Al_2O_3 基导热聚合物中的热逾渗网络*

徐浩哲 徐象繁†

(同济大学物理科学与工程学院,声子学与热能科学中心,上海 200092)

(2022年7月14日收到; 2022年10月24日收到修改稿)

添加高导热填料的有机聚合物是最常用的一种热界面材料.其中一种提升热导率的方式是采用不同形 貌填料复合添加,结合各种填料的优点,取长补短.然而,由于有效介质理论的局限性,以及热逾渗理论的滞 后研究,对于不同形貌填料的协同机制依旧缺乏探索.为了剔除不同材料的耦合影响,本文采用不同形貌的 同种氧化铝作为填料,分别制备了添加氧化铝球、氧化铝片以及球/片1:1混合的环氧树脂复合材料.通过稳 态法测量样品的热导率,发现球/片1:1混合样品热导率得到显著提升.结合热逾渗理论,以及对填料微观分 析的观测,发现片状和球状填料复合添加的协同作用对热逾渗网络有促进作用.

关键词:热导率,热逾渗,导热聚合物,环氧树脂复合材料 PACS: 44.10.+i, 64.60.ah, 65.80.-g, 62.23.Pq

DOI: 10.7498/aps.72.20221400

1 引 言

随着现代半导体行业的高速发展,电子芯片的 功耗和集成度逐渐增加,这使得功率密度不断提 升. 由此带来的散热问题严重影响了产品的稳定性 和使用寿命,并极大程度地制约了该领域的进一步 发展[1-5]. 单纯提升散热器的性能并不能解决这个 问题. 当电子芯片与散热器接触时, 表面的不平整 使得材料之间无法紧密结合,这产生了显著的接触 热阻^[6]. 为了解决这个问题, 需采用热界面材料来 填充缝隙. 有机聚合物材料由于其具有机械性能优 异、耐腐蚀性强、制造成本低等优点^[7],在热界面材 料中广泛应用. 然而, 绝大部分有机聚合物热导率 仅为 0.1—0.3 W/(m·K)^[8,9], 尽管近年来发现的一 些新型有机聚合物材料(如高密度聚乙烯、水凝胶 等) 热导率有所提升, 可以达到 0.5 W/(m·K) 以上^[10], 但仍旧无法满足热界面材料的需求.因此需添加 高热导率的无机材料作为导热填料,如氮化硼、 氧化铝、石墨烯或金属颗粒等,以提升聚合物的 热导率.

在过去几十年中,在填料改性、制备工艺及聚 合物基质本底热导率等方面,针对热界面材料的研 究并不少见. 黄荣进课题组[11] 利用硅烷偶联剂氨 丙基三甲氧基硅烷 (APS), 通过溶液凝胶法制备了 功能化的氮化硼纳米管填料. 偶联剂可以使填料与 基质的结合界面更加紧密,减少声子散射,从而降 低热阻. 加入改性填料的环氧树脂复合材料, 其导 热性能明显优于未改性的氮化硼纳米管/环氧树脂 复合材料,同时热导率比纯环氧树脂高出 6.5 倍. 许建斌和孙蓉课题组[12]利用还原法在氮化硼表面 沉积纳米银,制备了 Ag-BN 填料,并通过热压法 合成了 Ag-BN/环氧树脂复合材料. 由于片状氮化 硼在热压下形成的高度取向,样品面内的热导率高 达 23.1 W/(m·K). 杜鸿达课题组^[13]利用静电纺丝 合成了聚环氧乙烷 (PEO) 纳米纤维, 在纺丝过程 中,分子链会趋向于沿着纤维轴向排列,因此使得 声子平均自由程增大, 使 PEO 的热导率提升至

* 广东省重点领域研发计划 (批准号: 2020B010190004) 和国家自然科学基金 (批准号: 12174286, 11890703, 11935010) 资助的课题.

† 通信作者. E-mail: xuxiangfan@tongji.edu.cn

© 2023 中国物理学会 Chinese Physical Society

13—19 W/(m·K). 杨诺等^[14]利用电场诱导极化聚 偏氟乙烯 (PVDF),在电场的导向作用下, PVDF 取向高度一致,大大减少了声子散射. 极化后的 PVDF 热导率达到了 0.29 W/(m·K),相比于未极 化的 PVDF 提高 53%.

