

高聚物非晶态结构



1. 哪些体系包含非晶态结构?

2.非晶态中高分子链形态的基本物理图像

3. 高分子链的形态

4. 高分子链的凝聚缠结

5. 物理老化

6. 单链凝聚态

7. 部分结晶高聚物的非晶区

1. 高聚物的非晶态结构存在于:

- 完全不能结晶的高聚物本体
- 部分结晶高聚物的非晶区
- 熔体
- · 过冷熔体(结晶高聚物熔体经骤冷而冻结的非晶态固体)
- 高弹态

2. 非晶态中高分子链形态的基本物理图像

• 线团相互穿透的多链凝聚态

• 相互穿透的密集程度

$$v_{ip} = \frac{\rho_a}{\rho_1} \propto M^{1/2}$$

• 一般是几十根链相互穿透

 $V_{ip} = \rho_a / \rho_1$

 $\rho_{1} = (M/N_{A})/(4\pi R_{\theta}^{3}/3) = 3M/4\pi R_{\theta}^{3}N_{A}$

 $v_{ip} = 4\pi R_{\theta}^3 N_A \rho_a / 3M$

 $|R_{ heta} \propto M^{1/2}|$





PS: $\rho_a = 1.05 \, g/cm^3$

♀₁: 虚拟的单链密度

M	$R_{ heta}(nm)$	ρ_a/ρ_1
10 ⁵	8.7	17
106	27.4	54

3. 高分子链的形态—无规线团

- Flory的推导和结论
- 中子小角散射实验的支持
- 极稀溶液→稀溶液→浓溶液→非晶态→固体
- 并未考虑短链节在空间的相互排列以及高分子本 身的有序性
- 并不排除在小的区域(1~2nm)存在着几个链
 单元的局部平行排列

Flory的推导和结论

$$\overline{h^{2}} = \overline{h_{0}^{2}} \alpha^{2}$$
 α :扩张因子
 $\alpha^{5} - \alpha^{3} = 2C_{M} \psi_{1} (1 - \theta/T) M^{1/2}$
式中:
 $C_{M} = (27/2^{5/2} \pi^{3/2}) (\overline{v}^{2}/Nv_{1}) (\overline{h_{0}^{2}}/M)^{-3/2} \propto 1/v_{1}$
 V_{1} : 溶剂的摩尔体积

$$\psi_1(\mathbf{I} - \theta/T) = \mathbf{I}/2 - \chi_1$$

$$(\alpha^{5} - \alpha^{3}) \propto \frac{1}{v_{1}} \left(\frac{1}{2} - \chi_{1}\right) = \frac{1}{2v_{1}} - \frac{\chi_{1}}{v_{1}}$$

$$\chi_1 = \frac{B v_1}{k T}$$

X1: 高分子-溶剂分子相互作用参数

ン本体——高分子分散于同种其他高分子中 $\chi_1 = 0$ V_1 很大

 $\therefore (\alpha^{5} - \alpha^{3}) \rightarrow 0 \quad \alpha \rightarrow 1$ $h^2 \rightarrow h_0^2$

非晶高聚物中的高分子链与在 θ 溶剂中的形态一
 样,均呈无规线团构象
 (服从高斯分布)

 一根链上相隔较远的链单元间相互作用被相邻链 的单元间相互作用所屏蔽,使每根链呈无规线团 形态,链内的链单元间无远程相互吸引或推拒的 作用。

小角中子散射实验的证实(20年后)

H-高聚物与D-高聚物对中子散射强度差别很大极少量D-高聚物+大量H-高聚物

→ D-高聚物的稀溶液

极少量H-高聚物十大量D-高聚物

→ H-高聚物的稀溶液









极稀溶液(良溶剂): 孤立的溶胀线团(同一高分子链上链单元间的 相斥作用)

