物理学报 Acta Physica Sinica



纳米多孔银力学性能表征分子动力学模拟

李杰杰 鲁斌斌 线跃辉 胡国明 夏热

Characterization of nanoporous silver mechanical properties by molecular dynamics simulation

Li Jie-Jie Lu Bin-Bin Xian Yue-Hui Hu Guo-Ming Xia Re

引用信息 Citation: Acta Physica Sinica, 67, 056101 (2018) DOI: 10.7498/aps.20172193 在线阅读 View online: http://dx.doi.org/10.7498/aps.20172193 当期内容 View table of contents: http://wulixb.iphy.ac.cn/CN/Y2018/V67/I5

您可能感兴趣的其他文章 Articles you may be interested in

光辐照精确调控金纳米星枝杈长度及其光热性能探究

Precise control of branch-length of light irradiated gold nanostars and associated thermal performance 物理学报.2017, 66(8): 086101 http://dx.doi.org/10.7498/aps.66.086101

基于 Logistic 函数模型的纳米自组装动力学分析

Kinetic study of nanorods self-assembly process based on logistic function model 物理学报.2016, 65(12): 126101 http://dx.doi.org/10.7498/aps.65.126101

GaAs(111)表面硅烯、锗烯的几何及电子性质研究

Atomic and electronic structures of silicene and germanene on GaAs(111) 物理学报.2015, 64(18): 186101 http://dx.doi.org/10.7498/aps.64.186101

水热法合成纳米花状二硫化钼及其微观结构表征

Synthesis and characterization of flower-like MoS₂ microspheres by hydrothermal method 物理学报.2015, 64(1): 016102 http://dx.doi.org/10.7498/aps.64.016102

B/N 掺杂类直三角石墨烯纳米带器件引起的整流效应

Rectifying behaviors induced by B/N-doping in similar right triangle graphene devices 物理学报.2015, 64(19): 196101 http://dx.doi.org/10.7498/aps.64.196101

纳米多孔银力学性能表征分子动力学模拟^{*}

李杰杰¹⁾ 鲁斌斌¹⁾ 线跃辉¹⁾ 胡国明¹⁾ 夏热^{1)2)†}

1)(武汉大学动力与机械学院,水力机械过渡过程教育部重点实验室,武汉 430072)
 2)(武汉大学动力与机械学院,水射流理论与新技术湖北省重点实验室,武汉 430072)

(2017年10月10日收到; 2017年12月13日收到修改稿)

纳米多孔金属拥有优异的物理、化学性能, 在众多领域中极具应用前景. 相关力学性能的认知是实现其 功能化应用的重要基础之一. 基于分子动力学模拟, 以三种拓扑结构(立方体结构、金刚石结构、螺旋体结构) 的纳米多孔银为对象, 研究了单轴拉伸下的力学响应, 探讨了拓扑结构和相对密度与其力学性能的内在联系. 仿真结果表明, 纳米多孔银的极限强度和杨氏模量随相对密度增大而增大的同时, 还紧密地依赖于拓扑结构. 其中, 金刚石结构与螺旋体结构的模量随相对密度的变化趋势较为相近, 而螺旋体结构中螺旋形式的孔棱在 受力拉直的过程中抵抗变形, 表现出相对较好的塑性. 立方体结构中, 孔棱分布形式单一, 抵抗变形的能力较 弱, 模量值较低. 同一相对密度下, 金刚石结构的强度最大, 立方体结构次之, 螺旋体结构最小. 金刚石结构 中, 交错的孔棱间形成三角骨架结构, 具有一定的稳定性, 表现出相对较高的强度.