然而, 仅考虑单一填料或是改进工艺并不足以 满足对热界面材料导热性能的需求, 且不利于帮助 理解填料之间的协同作用. 王勇等^[15]通过将一维 的碳纳米管 (CNT)和二维的氧化石墨烯 (GO)复 合添加到 PVDF 中成功制备出 PVDF/CNT/GO 复合材料. GO 的存在促进了 CNT 的分散, 并且 能更好地形成 CNT/GO 网络结构, 将其向 PVDF 中复合添加时的热导率高于单独添加 GO 或 CNT 时的热导率. 董丽松课题组^[16]向聚β-羟基丁酸酯 (PHB)中添加球状的氧化铝和片状的氮化硼, 发 现氧化铝可以诱导氮化硼在其表面排列, 更有效地 形成导热网络, 最高热导率可达 1.79 W/(m·K), 比单独添加氧化铝或氮化硼高.

这一系列实验说明,当两种填料复合添加到聚 合物中时,除去填料本身对热导率的贡献外,还存 在一种填料之间的协同作用,这种协同作用很可能 与形貌/空间结构对导热网络形成的促进有关.然 而,与材料制备方面的广泛研究不同,对于复合材 料内部热输运机制的认识却十分有限.目前最常见 的用于计算复合材料热导率的理论是有效介质理 论 (EMT), 如 Maxwell-Garnett 理论和 Bruggeman 理论[17,18]. 这些理论在填料体积分数较低的情况下 可以很好地拟合实验结果, 但当填料体积分数升 高,开始形成连通网络时,由于体系不能再视为有 效介质,理论与实验结果的偏离变大^[19].针对这样 的实验事实,部分研究者类比复合材料中电输运的 逾渗理论,提出热输运同样存在逾渗现象:当填料 的体积分数高于临界体积分数时,填料从孤立的团 簇转变为连通在一起的无限团簇,形成热阻远低于 基质热阻的导热网络,这使复合材料的热导率迅速 增大.但和电逾渗不同的是,由于组成复合材料的 组分之间热导率相差并不大,只有几十至几百倍^[20,21], 使得实际热逾渗现象并不明显,因此热逾渗现象的 研究相比于电逾渗存在很大的滞后^[22,23].

因此,想要探索这种不同形貌的填料复合添加 时产生的协同作用,需从两方面着手.一方面是从 热逾渗理论出发,查看实验结果是否符合逾渗理 论;另一方面是先前的实验没有考虑到的,即应该 剔除不同填料本身性质不同造成的耦合影响,例如 不同填料本身的热导率不同,不同材料之间的声子 模式不匹配,材料之间的声子弱耦合^[24]等.因此为 了更好地验证并研究这种协同作用,本文通过制备 球形/片状氧化铝/环氧树脂复合材料,研究了复合 添加的协同机制,并用 EMT 以及逾渗理论进行拟 合,进一步证实了这种机制,最后通过微观形貌解 释了这种协同机制.

2 样品制备及热导率测量

制备氧化铝/环氧树脂复合材料的流程如图 1 所示. 以凤凰牌 e44 环氧树脂为基质, 球形 (平均 直径为 6 µm) 以及片状氧化铝 (两种氧化铝都购 自郑州三禾新材料有限公司) 为填料, 并使用 T31 固化剂制备复合材料. 首先取一定量环氧树脂, 加 入对应比例的氧化铝, 在 70 ℃ 下搅拌 2 h. 待氧化 铝充分分散后, 将容器浸入冷水中冷却至室温, 向 其中加入 T31 固化剂 (昆山久力美电子材料有限 公司) 并搅拌均匀后倒入圆柱形模具, 常温固化 12 h. 脱模后, 用金刚石线切割机将样品切成不同 厚度的薄片待测.

对于样品的热导率,采用符合 ASTM-D5470 标 准的稳态法测量,其测量装置示意和原理如图 2 所示.两个 304 不锈钢金属圆柱中间夹着薄片状的



图 1 氧化铝/环氧树脂复合材料的制备流程示意图 Fig. 1. Schematic illustration of the preparation of Al₂O₃/epoxy composites.



Fig. 2. Testing principle.