Cs(动态接触浓度), 高分子链开始感受到其它链的相斥 稀溶液: 作用,但并没有接触,溶胀 线团开始收缩,尺寸减小 亚浓溶液: C*(接触浓度),但是无法计算C* $(C^* \propto N/R^3)$ 浓溶液: Ce(分子链的缠结浓度),链开始相互穿透,形成物理网, 分子量的意义失去,链单元空间分布仍不均匀。除了溶剂的溶胀 作用外,还要考虑线团在交叠穿透时发生的屏蔽作用。 极浓溶液: C+ , 高分子链充分相互穿透, 链内作用被链间作用完 全屏蔽,呈高斯链形态。链单元空间密度达到一致,随着浓度的 增加,分子链相互穿透的程度逐渐增加。 非晶态固体; 高斯链

4. 高分子链的缠结 ——高聚物凝聚态的重要特征之一

缠结:高分子链之间形成物理交联点,构成网络结构,使分子链的运动受到周围分子的羁绊和限制,因而对高聚物的性能产生重要的影响。

拓扑缠结





a. 拓扑缠结

b. 凝聚缠结



- 拓扑缠结: 高分子链相互穿越、勾缠, 链之间不能 横穿移动
- 平均间隔: 100~300个单体单元之间
- 作用:对高弹态和粘流态下的高聚物性质有着重要 的影响

拓扑缠结的存在

- 聚合物熔体的粘度 $(M_c: 临界缠结分子量)$ $\eta_0 \propto M \qquad (M < M_c)$ $\eta_0 \propto M^{3.4} \qquad (M \ge M_c)$
- 在应力弛豫实验中出现应力平台,可以看作是高分子链缠结形成瞬间网络的一种表现
- 硫化橡胶的模量大于化学交联点的贡献,说明还 有缠结点的贡献

高聚物熔体在较高剪切速率下粘度和弹性均变
 小,反映缠结网络在剪切时被解开,缠结点密度减小。



a. 拓扑缠结

b. 凝聚缠结



凝聚缠结:由于局部相邻高分子链间的相互作用, 使局部链段接近平行堆砌,形成物理交联点 局部尺度: 很小,可能仅限于两三条相邻分子链上 的几个单体单元组成的局部链段的链间平行堆砌 平均间隔: 几十个单体单元之间 作用能: 很小, 易形成也易解开 作用:对高聚物在Tg和Tg以下的各种物理性能产生 重要的影响

存在凝聚缠结的实验证据

 $(T_g = 350K, 激基缔合物是在被激发以前生成的)$

相邻高分子链的侧基芳环之间的堆砌
 PS的广角X射线衍射实验证明有芳环的堆砌存在



- 非晶态高聚物的物理老化现象
- DSC谱图上Tg处的吸热峰

结晶



PET膜在67℃热处理过程中,反式构象含量随处理 时间的变化



- 构象非平衡态→平衡态:反式构象含量减少
- 凝聚缠结点生成:局部链节有序排列,反式构象含量增加
- PET结晶温度高于95℃
- 热处理试样重新升温到92℃,再缓冷到67℃, 反式构象含量又降到热处理前的状态
- 凝聚缠结不同于结晶

不同热历史的PET膜的构象突变能和DSC吸热峰能量

试样 	构象突变		DSCIM版修的能量
	反式构象增加量(质量 分数)/ %	吸收能量 ∕ J ∙g⁻¹	/ J•g ⁻¹
AN40	0.4	0.11	0.67
AN50	0.8	0.23	1.26
AN60	1.0	0.29	2.18

构象突变所需的能量 / DSC吸热峰的能量: <20%



经不同温度热处理 的PET膜的升温 DSC曲线

DSC谱图上的玻璃化转变

- 淬火样品

 (熔融态或高弹态 →玻璃态):
 在T_g附近有阶跃式突变
 对温度扫描可逆
- 淬火样品低于Tg热处理后
 Tg处还出现一个小吸热峰,类似于一级转变
 对温度扫描不可逆

