子课程教学 授课: 陈涛

无热溶剂:链段/链段作用等于链段/溶剂作用 链段间只有刚球排斥, 无额外吸引或排斥, 仅由自避行走造成 线团膨胀



理想链: 无规行走



真实链: 自避行走

高分子课程教学

授课: 陈涛

不良溶剂:链段/链段吸引强于链段/溶剂吸引,链段强烈 互亲, 体积收缩超过刚球作用的排斥体积



可见,如果链段与溶剂的相互作用能大于链段间的相互作用 能, 使高分子不能彼此接近, 高分子的排斥体积 u 就很大;

高分子课程教学 授课: 陈涛

2017/4/9

高分子课程教学 授课: 陈涛

2017/4/9

无扰链

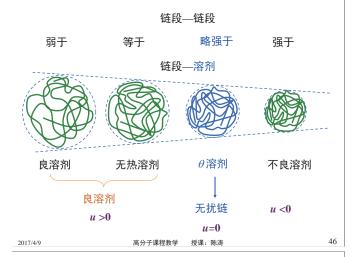
是大于0。

正排除体积

高分子课程教学 授课: 陈涛

用占用的

空间



这样,溶液的过量化学位应该由两部分组成,一部分是由 相互作用能不等(热)引起的,另一部分是熵引起的。由 此引入热参数 K_1 和熵参数 ψ_1 。

则:

过量偏摩尔混合热为: $\Delta \tilde{H}_{\perp}^{E} = RTK_{\perp} V_{2}^{2}$

过量偏摩尔混合熵为: $\Delta \tilde{S}^E = R \vee V^2$

 $\Delta \mu_{1}^{E} = \Delta H_{1}^{E} - T \Delta S_{1}^{E} = RT (K_{1} - \psi_{1}) \frac{V^{2}}{2}$ 过量化学位:

 $\Delta \mu_1^E = RT \left(\chi_1 - \frac{1}{2} \right) V_2^2$ 与前式

比较可知:

 $\chi_1 - \frac{1}{2} = K_1 - \psi_1$

2017/4/9

高分子课程教学 授课: 陈涛

根据Flory 和Krigbaum的稀溶液理论:

$$\frac{1}{2} - \chi_1 = \psi_1 - K_1 = \psi_1 (1 - \frac{\theta}{T})$$

则第二维利系数也可表示为:

$$A_{2} = \frac{\left(\frac{1}{2} - \chi_{1}\right)}{\tilde{V_{1}}\rho_{2}^{2}} = \frac{\psi_{1}(1 - \frac{\theta}{T})}{\tilde{V_{1}}\rho_{2}^{2}}$$

 A_3 除与高分子-溶剂体系有关外,还与实验温度相关。一般 温度升高, A_2 值增大;温度下降, A_2 值降低。原本一个良溶 解体系, 随着温度下降, 有可能变成不良溶解体系。

当溶液无限稀释时,外排斥体积可趋干零,而内排斥体积总是 不等干零。

如果链段比较刚性或链段与链段之间的排斥作用较大则内排斥 体积为正值:

如果链段比较柔性或链段与链段之间的吸引力较大, 链的相互 接触的两部分体积可以小于它们各自的体积之和,则内排斥体 积为负值,这种链称为坍陷线团(collapse coil)。

在特殊情况下,正的外排斥体积和负的内排斥体积正好抵消, 线团的行为正好像无限细(不占体积的)链一样,处于无干扰的 状态, 这种状态的尺寸称为无扰尺寸。这时的溶液可看作高分 子的理想溶液。

2017/4/9

高分子课程教学 授课: 陈涛

47

为了便于使用,Flory定义了一个新的参数 θ 温度,

$$\theta = \frac{K_1}{\psi_1} \cdot T = \frac{\Delta \widetilde{H}_1^E}{\Delta S_1^E}$$