样品.装置的上方是一个恒定功率的加热片,下方 是恒定温度的水冷装置.测量时,在装置外围包裹 隔热材料尽可能减少热量扩散,并在样品上下表面 涂一层硅脂以保证每次接触状态相似.对此进行近 似处理,圆柱体轴心的热量传导可看作沿轴心的一 维热传导.根据傅里叶定律可以得出,实验测量的 总热阻 R满足下式^[25]:

$$R = \frac{T_{\rm a} - T_{\rm b}}{A\kappa_{\rm m} \frac{{\rm d}T}{{\rm d}x}},\tag{1}$$

其中, κ_m 为金属圆柱的热导率, T_a 和 T_b 为样品上 下表面的温度值, A 为样品垂直于热流方向的横 截面积. 然而, 在实际测量中, 很难直接测量上下 表面的温度, 因此需先测得轴心方向的温度梯度 dT/dx, 如图 2 红色实线所示, 以外推的方式计算 出样品上下表面的温度 T_a 和 T_b. 通过在金属圆柱 上间隔打孔至轴心, 将 6 个 Omega 牌细规格的 K 型热电偶分别嵌入其中, 并用导热胶水粘接, 得 以测量圆柱轴心上的温度, 从而计算温度梯度.

但这样外推得到的上下表面温度,实际上是金属柱表面的温度.金属柱和硅脂之间的接触热阻、 硅脂的热阻以及硅脂与样品之间的接触热阻使得 金属柱表面和样品表面存在一个温差.为了剔除这种影响,需将样品切成几种不同的厚度,并分别测 量这几种不同厚度样品的总热阻.当厚度改变且严 格控制实验条件的情况下,接触热阻和硅脂热阻可 近似视为固定值,因此总热阻 *R* 与厚度 *h* 的关系 可以写成^[26]

$$R = h/A\kappa + R_{\rm i} + R_{\rm s},\tag{2}$$

其中, R; 为接触热阻 (包括金属柱和硅脂之间的接 触热阻以及硅脂与样品之间的接触热阻); R。为硅 脂热阻; κ 为样品的热导率. 只需测量不同厚度下 的总热阻,即可求得样品的真实热导率.以其中一 组样品为例,图3是球形氧化铝体积分数为0.14 的环氧树脂复合材料的热阻-厚度关系图,可以看 出4种不同厚度样品的总热阻与厚度的关系几乎 在一条直线上,这也直接验证了实验过程的可控性. 直线斜率为 1/(Aκ), 根据方程 (2) 可计算出该组 样品的热导率为 0.414 W/(m·K). 同时, 直线的 截距大约都在88 K/W,说明各组样品的接触状 态相近.出于对数据准确性的考虑,最初的3组 样品均测量了4种厚度下的总热阻.由于样品数据 线性度较好,后续测量中采取了相对简化的测量方 式,每组样品先测量3种厚度的数据并进行拟合, 若3个点都能处于一条直线上,便不再测量第4种 厚度.







由于每次测量样品并不是精确处于同一温度, 有必要讨论温度对氧化铝/环氧树脂复合材料热导 率的影响.环氧树脂与氧化铝的热导率温度依赖性 截然不同,环氧树脂的热导率随着温度上升而缓慢 增大, 而氧化铝在 10 K 以上的温度区间里, 归因 于声子的 Umklapp 散射, 其热导率随温度上升而 减小[8]. 因此, 氧化铝/环氧树脂复合材料的热导率 温度依赖性取决于氧化铝的体积分数,在低体积分 数下,复合材料的热导率主要由环氧树脂基质决 定, 与温度呈正相关; 随着体积分数增大, 热导率 会出现随着温度升高先上升再下降的情况;当体积 分数较高时,热流主要通过氧化铝填料构成的导热 网络传导, 热导率与温度呈负相关^[27]. 热导率的改 变在温度变化很大的时候, 会对测量的准确性产生 较大的影响. 但在本实验中, 一方面热导率随温度 变化趋势较缓[27],另一方面温度变化也较小,样品 热导率的变化不超过1%,能够满足测量需要.

