聚酰亚胺/铜纳米颗粒复合物的分子动力学模拟研究*

孙伟峰 王暄*

(哈尔滨理工大学电气与电子工程学院,工程电介质及其应用教育部重点实验室,黑龙江省电介质工程重点实验室,哈尔滨 150080) (2013年4月15日收到;2013年6月4日收到修改稿)

通过分子动力学模拟对聚酰亚胺/铜纳米颗粒复合物的形态结构、热力学性质、力学特性进行计算,分析其随 模拟温度和纳米颗粒尺寸的变化规律.模拟结果表明,聚酰亚胺/铜纳米颗粒复合物为各向同性的无定形态结构,铜 纳米颗粒与聚酰亚胺基体之间通过较强的范德华作用结合在一起使结构更加稳定,铜纳米颗粒表面多个原子层呈 现无定形状态,在铜颗粒和聚酰亚胺基体之间形成界面层,界面区域随颗粒尺寸和温度的增加分别减小和增加.聚 酰亚胺/铜纳米颗粒复合物的等容热容随着颗粒尺寸增大而明显增高,随温度变化比聚酰亚胺体系更为缓慢,在较低 温度下较小颗粒尺寸复合物的热容比聚酰亚胺体系更低.聚酰亚胺/铜纳米颗粒复合物的热压力系数随颗粒尺寸增 加而显著增大,比聚酰亚胺体系的热压力系数更小,且随温度升高而减小的程度要小得多.聚酰亚胺/铜纳米颗粒复 合物的热力学性质表现出明显的尺度效应,温度稳定性明显高于聚酰亚胺体系.聚酰亚胺/铜纳米颗粒复合物的力学 特性表现出各向同性材料的弹性常数张量,具有比聚酰亚胺体系更低的杨氏模量和泊松比,随温度升高分别减小和 增大,与聚酰亚胺体系随温度的变化趋势相反,且杨氏模量的温度稳定性显著提高,同时泊松比随纳米颗粒尺寸增 大而减小,具有明显的尺度效应.加入铜纳米颗粒形成复合物可获得与聚酰亚胺体系显著不同的力学新特性.

关键词:分子动力学模拟,聚合物纳米复合物,聚酰亚胺,纳米颗粒 PACS: 62.25.-g, 65.60.+a, 71.15.Pd, 81.07.Nb DOI: 10.7498/aps.62.186202

1 引 言

纳米复合物新材料主要是指在传统材料中加入不同材料和结构的填充物(纳米颗粒、纳米带、 纳米层)后形成的混合物、共聚物等,特别是在聚 合物介电材料中加入几纳米到几十纳米的无机非 金属氧化物、金属或石墨烯纳米颗粒形成的聚合 物/纳米颗粒复合物(聚合物纳米复合物)具有突出 的改性特性.加入纳米颗粒可显著提高聚合物的多 种性能,如介电常数、电晕电阻、力学和热学性能 等,其制备和性能研究现在备受关注^[1-3].聚合物 纳米复合物可以看成是由很多界面组成的无定形 体系,尽管是由基体聚合物和纳米颗粒复合而成, 但其特性取决于复合体系的界面区域而不是单独 的组成材料^[4],这意味着形成了一种与基体聚合物 完全不同的新材料,因此对界面区域的理解和控制

© 2013 中国物理学会 Chinese Physical Society

是性能提高和设计应用的关键,而这些界面区域的 材料特性可以看作是填充颗粒内部到基体材料的 过渡^[5]. 当填充材料的尺寸降到纳米尺度(几纳米 到几十纳米),聚合物纳米复合物的特性一般会有全 面提高 [6,7], 量子效应和颗粒形状对局域电场分布 有重要影响(对于微米颗粒的复合物不需要予以考 虑),特别是界面极化层 (Maxwell-Wagner 效应)的 形成会显著改变微观局域电导,因而对界面主导特 性的聚合物纳米复合物的宏观电学性质起重要作 用^[8]. 电绝缘性能不仅依赖于电学性质, 在某些应 用当中力学和热学性质是决定绝缘性能的主要因 素^[9]. 电绝缘失效在很多情况下是由于介电材料的 力学和热学以及环境原因造成的,电失效机制如电 机械和热击穿等都需要考虑非电学性质的变化^[10]. 由于纳米粒子具有极高的比表面积,与普通的聚合 物复合材料相比,聚合物纳米复合材料中的纳米粒 子对于聚合物基体性能的影响更为显著,使其具有

^{*}国家重点基础研究发展计划(批准号: 2012CB723308)资助的课题.