则

$$\Delta \mu_1^E = RT(K_1 - \psi_1) \Psi_2^2$$
$$= RT\psi_1 \left(\frac{\theta}{T} - 1\right) \Psi_2^2$$

高分子课程教学 授课: 陈涛

根据热力学定律可得出稀溶液的渗透压为:

$$\pi = -\frac{\Delta \mu_1}{\tilde{V_1}} = -\frac{\partial \Lambda G_m}{\partial V} = kT \left[\frac{N_2}{V} + \frac{u}{2} \left(\frac{N_2}{V} \right)^2 \right] = RT \left[\frac{C}{M} + \frac{\tilde{N}u}{2M^2} C^2 \right]$$

$$\frac{\pi}{C} = RT \left[\frac{1}{M} + \frac{\tilde{N}u}{2M^2} C \right]$$

与实验方程对比 $\frac{\pi}{C} = RT[A_1 + A_2C + \cdots]$

得到第二维利系数 $A_2 = \frac{Nu}{2M^2}$

高分子课程教学 授课: 陈涛

5. θ温度

Flory认为, 高聚物溶解在良溶剂中, 高分子链段与溶剂分子 之间的相互作用能远远大于高分子链段之间的相互作用能, 使高分子链在溶液中扩张,这样高分子链的许多构象不能实 现。因此除了由于相互作用能不等所引起的溶液性质的非理 想部分外(焓的偏离),还有构象数减少所引起的溶液性质的 非理想部分(熵的偏离)。

高分子课程教学 授课: 陈涛

6. 第二维利系数

第二维利系数 A_3 是一重要参数,与 χ_1 有关,因此也可以表征 大分子链段-链段、链段-溶剂分子间的相互作用,表征大分 子在溶液中的形态, 判断溶剂的良劣。

根据Flory-Huggins的晶格模型,可推导出:

$$A_2 = \frac{\left(\frac{1}{2} - \chi_1\right)}{\widetilde{V}_1 \rho_2^2}$$

物理意义: 可看作链段之间以及链段与溶剂之间相互作用的 一种量度,与溶剂化作用和高分子在溶液里的形态有密切关 系。

高分子课程教学 授课: 陈涛

7. θ 状态 (无扰状态)

(1) 定义(有多种叙述方式)

如果正的外排斥体积和负的内排斥体积正好抵消,排斥体积 为零,高分子与溶剂分子互相贯穿,线团的行为正好像无限 细(不占体积的)链一样,这时大分子链既不舒张,也不紧缩, 呈现自然卷曲状态,相当于高分子处于无扰状态。无扰状态 又称 θ 状态。

此时测得的大分子尺寸称无扰尺寸,是大分子尺度的一种表 示,测量无扰尺寸为研究大分子链的结构、形态提供了便利。

高分子课程教学 授课: 陈涛

2017/4/9

高分子课程教学 授课: 陈涛

52

53

当高分子溶液的过量化学位等于零时的状态、高分子溶液的 热力学性质符合理想溶液时所处的状态。这时,

 $K_1 = \psi_1 \neq 0$,

高分子与溶剂相互作用参数 $\chi_1 = 1/2$,

溶液温度 $T=\theta$.

排斥体积 u=0.

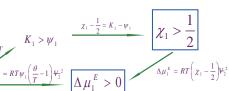
第二维利系数 $A_2=0$,

扩张因子 $\alpha=1$ 。

2017/4/9

高分子课程教学 授课: 陈涛

55



大分子链段间彼此吸引力 大,分子链卷曲,高分子 溶解性能变差,溶剂为聚 合物不良(劣)溶剂。

2017/4/9

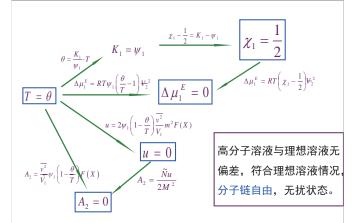
高分子课程教学 授课: 陈涛

58

定义

高分子链在温度 T 时的根均方末端距(或根均方旋转半径)与 θ 状态下的无扰根均方末端距(或无扰根均方旋转半径)之比为 扩张因子。

在良溶剂中, $T > \theta$, $\alpha > 1$, 高分子链处于伸展状态 在 θ 溶剂中, $T = \theta$, $\alpha = 1$, 高分子处在无扰状态 在不良溶剂中, $T < \theta$, $\alpha < 1$, 高分子处在收缩状态