压力对样品热导率的影响也有必要讨论. 在稳态法测量中,如果增大轴向压力,样品的总热阻会随之减小. 这可以归因于两方面,一方面是样品本身热导率有所提升,体积压缩增大了样品密度,并提高了声子群速度,从而提升热导率^[28];二是压力的增大会改善接触条件,降低接触热阻^[29].本实验控制压力基本不变,并在样品与金属柱间增加一层 硅脂以控制接触条件相似,从而满足测量需要.

为了获得更加准确的测量结果,每组样品进行 了3次独立的测量,最终结果的误差棒由这些结果 的标准偏差确定.实际的标准偏差远小于5%,但 为了谨慎起见,本文依旧按照5%给出.

3 结果讨论

通过改变氧化铝的形貌以及添加量,制备了一 系列氧化铝体积分数不同的样品,并测量了它们的 热导率.为了重点观察热逾渗相关的热导率变化, 样品的填料体积分数主要选取在理论上常见的渗 透阈值 0.15—0.20 的区间内.热导率与氧化铝体积 分数的关系如图 4 所示,黑色点线是球形氧化铝样 品的热导率-体积分数曲线.可以看到,随着填料体 积分数升高,热导率升高的曲线比较平缓,曲线曲 率没有明显的变化.紫色点线是片状氧化铝样品的 曲线.在低体积分数的情况下,添加片状氧化铝的 样品热导率与添加球形氧化铝的样品相近.但当片 状氧化铝体积分数增至 0.2 左右时, 样品的热导率 提升幅度变大, 与添加球形氧化铝的样品热导率拉 开差距, 这可能与片状填料更易于形成逾渗网络有 关.同时, 片状填料本身更易增加体系黏度, 再加 上使用的环氧树脂本身黏度较大且未经稀释, 当其 体积分数达到 0.3 左右时, 固化前的液相体系已经 难以搅拌, 填料难以分散, 因此可以观察到此时热 导率提升幅度大幅放缓.



图 4 不同形貌的氧化铝/环氧树脂复合材料的热导率以 及理论拟合图线

Fig. 4. The thermal conductivity of different kinds of Al_2O_3 /epoxy composites and theoretical fitting line.

片状填料容易形成逾渗网络,有利于提升热导 率, 球形填料拥有更低的体系黏度和更好的分散 性,如果将两者混合添加,或许可以结合两者优点, 从而进一步促进逾渗网络的形成,更好地提升复合 材料的热导率[30,31]. 同时, 这样的复合添加中两种 形貌的填料都是氧化铝,可以排除填料本身性质不 同产生的耦合效应,证明协同效应来自形貌差异. 图 4 中淡红色点线是球/片 1:1 混合样品的曲线. 如 图 4 所示, 混合添加的样品热导率明显高于单一添 加的样品,尤其是在填料体积分数达到 0.2 之后, 其热导率提升的幅度更加明显,与单独添加的样品 拉开较大的差距;同时,由于球形氧化铝的引入可 以一定程度上降低固化前体系的黏度,相较于单独 添加片状氧化铝的样品,混合添加的样品热导率提 升幅度的减缓相对更小. 与预期一致, 两种不同形 貌的填料复合添加时,会产生协同作用,使得添加 后样品的热导率高于单一添加.

为进一步研究复合添加时热导率提升的内在 机制,需对数据进行理论拟合.首先采用最基本的 EMT 对氧化铝/环氧树脂复合材料进行计算.该理 论仅仅考虑填料的体积分数,而不考虑填料与基质的界面热阻,因此预测的热导率通常要高于样品的 真实热导率.其表达式为^[32]

$$0 = V_{\rm f} \frac{\kappa_{\rm f} - \kappa}{\kappa_{\rm f} + 2\kappa} + V_{\rm p} \frac{\kappa_{\rm p} - \kappa}{\kappa_{\rm p} + 2\kappa},\tag{3}$$

式中, κ , κ_f , κ_p 分别为复合材料、填料以及聚合物 基底的热导率; V_f 和 V_p 为填料和基底分别占复合 材料整体的体积分数. 如图 4 中蓝色实线所示, 实 验测得的热导率起初与理论预测值相近, 随着填料 体积分数增大, 测量值逐渐低于预测值. 这样的结 果符合预期, 在不考虑界面热阻的情况下, 由于界 面热阻影响逐渐明显, 测量值与预测值的偏离会逐 渐增大. 但球/片 1:1 复合添加样品热导率没有遵 循该预测, 在填料体积分数较高的部分反而与理论 预测重合. 这样反常的现象说明, 有其他的因素提 升了热导率, 与界面热阻的影响相互抵消.