关键词:纳米多孔银,力学性能,拓扑结构,分子动力学 PACS: 61.46.-w, 62.25.-g, 81.07.Nb, 02.70.-c

DOI: 10.7498/aps.67.20172193

1引言

纳米多孔金属 (nanoporous metals, NPMs) 是 一类具有高比表面积、纳米级孔棱直径和三维双连 续微结构的新型功能性材料, 兼具了传统多孔材料 的结构特征以及纳米材料的优异性能. 独特的微结 构特征以及优良的物理、化学性能, 赋予了纳米多 孔金属在催化剂^[1,2]、传感器^[3]、执行器^[4]、储能^[5]、 电化学驱动等^[6,7]领域极大的应用潜力. 而对其力 学性能的研究和掌控, 是推动纳米多孔金属功能化 应用和发展的关键因素之一.

纳米多孔材料的相对密度、孔棱尺寸、拓扑几 何结构等参数是决定其力学性能的重要因素,成 为当前力学性能实验、理论及仿真研究的主要关 注点之一.对于宏观孔隙结构的材料,Gibson和 Ashby^[8]给出了多孔固体力学模型和变形机理,涵 括多孔材料的弹塑性形变、脆性坍塌、压缩变形等,

定义了多孔材料力学性能随其几何参数变化的标 度律. Liu 等^[9,10] 探究了多孔材料在压缩载荷作用 下的屈曲失效和剪切破坏模式. Diwu等^[11]分析了 多孔金属的应力应变关系及其位错发展规律.在 纳米多孔材料研究中, Jin等^[12]和Liu等^[13]研究 得出材料微结构是其力学性能的重要影响因素之 一:发现实验制备的纳米多孔金样品的强度与硬度 低于Gibson-Ashby标度律的预测值,并将这一现 象归结于纳米多孔金样品中较低的孔棱连接性,同 时引入有效相对密度概念,优化了Gibson-Ashby 提出的有关强度与硬度的标度律,为合成高强度、 高硬度的纳米多孔材料提供了思路. Zabihzadeh 等[14]研究了纳米多孔多晶银的强度与孔隙率之间 的相关性. Volkert 等^[15] 通过纳米多孔金的单轴压 缩实验分析纳米多孔金的力学性能,发现多孔材料 的密度、结构以及孔棱和胞壁的绝对尺寸是影响材 料力学性能的重要因素. Mangipudi 等^[16] 将亚稳 态分解过程形成的随机双连续结构、螺旋结构与真

^{*} 国家自然科学基金(批准号: 11102140, 51575404)资助的课题.

[†]通信作者. E-mail: xiare@whu.edu.cn

^{© 2018} 中国物理学会 Chinese Physical Society

实纳米多孔金的整体力学性能进行对比,探究了拓 扑结构和形态结构对标度律的影响.

然而, 在现行纳米多孔金属力学性能分析中, 理论及仿真所采用的模型各异, 包括立方胞元模 型^[17]、球棍模型^[18]、螺旋体模型^[19]和随机双连续 模型等^[20].明晰不同微结构特征对力学响应的状 态差异, 以及模型选用对变形结果分析的影响趋 势, 将有助于建立更为统一、合理的力学分析体系. 同时, 通过调控几何结构使材料的力学性能达到最 优是力学超材料的主要设计理念, 而具有周期性结 构的多孔银可视为力学超材料的一种, 因此, 基于 Li和 Gao^[21]提出的"越小越强"的设计理念, 探讨 纳米尺度下微观拓扑结构对力学性能的影响, 对于 设计力学性能最优的纳米多孔金属具有重要指导 意义, 也将进一步推进其功能化应用.

基于此,本文采用分子动力学方法,分析了纳 米多孔银 (nanoporous sliver, NPS) 在单轴拉伸载 荷下的力学响应,着重考察了模型的拓扑结构差异 引起的力学特性变化,并阐述了纳米多孔银力学性 能对几何拓扑结构的依赖关系,在此基础上初步探 讨了相对密度对其力学性能的影响.