[†]通讯作者. E-mail: topix@sina.com

广泛的应用前景.

聚合物纳米复合物 (也称纳米电介质) 实际上 是聚合物和纳米颗粒的混合物,其性能主要受到纳 米颗粒的大小、形状、分布、填充区域、聚合物分 子重量以及纳米颗粒与聚合物基体相互作用等.只 有当纳米颗粒在聚合物基体中的分散和分布满足 一定要求时,各方面性能的提高才会实现^[11].虽然 纳米技术已经广泛用于半导体、生物和探测领域, 但介电材料的纳米技术发展还处于初始阶段,亟待 发展,对各方面性能调控作用的研究将是未来十年 发展的重点^[12,13]. 聚酰亚胺作为一种高性能的聚 合物在很宽的温度范围内 (-200-260°C) 具有优 异的物理、化学和电学性能,特别是较高的热稳定 性和玻璃化转变温度有利于纳米颗粒稳定地分散 于其基体中,为聚酰亚胺的纳米技术改性提供了较 好的平台,从而是聚酰亚胺纳米复合材料自20世 纪末以来成为研究热点. 聚酰亚胺纳米复合材料的 研究中,聚酰亚胺/无机纳米颗粒的研究较为广泛和 深入,但对于聚酰亚胺/金属纳米颗粒的研究却鲜有 报道.

由于尺度效应和界面效应的作用,局限在实验 现象和反应机理上的研究无法满足对聚合物材料 的改性和设计要求 [14,15], 纳米电介质的电学、热 学和力学特性等需要从分子/原子尺度进行研究.分 子动力学 (MD) 模拟是通过计算相互作用的多粒 子(分子或原子)运动方程来获得结构和运动状态 随时间的变化,并从统计学计算宏观特性的方法, 通过模拟分子水平上的形态结构获得实验很难或 无法得到的数据. 虽然不如计算量要求较高的从 头计算精确,但 MD 模拟方法可以在纳米尺度上较 精确地模拟大量分子组成的体系. 金属 (如 Au, Ag, Cu) 纳米颗粒与聚合物构成的纳米复合材料具有很 多独特的物理性质,在电绝缘、抗菌、自洁净、热 稳定和共混增强复合材料等诸多方面表现出广阔 的应用前景,但对于金属纳米颗粒与聚合物复合效 应的分子机制仅从实验难以获得清晰的认识. 分 子动力学模拟在材料改性与设计领域是一种十分 重要的方法,已经应用于聚合物纳米电介质的研 究^[16,17], 而对聚酰亚胺/Cu 纳米颗粒复合物的分子 动力学研究尚未见文献报道. 本文对聚酰亚胺/Cu 纳米颗粒复合物进行分子动力学模拟,对多种特性 进行系统的分析,并和纯聚酰亚胺体系进行比较, 为理解纳米复合的分子机制提供有益的途径.