为进一步对数据进行分析,考虑采用 Bruggeman 理论对复合材料的热导率进行计算, Bruggeman 理论采用平均场理论,进一步考虑随机填料 之间的相互作用,其表达式如下^[18]:

$$(1 - V_{\rm f})^3 = \left(\frac{\kappa_{\rm p}}{\kappa}\right)^{\frac{1+2\alpha}{1-\alpha}} \left[\frac{\kappa - \kappa_{\rm f}(1-\alpha)}{\kappa_{\rm p} - \kappa_{\rm f}(1-\alpha)}\right]^{\frac{3}{1-\alpha}}, \quad (4)$$

式中, $\alpha = \kappa_p/(Gr)$, *G*为界面热导; *r*为填料粒子的半径. 计算中粒子半径取球形填料的平均半径为6 µm. 对于界面热导,由于图线对一定范围内的界面热导并不算敏感,在 *G* = 10—100 MW/(m²·K)的区间内,图线的变化幅度很小,因此可选取典型的界面热导值 *G* = 50 MW/(m²·K)^[33–35]进行估算.如图 4 中粉色实线所示,可以发现添加球形氧化铝样品的数据与 Bruggeman 模型较为匹配,而球/片 1:1 复合添加样品的数据则偏差较大.这是因为 Bruggeman理论考虑的是球形粒子之间的相互作用,无法预测填料中球状和片状氧化铝之间协同作用的贡献.事实上片状的填料相比于球形的填料,更加有利于导热网络的形成,从而提升复合材料整体的热导率.

显然,单从传统的 EMT 出发无法很好地解释 球形填料与片状填料之间的协同作用,需根据热逾 渗理论进一步分析.热逾渗理论认为,随着填料体积 分数变大,填料间开始形成无限团簇,构成连通的 导热网络,使得体系的热导率迅速上升.进一步采 用综合考虑了逾渗理论的方程对数据进行分析^[36]:

$$\kappa = \kappa_{\rm f} (\kappa_{\rm c}/\kappa_{\rm f})^{\left(\frac{1-V_{\rm f}}{1-V_{\rm c}}\right)^n},\tag{5}$$

式中, V. 为逾渗阈值, 通常为 0.15-0.20, 代表填 料体积分数高于 $V_{\rm c}$ 会形成导热网络; $\kappa_{\rm c}$ 是 $V_{\rm f}$ = V。时复合材料的热导率; n为与填料的形状、大 小和取向等有关的参数,范围为0-1.可以根据 两个方式共同确定 V. 首先通过观察曲线发现体 积分数高于 0.2 后热导率开始快速提升, 由此假 设 V。为 0.2, 并以此 V。进行拟合, 得到符合预期 的可信 n 值为 0.88; 随后取微小增量 $V_{c}+\Delta V$ 代 入 (5) 式计算该体积分数下的热导率 κ, 若计算得 出 $(\kappa - \kappa_c) / \kappa_c \leq 5$, 满足判据, 则说明 V_c 值可信^[30]. 1:1 混合添加样品的拟合曲线如图 4 的红色实线 所示,可以看到曲线与混合添加的复合材料热导率 数据契合度较高,证明这种情况下确实发生了逾渗. 进一步对添加片状氧化铝的样品数据进行拟合,得 出 n 值为 0.77, 根据 n 的物理意义, 这正反映了不 同形状填料间协同作用的影响.

图 5 直观展示了对球形填料与片状填料协同 机制的预测.如图 5(a)所示,球形填料的显著优点 是良好的分散性,能很好地充满体系,提高填充效 率.然而,从红色箭头指向的热流示意图可以看出, 热流在通过时并没有一条完整的通路,依旧需要穿 过较多低热导率基质部分,这严重阻碍了热量的传 导.图 5(b)则展示了片状填料形成的导热通路.在 这种情况下,热流沿着高热导率的填料传输,因此 体系热导率大幅提升.但可以预见的是,如图 5(c) 所示,由于片状填料的高表面能,它们更容易聚集 在一起,这种聚集显然会大大降低填充效率.而球 形填料的引入,一方面可以降低体系的黏度,改善 流动性,便于充分的搅拌以增强分散,另一方面可 以产生空间位阻,阻止片状填料的聚集.