2 模拟方案

2.1 模型建立

为分析相对密度对力学性能的影响, 三种结构均取 $\rho = 0.30-0.50$ 之间五组不同相对密度值. 相对密度 $\rho = \rho^*/\rho_b$ 定义为孔棱处原子数与全体积原子总数的比值, 其中 ρ^* 为纳米多孔材料的密度, ρ_b 为块体材料的密度. 三种结构的基体尺寸均取 80 $a_0 \times 80a_0 \times 80a_0$, 其中 a_0 为银的晶格常数 $(a_0 = 4.0898$ Å, 1 Å = 0.1 nm). 在纳米多孔材料的研究进程中,基于立方胞 元结构的研究为力学性能理论推导做出了巨大贡 献^[8,17].立方体多孔模型是在正六面体基础上,去 除*xyz*三个方向中心对称的矩形柱得到最小重复 单元,再利用最小重复单元3×3×3列阵得到.通 过改变去除的矩形柱尺寸来控制立方体结构的相 对密度,图1(a)为相对密度 $\rho = 0.39$ 的立方体结构 纳米多孔银模型.

三重周期最小曲面(triply periodic minimal surface, TMPS) 广泛应用于机械、化学、物理等造型研究,也为多孔结构模型的建立提供了基础^[22]. 金刚石结构和螺旋体结构基于TMPS数学模型建立^[23],由如下三角函数方程控制:

$$\phi = \sin\left(\frac{2\pi}{l}x\right)\sin\left(\frac{2\pi}{l}y\right)\sin\left(\frac{2\pi}{l}z\right) + \sin\left(\frac{2\pi}{l}x\right)\cos\left(\frac{2\pi}{l}y\right)\cos\left(\frac{2\pi}{l}z\right) + \cos\left(\frac{2\pi}{l}x\right)\sin\left(\frac{2\pi}{l}y\right)\cos\left(\frac{2\pi}{l}z\right) + \cos\left(\frac{2\pi}{l}x\right)\cos\left(\frac{2\pi}{l}y\right)\sin\left(\frac{2\pi}{l}z\right) - t, \qquad (1) \phi = \sin\left(\frac{2\pi}{l}x\right)\cos\left(\frac{2\pi}{l}y\right) + \sin\left(\frac{2\pi}{l}y\right)\cos\left(\frac{2\pi}{l}z\right) + \sin\left(\frac{2\pi}{l}z\right)\cos\left(\frac{2\pi}{l}x\right) - t, \qquad (2)$$

式中t为常数,用来控制相对密度大小;x, y, z为 三个坐标方向;l为立方体晶胞边长.定义 $\phi > 0$ 部分为实体部分, $\phi < 0$ 部分为孔隙部分, $\phi = 0$ 为实体部分与孔隙部分之间的分界面.图1(b)为 相对密度 $\rho = 0.40$ 的金刚石结构纳米多孔银模型;



图 1 纳米多孔银 3 × 3 × 3 胞元结构 (a) 立方体结构; (b) 金刚石结构; (c) 螺旋体结构 Fig. 1. Assemblies of 3 × 3 × 3 unit cells of NPS: (a) Cube structure; (b) diamond structure; (c) gyroid structure.

056101-2

图 1 (c) 为相对密度 $\rho = 0.40$ 的螺旋体结构纳米多 孔银模型.

2.2 计算方法

选用EAM(embedded atom method)势能函数^[24],利用经典的分子动力学软件LAMMPS^[25] 开展纳米多孔银模型的单轴拉伸力学性能模拟.模 拟过程中,运用Velocity-Verlet算法进行牛顿运动 方程的数值积分, *x*, *y*, *z* 三个方向均采用周期性 边界条件,时间步长设为1 fs. 加载前,所有模型 采用共轭梯度法进行能量最小化,然后在等温等 压 (NPT)系综下使用Nosé-Hoover 热浴使系统在 300 K 恒温条件下达到热平衡.平衡后,对纳米多 孔银平衡体系进行单轴拉伸模拟.