2 MD 模拟方法

采用 Materials studio 4.4 软件包的 Discover 程 序对组成纳米复合物的各聚酰亚胺 (PI) 分子和铜 (Cu) 纳米颗粒 (或称团簇) 进行能量最小化的结构 优化,再用 Amorphous Cell 程序将优化后的各组成 分子和原子团构建成无定形元胞(包含多个大分 子链的无定形结构元胞模型)模拟纳米复合物非 晶体系,并且对无定形元胞结构精修^[18,19],体系建 构温度分别设定为 200, 300, 400 K, 与后面进行的 动力学模拟设定的温度相一致.仍然用 Discover 程 序对构建的无定形纳米复合体系进行能量最小化 的几何优化预处理后再进行分子动力学模拟. 使 用 Discover 程序进行结构几何优化和构建无定形 纳米复合物元胞以及分子动力学模拟时,都采用适 合于聚合物和多种过渡金属计算的半经验半量子 力学 PCFF (polymer consistent force field) 力场,用 原子基加和方法计算范德华力和库仑相互作用, 截断距离 (cutoff distance) 为 15.50 Å, 缓冲宽度为 2.00 Å. PCFF 力场基于 CFF (consistent force field) 力场的 CFF91 构建, 主要增加了聚合物、金属、分 子筛体系的计算参数,可有效计算如聚碳酸酯、三 聚氰胺树脂、碳水化合物、脂类、核酸等多种聚合 物和 20 多种金属材料以及沸石分子体系. 而 CFF 力场是远比经典力场复杂的第二代半经验力场,需 要大量的力学参数,这些参数由含 H, C, N, O, S, P 的化合物、卤素原子或离子、金属阳离子的实验 和量子力学计算数据获得,并且能量计算包含了交 叉耦合作用校正. PCFF 力场参数涵盖 CFF91 以外 还包括 He, Ne, Kr, Xe 和金属原子 Li, K, Cr, Fe, Ni, Pt, Cu, Ag, Au 等的力学参数和力场类型. PCFF 力 场用四次多项式描述键长伸缩和键角弯曲以及键 角面扭转傅里叶展开项,键角面外反转由 Wilson 项 来确定^[20],包含范德华作用和原子电荷之间的库 仑相互作用等. 计算中的结构优化采用 Smart Minimizer 方法, 能量收敛水平为 1×10⁻⁵ kcal/mol, 最大 迭代次数设为 2×104. 聚酰亚胺/铜纳米颗粒复合 物的内部分子相互作用较强,在所考察的200—400 K温度范围处于固体状态,只有在很高的压强下才 会受到压强的影响,模拟处于大气压数量级压强下 (对于固体较低)的真实复合物材料才有实际意义. 因此,分子动力学模拟中采用比 NPT (固定粒子数、 压强、温度)系综计算量小得多的 NVT(固定粒子 数、体积、温度)系综,能够体现实际体系的形态 结构和性质.使用 Nosé-Hoover 恒温控制方法^[21], 恒定温度设在 200—400 K 范围,步数为 1×10⁴,时 间步长 1.0 fs,动力学模拟时间为 10.0 ps,积分容忍 度的能量偏移设为 4000.0 kcal/mol.选择的时间步 长由体系中最高的原子振动频率来确定:在一个振 动周期的 1/8—1/10 时间内才可以认为速度和加速 度是常数,而基于碳原子架构的体系中频率最高的 是 C—H 键伸缩振动 ~ 10⁻¹⁴ s (10 fs),因此积分的 时间步长应该在 0.5—1.0 fs.无定形态体系的分子 动力学模拟一般在 5 ps 之后便达到平衡,因此选用 1.0 fs 时间步长和 10.0 ps 的模拟时间 (时间步长的 10⁴)</sup>完全可以获得最终的平衡结构并进行足够精 确的动力学计算.

采用直径约为 40, 50, 60 Å的球状单晶 Cu 纳 米颗粒 (含有 2889, 5594, 9616 个 Cu 原子, 点对称 群 O_h) 以及扭转角随机分布的 PI 分子 (聚合度为 50, 100, 150) 构建纳米颗粒尺寸不同的三种纳米复 合体系, 图 1 为直径 ~50 Å的 Cu 纳米颗粒和聚合 度 100 的 PI 分子优化结构示意图, 图中还显示了 PI 单体 (聚合物重复单元) 的结构. 用 Discover 和 Forcite 程序的 Analysis 工具对分子动力学模拟的 轨迹文件进行结构 (胞参数、密度、原子径向分布 等)、能量 (势能、静电能、范德华能等)、动力学 (各关联函数)、力学特性的计算和分析. 为了探讨 聚酰亚胺复合 Cu 纳米颗粒后的变化, 即 Cu 纳米颗 粒的作用, 还用相同的方法对聚酰亚胺无定形体系 进行分子力学和分子动力学计算并进行比较.



图 1 组成纳米复合物的球状 Cu 纳米颗粒 (直径 ~50 Å) 和 PI 分子 (聚合度 100) 及其单体的优化结构示意图 橘黄色、黑 灰色、红色、蓝色、白色小球分别代表 Cu, C, O, N, H 原子

3 结果与讨论

3.1 动力学过程分析

为了考查分子动力学模拟是否产生确定的统 计系综,分析了模拟过程中各体系的能量和温度变 化,图 2 典型地给出了不同模拟温度下 Cu 颗粒直 径 ~50 Å的聚酰亚胺/铜纳米颗粒 (PI/Cu-NP) 复合 物和 PI 体系 (见表 1)的总能量和瞬时温度随时间 的变化.各模拟体系的能量和瞬时温度在动力学 模拟开始后约 1.5—2.0 ps 内波动起伏逐渐减弱并 很快达到恒定值 (收敛),说明体系很快达到设定条 件下的热力学平衡结构,之后体系的内势能和瞬时 温度围绕某一平均值(热力学平衡温度即为设定模 拟温度)缓慢地发生微小起伏(标准偏差足够小). 这是由于模拟中采用热浴恒温控制,体系内势能和 动能还会发生微小转换,需要不断调整体系瞬间温 度(粒子速度或动能)使其统计平均值和标准偏差 满足热力学温度控制要求.此外,PI体系达到平衡 比 PI/Cu-NP 复合物略为缓慢,且颗粒尺寸较小的 PI/Cu-NP 复合物略为缓慢,且颗粒尺寸较小的 PI/Cu-NP 复合物更容易达到平衡.以上结果说明分 子动力学模拟满足预设统计系综的条件,并且模拟 过程中的动力学起伏具有确定的统计热力学意义.