P.Ehrenfest对平衡相转变的定义

$$F_1 = F_2 \qquad \qquad dF_1 = dF_2$$

dF = -SdT + VdP







二级转变: $\left(\frac{\partial^2 F_1}{\partial T^2}\right)_n \neq \left(\frac{\partial^2 F_2}{\partial T^2}\right)_n \qquad \left(\frac{\partial^2 F_1}{\partial p^2}\right)_T \neq \left(\frac{\partial^2 F_2}{\partial p^2}\right)_T$ $\left\lfloor \frac{\partial}{\partial T} \left(\frac{\partial F_1}{\partial p} \right)_T \right\rfloor_p \neq \left\lfloor \frac{\partial}{\partial T} \left(\frac{\partial F_2}{\partial p} \right)_T \right\rfloor_p$ $\left(\frac{\partial^2 F}{\partial T^2}\right)_p = \left(\frac{\partial S}{\partial T}\right)_p = \frac{C_p}{T} \qquad \left(\frac{\partial^2 F}{\partial p^2}\right)_T = \left(\frac{\partial V}{\partial p}\right)_T = -KV$ $\left\lfloor \frac{\partial}{\partial T} \left(\frac{\partial F}{\partial p} \right)_T \right\rfloor_p = \left[\frac{\partial V}{\partial T} \right]_p = \alpha V$

体积连续变化,但在Tg处斜率产生了明显的转折





理论上的二级转变

- 在玻璃化转变时,高聚物的恒压热容 C_p 、体膨胀系数 α 、压缩系数K恰好都发生不连续变化。
- 玻璃化转变——二级转变
- 玻璃化温度——二级转变点
- •上述分析仅适用于相平衡过程



✓ 分子间的凝聚状态冻结在T_g以上的状态 ✓ 升温扫描时,不需打开凝聚缠结点就能使得链段运动,进入高弹态

- 淬火样品低于T_g热处理后
 ✓ 部分分子链间形成新的凝聚缠结点
 ✓ 缠结点间的链节长度小于约100个键长时,就会限制内旋转
 ✓ 需吸热,打开凝聚缠结点(T_g处出现一个小吸热峰,类似于一级转变)
- ✓ 缠结点的数目和强度与热处理温度时间有关





- 凝聚缠结点: 在小区域 (1~2nm) 内无规线团上 的几个链单元由于相互作用而作的平行排列
- 凝聚缠结就是一种近程有序,与小分子的近程有 序没有什么差别
- "链束"、"准晶"以及"球粒"实际上就是凝聚缠结 点,就是局部有序
- •相互作用能很小,容易形成也容易解开。
- 整体无序而局部有序



假如液体中的"局部有序"是众所公认的话,那么
 就不必怀疑这种有序性也存在于非晶态高聚物中。

整体无序而局部有序

- Flory模型绝对不能被否认
- SANS实验有力地支持了Flory模型
- 局部有序也有许多证据
- 高聚物非晶态的局部有序区一般在2~5nm
- SANS实验测定的回转半径值一般>10nm,对于 <10nm的结构不敏感
- 非晶态高聚物中这种局部有序(1~2nm)的存在
 并不影响大尺度范围内(大于10nm)整个高分子链
 的形态,它们仍然是高斯线团



 人凝聚缠结的概念出发,理解高聚物的结晶: 许多高聚物无论是从熔体结晶还是从玻璃体
 结晶,结晶速度都是相当快的。显然,把缠结点的
 平行段变长了就变成晶元,再形成晶核、片晶和球晶。

反之,如果由完全无规的没有凝聚缠结的线 团骤然形成折叠链片晶是很难想象的。

5. 物理老化

- 很多玻璃态高聚物在<u>长期存放</u>过程中,其性能会 发生很大变化
 - 如,冲击强度和断裂伸长率大幅度降低 材料由延性转变为脆性,等
- 材料的化学结构、成分以及结晶度都没有发生变化
- 通过再处理,材料性能的变化得到恢复
- 物理老化是可逆的

物理老化的根源

- 高聚物的热力学非平衡态性质
- 淬火:
 熔融态或高弹态 → 玻璃态
 较高温度时的结构被冻结,不稳定
- 长期存放中,逐渐向稳定的平衡态转变
- 物理性能发生变化

物理老化:

玻璃态高聚物通过链段的微布朗运动使其凝聚态 结构从非平衡态向平衡态过渡的弛豫过程,与温 度有关。

在T_g和T_β之间发生,又称为低于T_g热处理 (sub-T_g annealing)

6. 单根高分子链

- 分子量为 4×10的PS单链:
 直径24nm的微球,受限于圆球内的三维无规行
 走
- 多链PS玻璃态固体内:
 直径53nm的高斯线团,自由的三维无规行走
- 直径53nm的高斯线团压缩在直径24nm的微球内
 →密度增加吗?