单轴拉伸过程中,常用的系综为微正则 (NVE)系综^[26,27]和NPT系综^[28,29],部分采用正 则(NVT)系综^[30].NVE系综下,体系能量保持不 变, 施加的单轴拉力对系统做功, 相应原子的动能 减少以抵消功的增加,从而保持系统能量恒定.拉 伸过程中,系统纵向截面不发生变化,且温度有所 下降,如果温度下降过快,材料将会发生脆断,应 力应变过程较为接近实际情况. NPT系综下, 在施 加一个单轴拉力的基础上,再使用 barostat 来控制 另两个非拉伸方向的压强为零, 调整沿两个非拉伸 方向的应力为零,且纵向截面随着拉伸方向均匀变 化,不出现颈缩现象,整个模型在发生极大应变时 仍未断裂, 与实验中观察的现象存在一定的差异, 不利于分析变形破坏机理. NVT系综下,在变形的 同时利用 thermostat 保持温度恒定, 在单轴拉伸模 拟中使用较少.

基于此,在每个加载步中,*x*方向以10⁹ s⁻¹的 恒定应变率进行单轴拉伸,施加0.1%的工程应变 增量.考虑到NVE系综下每个加载步后体系温度 有所下降,每次拉伸完成后用Nosé-Hoover 热浴在 300 K的恒定温度下使系统松弛1 ps,松弛结束后 进行下一步拉伸,循环反复,直至模型完全断裂. 为减小热扰动波动等系统变量的影响,将每个加 载步中最后100 fs的结果进行平均来分析处理数 据.在模拟分析中,使用开放性可视工具OVITO (open visualization tool)^[31],基于公共近邻分析法 (common neighbor analysis, CNA)^[32]分析纳米多 孔银微结构的演化过程.

3 结果与分析

3.1 应力应变

图 2 (a)—(c) 分别为不同相对密度立方体结构、金刚石结构和螺旋体结构纳米多孔银在单轴拉伸载荷下的应力应变曲线.曲线由三个主要部分组成,第一阶段为弹性形变区域,占整个应变过程较小一部分,应力随着应变的增加而急剧升高直至极限应力,应力应变呈现线性关系,斜率为模型的



图 2 不同相对密度下的应力应变曲线 (a) 立方体结构; (b) 金刚石结构; (c) 螺旋体结构

Fig. 2. Stress-strain curves of NPS with different relative densities: (a) Cube structure; (b) diamond structure; (c) gyroid structure. 杨氏模量 E_s; 第二阶段曲线进入塑性变形阶段, 应 力随着应变的增加而迅速降低, 呈近似线性下降; 最后阶段, 应力随应变的增大而降低, 下降速率减 缓, 此时, 孔棱发生颈缩现象直至断裂.

对于同一结构,随着相对密度 ρ 的增加,极限应力 σ_u 不断增大.如图2(a)所示,立方体结构 相对密度 ρ 从0.28增大到0.50时,极限应力 σ_u 从 0.47 GPa增大到1.01 GPa,提升了114.9%.对于 同一结构,在弹性应变阶段,随着相对密度 ρ 的增 大,应力应变曲线不断上移,表明杨氏模量不断 增加.如图2(b)所示,金刚石结构相对密度 ρ 从 0.30增大到0.50时,杨氏模量 E_s 从7.86 GPa增长 到19.17 GPa,增长了143.9%.分析可知,纳米多孔 银与宏观孔棱结构的多孔材料类似,基本力学性能 在很大程度上依赖于相对密度.

3.2 变形行为

图 3 — 图 5 分别为三种结构拉伸过程中拉伸方向的切片图,可以看出三种结构的拉伸变化过程大体相似.为探讨纳米多孔银的变形特征,以相对密度 $\rho = 0.40$ 时金刚石模型的切片为例,研究单个模