3.2 形态结构

分子动力学模拟获得的 PI/Cu-NP 复合物在 300 K 温度下的平衡结构以及其中 Cu 纳米颗粒与 PI 基体界面的特写 3D 图像如图 3 所示, 表 1 列出 了模拟纳米复合物所构建的无定形元胞中包含的 成分,包括由不同直径 Cu 纳米颗粒组成的三种纳 米复合物 (Cu 原子数百分比相近). PI 体系及其复 合物基体中的 PI 分子具有较高的分子量和苯环氧 氮连接的链状结构,它们之间互相缠绕在一起通过 较强的色散力结合较为紧密, 一般受 PI 分子聚合 度的影响较小,这也是 PI 体系具有良好的热学、力 学、电学等性能的原因之一. PI 分子聚合度对于 PI/纳米颗粒复合物中纳米颗粒与基体的复合形态 影响不大,复合机制和性能的改变主要决定于填充 颗粒的种类、尺度、填充量以及基体的原子组成. 但是为了更为真实地模拟实际材料体系,在模拟建 构的每种复合物体系中都选用了三种聚合度分别 为 50, 100, 150 的 PI 分子作为基体成分, 参见表 1. 由图 3 可以看出在 200 K 温度下 Cu 纳米颗粒在理 想情况下能够较均匀地分散在 PI 基体中 (图 3(a)), 在 PI/Cu-NP 界面处有较多的 PI 分子边缘原子 (特 别是 O 原子) 插入到 Cu 纳米颗粒表面的 Cu 原子 缝隙中, 甚至有的 PI 分子链片段嵌入到 Cu 纳米颗

粒表面的 2—3 层原子层当中, 使单晶 Cu 纳米颗粒 表面至少两层原子的周期性几乎完全被打破,处于 无定形态 (图 3(b)). 为了进行比较,用相同方法模 拟 PI 无定形体系, 所含不同聚合度 PI 分子的比例 与 PI/Cu-NP 复合体系相同, 且无定形元胞中的原 子数相近 (不算 H 原子), 但不包含 Cu 纳米颗粒. 模 拟结果表明 PI/Cu-NP 复合物和 PI 无定形体系都是 各向同性的,表2列出了300K温度下分子动力学 模拟 (5—10 ps 已达到热力学平衡) PI/Cu-NP 复合 物和 PI 体系的能量组成以及无定形元胞参数的动 力学统计结果,各模拟体系的无定形胞尺寸和角度 (~90°)在各个方向基本相同,差别很小可忽略.从 能量上看, PI/Cu-NP 复合物比 PI 体系的范德华能、 势能、总能量低很多,且随颗粒尺寸减小而明显降 低,说明 Cu 纳米颗粒与 PI 基体之间通过较强的范 德华(色散力)作用结合在一起,使势能和总能量急 剧下降,结构更加稳定,达到改性的目的.图4给出 了 300 K 温度下 PI/Cu(50 Å)-NP 复合物和 PI 体系 在各个方向上的原子面密度分布函数,在无定形元 胞(100),(110),(111)面(分别表示垂直于元胞的x 轴, x-y 轴平面对角线, x, y 和 z 轴体对角线的平面) 上的原子面密度曲线都围绕同一确定值做相同幅 度的波动,说明体系是原子密度随机分布的无定形

态结构.由于采用 NVT 系综,动力学模拟过程中体 系的体积和密度并不发生变化,而分子动力学模拟 的初始结构是由 Amorphous Cell 程序建构并已经 进行了精修,虽然在内部细节上(如基体分子排列 以及基体与纳米颗粒之间的作用等)还要做进一步 的动力学模拟,但密度已经非常接近实际状态(实



际材料处于较低的压强下). Cu 单晶体的密度要远 大于 PI 体系且 PI/Cu-NP 复合物中 Cu 纳米颗粒与 PI 分子结合较为紧密 (如图 3), 因而 PI 体系和 Cu 纳米颗粒形成复合体系后密度有明显增加, 且由于 Cu 原子数所占百分比基本相等, 所以颗粒直径不 同的 PI/Cu-NP 复合物密度基本相同, 如表 2 所示.