图 5 协同作用机制的示意图 Fig. 5. Schematic diagram of the synergistic mechanism.

为了更好地了解填料在基质中实际的分布状 况,验证球形填料与片状填料的协同机制,使用扫 描电子显微镜 (SEM) 对样品进行表征. 图 6 为 3 批 氧化铝/环氧树脂复合材料的 SEM 照片.图 6(a), (b) 给出添加球状氧化铝情况的 SEM 照片. 如图 6(a) 所示, 球形氧化铝的分散性较好, 不易团聚在一起, 在环氧树脂中能够更好地分散,填充效率更高.但 与预测一致,该优点却并没有发挥出来,因为良好 的分散也使得球与球之间间隔更远,难以形成有效 连通,不利于导热网络的构建.而如图 6(b) 所示, 即使球和球有时候能接触在一起,却也只是以点接 触的形式接触,填料与填料之间的界面热阻依旧很 大,不利于热流通过.图 6(c),(d)为添加片状氧化 铝情况的 SEM 照片. 如图 6(c) 所示, 片状氧化铝 更容易相互接触构成通路(红色实线所示),形成导 热网络,但同时也和预测的一样,片状氧化铝明显 发生了团聚, 堆叠在一起, 形成孤岛, 其填充效率 也因此降低. 而如图 6(d) 所示, 片状氧化铝在接触 的时候有机会形成面接触,降低填料之间的接触热



图 6 氧化铝/环氧树脂复合材料的 SEM 照片 (a) 球形 氧化铝分散性; (b) 球形氧化铝的接触; (c) 片状氧化铝的 导热通路; (d) 片状氧化铝的接触; (e) 1:1 混合添加的导热 通路; (f) 1:1 混合添加的整体分散性

Fig. 6. SEM images of Al_2O_3 /epoxy composites: (a) The dispersion of spherical Al_2O_3 ; (b) the mutual contact of spherical Al_2O_3 ; (c) the thermal conductive pathway of plate-like Al_2O_3 ; (d) the mutual contact of plate-like Al_2O_3 ; (e) the thermal conductive pathway of fillers mixed of 1:1 ratio; (f) the dispersion of Al_2O_3 of fillers mixed of 1:1 ratio.

阻.图 6(e), (f) 为球/片 1:1 混合添加样品的 SEM 照片,可以看到,球/片 1:1 混合的情况下,氧化铝 接触依旧较好,能够形成导热通路,而且,片状氧 化铝倾向于基于范德瓦耳斯力在球形氧化铝附近 排列,使得填料之间的接触更充分.球形氧化铝起 到导向作用,更加有利于导热网络的形成.球形氧 化铝良好的分散性以及空间位阻,也能促使片状氧 化铝更好地分散开,而不是堆叠在一起.

4 结 论

本文通过研究球形/片状氧化铝/环氧树脂复 合材料,采用同种填料的不同形貌复合添加,剔除 了不同材料之间的耦合作用,研究了复合材料中不 同形貌填料的协同作用.当球形与片状氧化铝混合 添加时,复合材料的热导率显著高于单独添加的情 况.进一步对其机制进行研究,发现实验结果符合 逾渗理论的规律,可以将这种热导率提升归因于复 合添加对热逾渗网络的贡献.当混合添加时,由于 协同效应,球形填料的高分散性和片状填料易于形 成导热网络的优点能同时发挥,且球形填料对片状 填料可以形成导向作用,更好地促进热逾渗网络的 形成,从而提升材料整体的热导率.