2017/4/9

(2) 府溶液与理想溶液

(3)达到 θ 状态的方法

被破坏。

2017/4/9

液的条件,是一种**假的理想溶液**。

固定溶剂,改变温度;固定温度,改变溶剂。

高分子课程教学 **拇**课. 陈洁

理想溶液在任何温度下都呈理想行为,而 θ 温度时的高分子

稀溶液只是 $\Delta \mu^{E}_{i} = 0$ 而已。 θ 溶液的自由能和化学位等热力学

性质与理想溶液相同, 但其混合热和混合熵并不满足理想溶

对于满足 θ 状态的体系, 高分子-溶剂-温度三者是相互影响、

相互依存的一个整体, 当某一因素发生改变时, 欲保持 θ 状态,

则另外两个因素至少其中之一要做适当改变, 否则 θ 状态就要

授课: 陈涛

高分子课程教学

(1)无扰尺寸

 $T > \theta$

高分子链处在无扰状态(θ 状态)下的尺寸为无扰尺寸。定义无 扰状态下, 高分子的均方末端距(均方旋转半径)为无扰均方末 端距(无扰均方旋转半径),用 $\overline{h_0^2}$ ($\overline{S_0^2}$)表示。

高分子课程教学 授课: 陈涛

u > 0

(2)扩张因子的定义 (α)

8.扩张因子(溶胀因子)

当 $T > \theta$ 时,由于溶剂化作用,相当于在高分子 链的外面套了一层由溶剂组成的套管,它使卷 曲着的高分子链伸展。温度愈高,溶剂化作用 愈强,相当于套管愈厚,链也愈伸展。可以用 一个参数α来表示高分子链扩张的程度。



链段-溶剂间相互作用大于

溶剂-溶剂、链段-链段相互

作用,大分子链舒展,排斥

体积增大, 高分子溶液比理

想溶液更易于溶解。此时的

溶剂为良溶剂, T越高, 溶

剂性能越良。

59

高分子课程教学 授课: 陈涛

57



高分子课程教学 授课:陈涛

1、试分析实际溶液与理想溶液间的偏差。

- 2、简述公的物理意义。理想溶液的公为多少?
- 3、简述溶液过量化学位与溶剂性质之间的关系。相应的光 为多少?
- 4、什么是 θ 状态? 什么是 θ 温度? 什么是 θ 溶剂? 如何达到 θ 状态?
- 5、什么是无扰尺寸? 什么是扩张因子?
- 6、写出良溶剂、劣溶剂和0溶剂中聚合物溶液的以下参数取 值范围: χ_1 、 $\Delta \mu^E_1$ 、u、 A_2 、 α 、T

高分子课程教学 授课: 陈涛

2017/4/9

高分子课程教学 授课: 陈涛

2017/4/9

62

7、理想溶液的热力学性质是:

 $(A)\Delta H_{\rm m} = 0$, $(B)\Delta S_{\rm m} = 0$, $(C)\Delta V_{\rm m} = 0$, $(D) \chi_1 = 0.5$, $(E)\Delta \mu_1^E = 0$

- 8、已知PS在环己烷中的θ温度为35℃,则20℃时,下列表达式正确的有
- (A) $\chi_1 > 0.5$, (B) $\alpha < 1$, (C) $\alpha > 1$, (D) $\chi_1 < 0.5$, (E) $\Delta \mu^E_1 > 0$

2017/4/9 高分子课程教学 授课: 陈涛