图 3 在 300 K 温度下分子动力学模拟的 PI/Cu-NP 复合物 (a) 最终平衡结构; (b) PI 基体/Cu-NP 界面; 橘黄色原子团簇为 Cu 颗粒 (直径 50 Å), 黑灰色碳环链为 PI 分子, 橘黄色、黑灰色、红色、蓝色、白色小球分别代表 Cu, C, O, N, H 原子

表1 PI/Cu-NP 复合体系的无定形元胞组成 (n 为 PI 分子聚	合度
--------------------------------------	----

组成	数量	原子数 (不包括 H 原子)	原子数百分比/%
Cu 纳米颗粒	61312	$2889\times 6/5594\times 3/9616\times 2$	16.6 /16.2 /18.1
(直径 40 /50 /60 Å)	0/3/2	= 17334/16782/19232	10.0710.2710.1
PI <i>n</i> = 50	10	$1450 \times 10 = 14400$	
PI <i>n</i> = 100	10	$2900 \times 10 = 29000$	83.4 /83.8 /81.9
PI <i>n</i> = 150	10	$4350 \times 10 = 43400$	



图 4 300 K 温度下 PI/Cu(50 Å)-NP 复合物和 PI 体系的原子 面密度分布函数

表 2	300 K	ト PI/Cu-NP	,复合物和 PI	体系的能量组成、	尤定形兀胞参数和密度
-----	-------	------------	----------	----------	------------

	PI/Cu(40 Å)-NP	PI/Cu(50 Å)-NP	PI/Cu(60 Å)-NP	PI
范德华能/kcal·mol ⁻¹	-50017 ± 522	-19575 ± 146	-10909 ± 167	308576 ± 484
静电能/kcal·mol ⁻¹	-97556 ± 438	-98867 ± 445	-134248 ± 624	-126275 ± 256
动能/kcal·mol ⁻¹	38262 ± 235	38114 ± 310	39564 ± 194	39614 ± 247
势能/kcal·mol ⁻¹	59287 ± 485	130837 ± 786	209016 ± 1047	660368 ± 703
总能量/kcal·mol ⁻¹	97550 ± 729	168951 ± 870	262581 ± 1381	699982 ± 807
	$a = 155.21, \alpha = 89.23$	$a = 154.31, \alpha = 89.87$	$a = 157.84, \alpha = 89.48$	$a = 134.11, \alpha = 89.43$
元胞参数/Å, /(°)	$b = 156.25, \beta = 90.13$	$b = 152.80, \beta = 90.21$	$b = 158.82, \beta = 89.95$	$b = 132.84, \beta = 89.96$
	$c = 157.02, \gamma = 89.82$	$c = 152.21, \gamma = 90.32$	$c = 157.71, \gamma = 90.42$	$c = 131.86, \gamma = 90.23$
密度/g·cm ⁻³	0.9659	0.9872	0.9953	0.8645



图 5 分子动力学模拟平衡结构的原子对关联函数 (a) PI/Cu(50 Å)-NP 复合物; (b) PI 体系; (c) 单晶 Cu 纳米颗粒 (50 Å); 模拟温度 300 K

图 5(a) 给出了在 300 K 温度下分子动力学模 拟 PI/Cu(50 Å)-NP 复合物最终平衡结构的 C-C 和 Cu-Cu 原子对关联函数 (径向分布函数), 图 5(b) 和 (c)则给出了同样方法得到的 PI 体系的 C-C 原子 对关联函数和 50 Å单晶 Cu 纳米颗粒的原子径向 分布函数. C-C 对关联函数在径向尺度大于 4 Å区 域未出现关联峰,仅在小于4Å的区域出现两个一 强一弱的特征关联峰,对应于聚酰亚胺分子中的 C-C键,明显表现出短程有序但长程无序的无定 形态结构特征, 如图 5(a) 和 (b) 所示. PI/Cu-NP 复 合物的 C-C 对关联函数中有两个明显峰值的位置 与 PI 体系相同, 但强度明显增高, 说明复合物 PI 基 体与纯 PI 体系有所不同, 主要原因是 Cu 纳米颗粒 表面附近 PI 分子 C-C 键产生了变化, 键长的分布 更加集中. 50 Å单晶 Cu 纳米颗粒的原子径向分布 函数 (Cu-Cu 关联函数) 在 25 Å以内出现多个峰值, 对应于纳米颗粒中周期排列的 Cu 原子, 说明表面 Cu原子排列也有一定的周期性,如图 5(c) 所示.相 比之下, PI/Cu-NP 复合物的 Cu-Cu 关联函数在小于 约18Å范围内也有许多峰值,但尖锐程度下降,而 对应于 Cu 颗粒表面 18-25 Å内的 Cu-Cu 峰消失, 如图 5(a) 所示. 以上结果表明, 在 PI 基体作用下形 成纳米复合体系后, Cu 纳米颗粒并未改变其内部 原子周期性排列的总特征,但表面 2-3 个 Cu 原子 层完全转变为无定形态,且内部 Cu 原子排列周期 性也有所下降,而聚酰亚胺则仍保持无定形态结构. 此外, Cu-Cu 关联函数峰消失的径向范围即界面区 域随颗粒尺寸和温度的增加分别减小和增加. 就复 合物形态而言,与聚酰亚胺/无机纳米颗粒复合物相 比,聚酰亚胺/铜纳米颗粒复合物的复合机制较为