参考文献

- Li S, Zheng Q, Lü Y, Liu X, Wang X, Huang P Y, Cahill D G, Lü B 2018 Science 361 579
- [2] Xu X F, Chen J, Zhou J, Li B W 2018 Adv. Mater. 30 1705544
- [3] Tian F, Ren Z F 2019 Angew. Chem. Int. Ed. 58 5824
- [4] Chen J, Huang X Y, Zhu Y K, Jiang P K 2017 Adv. Funct. Mater. 27 1604754
- [5] Lin M Y, Li Y H, Xu K, Ou Y H, Su L F, Feng X, Li J, Qi H S, Liu D 2019 *Compos. Sci. Technol.* **175** 85
- [6] Li X X, Yan Y P, Dong L, Guo J, Aiyiti A, Xu X F, Li B W 2017 J. Phys. D: Appl. Phys. 50 104002
- [7] Wang L M, Liu Y C, Zhang Z M, Wang B R, Qiu J J, Hui D, Wang S 2017 Compos. B. Eng. 122 145
- [8] Choy C L 1977 *Polymer* 18 984
- [9] Henry A 2014 Annu. Rev. Heat Transf. 17 485
- [10] Feng H, Tang N, An M, Guo R L, Ma D K, Yu X X, Zang J F, Yang N 2019 J. Phys. Chem. C 123 31003
- [11] Zhang C, Huang R J, Wang Y G, Wu Z X, Guo S B, Zhang H, Li J, Huang C J, Wang W, Li L F 2018 J. Mater. Chem. A 6 20663
- [12] Zhang T, Sun J J, Ren L L, Yao Y M, Wang M M, Zeng X L, Sun R, Xu J B, Wong C P 2019 Compos. Part A Appl. Sci. Manuf. 121 92
- [13] Lu C H, Chiang S W, Du H, Li J, Gan L, Zhang X, Chu X D, Yao Y W, Li B H, Kang F Y 2017 *Polymer* 115 52

- [14] Deng S C, Yuan J L, Lin Y L, Yu X X, Ma D K, Huang Y W, Ji R C, Zhang G Z, Yang N 2021 Nano Energy 82 105749
- [15] Zhang W B, Zhang Z X, Yang J H, Huang T, Zhang N, Zheng X T, Wang Y, Zhou Z W 2015 Carbon 90 242
- [16] Li Z L, Ju D D, Han L J, Dong L S 2017 Thermochim. Acta. 652 9
- [17] McCue J P 1973 Coord. Chem. Rev. 10 265
- [18] Bruggeman D A G 1935 Ann. Phys. 416 636
- [19] Wang Y W, Weng G J, Meguid S A, Hamouda A M 2014 J. Appl. Phys. 115 193706
- [20] Kim G H, Lee D, Shanker A, Shao L, Kwon M S, Gidley D, Kim J, Pipe K P 2015 Nat. Mater. 14 295
- [21] Coleman J N, Khan U, Blau W J, Gun'ko Y K 2006 Carbon 44 1624
- [22] Zheng R, Gao J, Wang J, Feng S P, Ohtani H, Wang J, Chen G 2012 Nano Lett. 12 188
- [23] Shi B, Dong L, Li M Q, Liu B, Kim K, Xu X F, Zhou J, Liu J 2018 Appl. Phys. Lett. 113 041902
- [24] Pan D K, Zong Z C, Yang N 2022 Acta Phys. Sin. 71 086302 (in Chinese) [潘东楷, 宗志成, 杨诺 2022 物理学报 71 086302]
- [25] Kempers R, Kolodner P, Lyons A, Robinson A J 2009 Rev.

Sci. Instrum. 80 095111

- [26] Prasher R S, Simmons C, Solbrekken G L 2000 ASME 2000 International Mechanical Engineering Congress and Exposition Orlando, Florida, USA, November 5–10, 2000 p461
- [27] Wu Y M, Ye K, Liu Z D, Wang M J, Chee K W, Lin C T, Jiang N, Yu J 2018 J. Mater. Chem. C 6 6494
- [28] Chen X K, Hu X Y, Jia P, Xie Z X, Liu J 2021 Int. J. Mech. Sci. 206 106576
- [29] Liu C Q, Chen C, Yu W, Chen M, Zhou D Y, Xie H Q 2020 Int. J. Therm. Sci. 152 106293
- [30] Mehra N, Mu L W, Ji T, Yang X T, Kong J, Gu J W, Zhu J H 2018 Appl. Mater. Today 12 92
- [31] Fang Z N, Li M, Wang S K, Gu Y Z, Li Y X, Zhang Z G 2019 Int. J. Heat Mass Transfer 137 1103
- [32] Eucken A 1940 Forsch. Ingenieurwes. A 11 6
- [33] Chen H Y, Ginzburg V V, Yang J, Yang Y F, Liu W, Huang Y, Du L B, Chen B 2016 Prog. Polym. Sci. 59 41
- [34] Fuller J J, Marotta E E 2001 J. Therm. Heat Transfer 15 228
- [35] Hill R F, Supancic P H 2005 J. Am. Ceram. Soc. 87 1831
- [36] Zhang G Q, Xia Y P, Wang H, Tao Y, Tao G L, Tu S T, Wu H P 2009 J. Compos. Mater. 44 963