受限于直径24nm圆球内的一个PS单链构象的Monte Carlo模拟 ($\overline{M} = 4 \times 10^{\circ}$)

实际上,单链微球的密度要小10%

- 多链PS玻璃态固体内:
 - 直径53nm的空间,有约50根链的质心落在其中
- 单链微球中: 只有1根链
- 单链微球中链单元的堆砌要比多链固体中为松散
- 单链微球中,凝聚缠结点较少,含有较高能量的
 构象

单根凝聚态→多链凝聚态:凝聚缠结放热



- PS单链纳米球的第一次DSC升温曲线
 温度升至130℃后冷至室温,再做第二次DSC升温 扫描
- 升温速率: 10 ℃/min

单根高分子链的拉伸行为

- 右旋糖酐(dextran)上无规地接上几个 streptavidin(一种抗生物素蛋白)
- 原子力扫描针尖用生物素(biotin)修饰
- 用化学方法使Dextran链端与金表面结合
- 利用streptavidin与biotin的结合,拉起从金表面
 到针尖结合处这段链



- **Dextran**单链拉伸示意图 $(\overline{M} = 4 \times 10^6)$
- 拉力~伸长作图
- 伸长归一化后的拉伸曲线

单根高分子链的拉伸行为

- •80%处:一个台阶
- <80%:低拉力区,符合橡胶链的熵弹性
 <70%:拉力~20pN,拉力随伸长的增大而增加
 很小
 - 70~80%: 斜率~670pN/A
- >80%: 斜率~1700pN/A

7. 部分结晶高聚物的非晶区

- 不同的热历史对PET冷结晶行为的影响
- 冷结晶行为——非晶区结构
- 两种非晶区:
 球晶间的非晶区
 片晶间的非晶区
- 在有序程度上存在差异
- 在DSC升温过程中,在不同温度结晶





预先在105℃热处理不同时 间的PET样品的DSC升温 曲线 (冷结晶峰) A. 0min B. 5min **C. 10min D. 12min E. 14min F. 15min G.** 25min 升温速率: 20 ℃/min

- 未经热处理的PET: 明显的窄结晶峰
- 在靠近Tg的低温热处理一定的时间后,出现双结 晶峰,峰形变宽
- •结晶峰移向低温,较高温度处出现肩峰
- •结晶峰移向低温——热处理后结晶容易进行了
- 非晶区的有序程度增加
- 球晶间的非晶区——"完全"非晶态
 - 片晶间的非晶区——链端、链的弯曲部分、两晶 片间的链段、低分子量部分



预先在230℃热处理不同时 间的PET样品的DSC升温曲 线 (冷结晶峰) A. 0min B. 7min **C. 10min D.** 15min **E.** 20min 升温速率: 20 ℃/min

- 未经高温热处理的PET: 明显的窄结晶峰
- 在靠近T_m的gao温热处理一定的时间后,出现双 结晶峰,峰形变宽
- 较低温度处出现肩峰
- 成核慢,晶粒少,保留较多的球晶间非晶区—— 高温峰较强

成核和晶粒生长的温度依赖性



相同结晶度(3.6%)的 PET样品的DSC升温曲 线

A. 230℃热处理7min B. 105℃热处理10min

升温速率: 20 ℃/min

参考文献

- 1. 朱平平,杨海洋,何平笙.在"高聚物的结构与性能"课程中应该 引入的几个新概念.高分子通报,2003,(3):80~82.
- 2. P.J.Flory. 非晶态与晶态高聚物的分子形态,高分子通讯, 1979, (2): 120~128。
- 3. 莫志深. 高聚物非晶态结构研究的进展,高分子通讯,1979,
 (5),309~320。
- 4. 钱人元. 高分子单链凝聚态与线团相互穿透的多链凝聚态. 高分子通报, 2000, (2): 1~9。
- 5.杨玉良,胡汉杰主编.《跨世纪的高分子科学》丛书一一《高分子 物理》分册,北京:化学工业出版社,2001。