简单,金属纳米颗粒表面原子在基体和纳米尺度的 作用处于无定形态,只可能与基体分子中少量的氧 原子形成化学键合,纳米颗粒与基体之间的键合并 不明显,主要以范德华作用结合在一起.但是聚合 物/无机纳米颗粒复合物一般采用氧化物纳米颗粒, 无机纳米颗粒表面诸多氧原子较容易与基体分子 形成化合键和氢键,使纳米颗粒与基体的复合机制 以及颗粒表面形态更为复杂.

3.3 热力学性质

统计分析分子动力学模拟的动力学起伏可以 计算热力学量如热容、绝热和热压缩性等.对于 NVT 系综,等容热容 C_v可由总能 E_T或势能 U 计 算:

$$C_{\rm v} = \frac{\langle E^2 \rangle - \langle E \rangle^2}{k_{\rm B} \langle T \rangle^2} = \left[\frac{\langle U^2 \rangle - \langle U \rangle^2}{k_{\rm B} \langle T \rangle^2} + \frac{D_{\rm f} k_{\rm B}}{2} \right], \quad (1)$$

其中 $k_{\rm B}$ 为 Boltzmann 常数, $D_{\rm f}$ 表示体系自由度, T 表示温度.图6给出了不同模拟温度下 PI/Cu-NP 复合物和 PI 体系 (2 ps 以后的热力学平衡结构) 的 等容摩尔热容计算结果. 各体系的热容都随温度增 加而明显减小,并且 PI/Cu-NP 复合物的热容随着 Cu 纳米颗粒尺寸的增加而显著增高, 当 Cu 颗粒 直径达到 60 Å时超过 PI 体系的热容, 颗粒直径小 于 60 Å时, 由于 PI/Cu-NP 复合物的热容随温度的 变化比 PI 体系平缓得多,因而在温度达到 400 K 时 其热容超过了 PI 体系的热容. 由于 Cu 纳米颗粒表 面无定形态原子层厚度随温度升高而增大,在温度 升高时需要一部分热量实现颗粒表面 Cu 原子由 周期性排列向无定形态转变,并且纳米颗粒内部周 期性排列的 Cu 原子受到的束缚作用较强, 需要更 多的能量来提高热振动,所以 PI/Cu-NP 复合物的 热容随温度增加而减小更为缓慢. 以上结果说明, PI/Cu-NP 复合物的热容具有明显的尺度效应, 与 PI 体系相比具有更好的温度稳定性. 同样还可以获得 分子动力学模拟 NVT 系综的等容热压力系数, 图 7 给出了不同模拟温度下 PI/Cu-NP 复合物和 PI 体系 (2 ps 以后的热力学平衡结构)的等容热压力系数 计算结果. PI/Cu-NP 复合物和 PI 体系的等容热压 力系数都随温度的升高而减小,且纳米复合物的热 压力系数随颗粒尺寸的增加而显著增大,具有明显 的尺度效应. 与 PI 体系相比, PI/Cu-NP 复合物的热 压力系数较小(尤其是温度较低时),且随温度变化 缓慢得多,温度稳定性更好,也因此在 400 K 温度 下 PI/Cu(60 Å)-NP 复合物的热压力系数甚至超过 了 PI 体系.可以预测,在某些条件下合适地填充 Cu 纳米颗粒能够提高聚合物材料的耐温性,特别是对 于耐高温聚合物材料是有益的.