Thermal percolation network in Al_2O_3 based thermal conductive polymer^{*}

Xu Hao-Zhe Xu Xiang-Fan[†]

(Center for Phononics and Thermal Energy Science, School of Physics Science and Engineering,

Tongji University, Shanghai 200092, China)

(Received 14 July 2022; revised manuscript received 24 October 2022)

Abstract

Polymers incorporated with high thermal conductivity fillers have numerous applications in thermal interface materials. Plenty of efforts have been made to improve the thermal conductivity of polymer composite. A possible method is to choose fillers with different morphologies, which can combine the advantages of various fillers. However, owing to the limitations of the effective medium theory as well as lack of researches of thermal percolation, there is still little understanding of the synergistic mechanism of fillers with different morphologies. In order to avoid the coupling effect of different materials, this work uses the same kind of Al_2O_3 but with different morphologies to prepare different kinds of epoxy composites incorporated with spherical Al_2O_3 , plate-like Al_2O_3 and fillers mixed of 1:1 ratio. The thermal conductivity of each sample is measured by the steady state method. With the fitting of the thermal percolation theory, the synergistic effect of plate-like fillers and that of spherical fillers are verified to promote the formation of thermal percolation network. In addition, by observing the microscopic distribution of fillers, we try to explain the mechanism of this synergistic effect.

Keywords: thermal conductivity, thermal percolation, thermal conductive polymers, epoxy composites

PACS: 44.10.+i, 64.60.ah, 65.80.-g, 62.23.Pq

DOI: 10.7498/aps.72.20221400

^{*} Project supported by the Key-Area Research and Development Program of Guangdong Province, China (Grant No. 2020B010190004) and the National Natural Science Foundation of China (Grant Nos. 12174286, 11890703, 11935010).

[†] Corresponding author. E-mail: xuxiangfan@tongji.edu.cn

物理学报Acta Physica Sinica





Institute of Physics, CAS

A1203基导热聚合物中的热逾渗网络

徐浩哲 徐象繁

Thermal percolation network in Al2O3 based thermal conductive polymer

Xu Hao-Zhe Xu Xiang-Fan

引用信息 Citation: Acta Physica Sinica, 72, 024401 (2023) DOI: 10.7498/aps.72.20221400 在线阅读 View online: https://doi.org/10.7498/aps.72.20221400 当期内容 View table of contents: http://wulixb.iphy.ac.cn

您可能感兴趣的其他文章

Articles you may be interested in

导热高分子聚合物研究进展

Research progress of polymers with high thermal conductivity 物理学报. 2022, 71(2): 023601 https://doi.org/10.7498/aps.71.20211876

石墨烯基复合热界面材料导热性能研究进展

Research progress of thermal transport in graphene-based thermal interfacial composite materials 物理学报. 2022, 71(16): 166501 https://doi.org/10.7498/aps.71.20220306

基于界面原子混合的材料导热性能

Thermal conductivity of materials based on interfacial atomic mixing 物理学报. 2022, 71(9): 093102 https://doi.org/10.7498/aps.71.20211451

GaN薄膜的热导率模型研究

Thermal conductivity modeling of GaN films 物理学报. 2021, 70(4): 045101 https://doi.org/10.7498/aps.70.20201611

高导热聚酰亚胺电介质薄膜研究进展

Research progress of high thermal conductivity polyimide dielectric films 物理学报. 2022, 71(23): 233601 https://doi.org/10.7498/aps.71.20221398

交联对硅橡胶热导率影响的分子动力学模拟

Molecular dynamics simulation of effect of crosslinking on thermal conductivity of silicone rubber 物理学报. 2020, 69(19): 196601 https://doi.org/10.7498/aps.69.20200737