图 6 PI/Cu-NP 复合物和 PI 体系的等容摩尔热容与温度的关系



图 7 PI/Cu-NP 复合物和 PI 体系的等容热压力系数与温度的 关系

3.4 力学特性

各向同性材料是正交各向异性材料的一种特例,即有无数个对称平面的情况,这时独立弹性常数只有两个,即杨氏模量和泊松比.本文用 Discover 程序的 Analysis 工具对分子动力学模拟平衡结构 (5 ps 热力学平衡以后)的力学特性进行计算,弹性 常数张量按照正交无定形元胞计算,得到的张量对 角线元素和非零 (小一个数量级的元素可认为是 零)的非对角线元素各自近似相等,即只有两个独 立的弹性常数.并且假定体系为各向同性时,计算 得到的杨氏模量和泊松比与这两个基本相等,进一 步说明 PI/Cu-NP 复合物和 PI 体系的各向同性. 图 8给出了不同模拟温度下按各向同性计算的 PI/Cu-NP 复合物和 PI 体系的杨氏模量和泊松比 (5 ps 以 后的平均值). 与 PI 体系相比, PI/Cu-NP 复合物的杨 氏模量明显更小, 随温度升高而减小, 与 PI 体系的 变化趋势相反,且随温度变化平缓得多.Cu颗粒尺 寸较小的复合物随温度变化更加显著,致使不同温 度下三种颗粒尺寸复合物的杨氏模量相对大小顺 序发生变化,但总的来看颗粒尺寸对复合杨氏模量 的影响不大. PI/Cu-NP 复合物的泊松比随温度升高 而增大,与 PI 体系的泊松比随温度变化趋势相反, 并且随颗粒尺寸增大而明显减小,因此温度相对较 高时(400K)颗粒尺寸较小的两种复合物的泊松比 超过了 PI 体系的泊松比,其他情况下则相反.掺入 Cu 纳米颗粒形成复合物可以明显改善 PI 体系的力 学特性随温度的变化趋势,显著提高弹性模量的温 度稳定性;同时,泊松比具有一定的尺度效应,可通 过改变 Cu 纳米颗粒尺寸进一步改善力学特性.



图 8 PI/Cu-NP 复合物和 PI 体系的杨氏模量和泊松比与模拟 温度的关系

4 结 论

通过分子动力学模拟方法计算了聚酰亚胺/铜 纳米颗粒复合物的无定形元胞结构参数、能量组 成、各方向原子面密度、原子对关联函数、等容 热容和热压力系数、杨氏模量和泊松比,分析了它 们随模拟温度和纳米颗粒尺寸的变化.模拟在 NVT 系综下进行,在不同的模拟温度下各模拟体系的能 量和温度很快趋于稳定并收敛,达到热力学平衡结 构.模拟结果表明:聚酰亚胺/铜纳米颗粒复合物为 各向同性的无定形态结构,颗粒表面多层原子为无 定形态并与聚酰亚胺基体之间形成界面层;界面区 域具有明显的尺度效应和温度效应,对复合物的特 性起重要作用;聚酰亚胺/铜纳米颗粒复合物的等 容热容随颗粒尺寸增加而迅速升高,受温度的影响 较小,热压力系数明显低于聚酰亚胺体系,且随颗 粒尺寸的增加而显著增大,具有明显的尺度效应, 但随温度变化较为缓慢,温度稳定性更高;聚酰亚 胺/铜纳米颗粒复合物比纯聚酰亚胺的杨氏模量明 显降低,随温度升高而缓慢减小,但随颗粒尺寸的 变化较小; 泊松比在相对较低温度下更小, 随温度 变化趋势与纯聚酰亚胺相反, 在温度升高至 400 K 时颗粒尺寸相对较小的两种复合物比纯聚酰亚胺 的泊松比更高; 聚酰亚胺/铜纳米颗粒复合物的力学 特性与纯聚酰亚胺有显著区别, 特别是杨氏模量随 温度的变化趋势正好相反; 加入铜纳米颗粒到聚酰 亚胺基体形成一种新的纳米复合材料, 热力学和力 学特性的温度稳定性显著提高.

- [1] Stevens G C 2005 J. Phys. D 38 174
- [2] Borjanovic V, Bistricic L, Mikac L, McGuire G E, Zamboni I, Jaksic M, Shenderova O 2012 J. Vac. Sci. Technol. B 30 041803
- [3] Tanaka M, Karttunen M, Pelto J, Salovaara P, Munter T, Honkanen M, Auletta T, Kannus K 2008 *Trans. IEEE DEI* 15 1224
- [4] Raetzke S, Kindersberger J 2006 IEEJ Trans. Fundam. Mater. 126 1044
- [5] Smith R C, Liang C, Landry M, Nelson J K, Schadler L S 2008 Trans. IEEE DEI 15 187
- [6] Fukushima K, Takahashi H, Takezawa Y, Kawahira T, Itoh M, Kanai J 2006 IEEJ Trans. Fundam. Mater. 126 1167
- [7] Tanka T, Ohki Y, Ochi M, Harada M, Imai T 2008 Trans. IEEE DEI 15 81
- [8] Lewis T J 2004 IEEE Int. Conf. Solid Dielectr. 2 792

- [9] Nelson J K, Schadler L S 2008 Trans. IEEE DEI 15 1
- [10] Nelson J K, Hu Y 2005 J. Phys. D 38 213
- [11] Tewari A, Gokhale A M 2005 Mater. Sci. Eng. A 396 22
- [12] Dissado L A, Fothergill J C 2004 Trans. IEEE DEI 11 737
- [13] Tanaka T, Montannari G C, Mülhaupt R 2004 Trans. IEEE DEI 11 763
- [14] Starr F, Schroder T, Glotzer S 2001 Phys. Rev. E 64 021802
- [15] Smith G, Bedrov D, Li L, Byutner O 2002 J. Chem. Phys. 117 9478
- [16] Adnan A, Sun C T, Mahfuz H 2007 Compos. Sci. Technol. 67 348
- [17] Zeng Q H, Yu A B, Lu G Q 2008 Prog. Polym. Sci. 33 191
- [18] Rigby D, Roe R J 1987 J. Chem. Phys. 87 7285
- [19] Rigby D, Roe R J 1988 J. Chem. Phys. 89 5280
- [20] Wilson E B, Decius J C, Cross P C 1980 Molecular Vibrations (New York: Dover)
- [21] Nosé S 1991 Prog. Theor. Phys. Suppl. 103 1

Molecular dynamics simulation study of polyimide/copper-nanoparticle composites*

Sun Wei-Feng Wang Xuan[†]

 (Key Laboratory of Engineering Dielectrics and Its Application, Ministry of Education, Heilongjiang Provincial Key Laboratory of Dielectric Engineering, School of Electrical and Electronic Engineering, Harbin University of Science and Technology, Harbin 150080, China)
(Received 15 April 2013; revised manuscript received 4 June 2013)

Abstract

Molecular dynamics simulations of polyimide/copper-nanoparticle composites are implemented to calculate the morphological structures, thermodynamic and mechanical properties, and to investigate their relationships with the nanoparticle dimension and simulation temperature. The results demonstrate that polyimide/copper-nanoparticle composites are of isotropic amorphous structures, in which the copper nanoparticles combine with polyimide matrix due to van der Waals effect and multi-layers of atoms on nanoparticle surface change into amorphous configurations, forming interface layers between them. The interface regions shrink and expand respectively with increased nanoparticle dimension and temperature. The polyimide/copper-nanoparticle composites exhibit the explicit increase of isometric heat capacity with larger nanoparticle dimension in moderated temperature dependence, resulting in lower heat capacities at relatively low temperature for nanocomposites with relatively small nanoparticle size, compared with polyimide system. The thermal pressure coefficients of polyimide/copper-nanoparticle composites are distinctly higher than those of polyimide system, and increase substantially with enlarged nanoparticle dimension and reduce slightly with elevated temperature. The thermodynamic properties of polyimide/copper-nanoparticle composites manifest obvious scale-effect and distinctly higher temperature stability than polyimide system. The mechanical properties of polyimide/copper-nanoparticle composites represent isotropic elastic constant tensors with distinctly lower Young modulus and Poisson ratio than those of polyimide system, which decrease and increase respectively with increasing simulation temperature, exactly contrary to polyimide system and with substantially higher temperature stability of Young modulus. The composites with larger nanoparticle dimension exhibit considerably higher Poisson ratio with slight change of Young modulus, indicating the remarkably different mechanical properties of new nanocomposites with Cu nanoparticle filler.

Keywords: molecular dynamics simulation, polymer nanocomposite, polyimide, nanoparticle

PACS: 62.25.-g, 65.60.+a, 71.15.Pd, 81.07.Nb

DOI: 10.7498/aps.62.186202

^{*} Project supported by the National Basic Research Program of China (Grant No. 2012CB723308).

[†] Corresponding author. E-mail: topix@sina.com