型的变形行为,如图4所示,其中原子按照共同近 邻原子法染色,灰色原子为表面原子,绿色原子为 面心立方 (face-centered cubic, FCC) 原子, 红色原 子为密排六方 (hexagonal closepacked, HCP) 原子. 图4(a)为模型初始状态的形貌,经过平衡处理、模 型中存在极少位错. 随着应变的增加, 开始产生少 量位错, HCP 原子比例增加. 在弹性阶段, 孔棱的 变形是完全可逆的. 图 4 (b) 中应变 ε = 0.062, 此 时存在大量HCP原子,纳米孔洞的半径开始增加, 部分孔棱出现颈缩和层错. 但大部分孔棱依旧能够 承受载荷增长,此时材料表现为应力硬化行为,直 至应力到达极限强度. 应变 $\varepsilon = 0.116$ 时, HCP 原 子继续增加,此时应力已经越过峰值,出现大量层 错及颈缩,模型即将从中间孔棱区域部分断裂,如 图4(c)所示. 随着应变的增加, 最弱的竖直孔棱首 先被拉断,导致模型净截面积减小,孔棱的断裂使 应力重新分布,从而导致多孔材料连续变形和破 坏. 从图4(d)可以看到, 当应变达到0.221时, 所有 竖直的孔棱均有破坏. 拉伸变形过程中, 塑性变形 主要由孔棱的屈服主导,破坏发生在孔棱区域.



图 3 立方体结构纳米多孔银单轴拉伸时原子的运动过程 (a) $\varepsilon = 0$; (b) $\varepsilon = 0.062$; (c) $\varepsilon = 0.209$; (d) $\varepsilon = 0.391$ Fig. 3. Atoms' movement in cube NPS under uniaxial tension: (a) $\varepsilon = 0$; (b) $\varepsilon = 0.062$; (c) $\varepsilon = 0.209$; (d) $\varepsilon = 0.391$.



图 4 金刚石结构纳米多孔银拉伸时的原子运动过程 (a) $\varepsilon = 0$; (b) $\varepsilon = 0.062$; (c) $\varepsilon = 0.116$; (d) $\varepsilon = 0.221$ Fig. 4. Atoms' movement in diamond NPS under uniaxial tension: (a) $\varepsilon = 0$; (b) $\varepsilon = 0.062$; (c) $\varepsilon = 0.116$; (d) $\varepsilon = 0.221$.



图 5 螺旋体结构纳米多孔银拉伸时原子的运动过程 (a) $\varepsilon = 0$; (b) $\varepsilon = 0.062$; (c) $\varepsilon = 0.209$; (d) $\varepsilon = 0.310$ Fig. 5. Atoms' movement in gyroid NPS under uniaxial tension: (a) $\varepsilon = 0$; (b) $\varepsilon = 0.062$; (c) $\varepsilon = 0.209$; (d) $\varepsilon = 0.310$.

图 6 为螺旋体结构纳米多孔银拉伸过程的切 片示意图.图 6 (a) 为初始状态,两螺旋状孔棱间夹 角为111.5°;图 6 (b) 为应变 $\varepsilon = 0.138$ 时的切片图, 孔棱间夹角为120.1°,在拉伸过程中夹角变大,表 明纳米多孔银在单轴拉伸变形过程中螺旋状孔棱 逐渐被拉直.对比分析可以看出,螺旋体结构的高 应力平台持续时间更久(图 2 (c)),塑性更好.此现 象与螺旋体结构中螺旋状的孔棱有关,在单轴拉伸 的过程中,螺旋形式的孔棱在受力拉直过程中抵抗 变形,表现出较好的塑性.



图 6 不同应变下螺旋体结构纳米多孔银螺旋状孔棱示意 图 (a) $\varepsilon = 0$; (b) $\varepsilon = 0.138$

Fig. 6. Schematics of the typical spiral ligament in gyroid NPS under different strains: (a) $\varepsilon = 0$; (b) $\varepsilon = 0.138$.

3.3 力学性能的标度律

Gibson和Ashby^[8]系统研究了多孔材料的力 学性能,给出多孔材料的杨氏模量与相对密度之间 的标度律:

$$\frac{E_{\rm s}}{E_{\rm b}} = C_{\rm E} \rho^n, \qquad (3)$$

式中 $E_{\rm s}$ 为多孔结构的杨氏模量; $E_{\rm b}$ 为块体模量, 选用银的块体模量 $E_{\rm b}$ = 83 GPa^[33]; ρ 为相对密 度; $C_{\rm E}$ 和n为常数,大小取决于材料微结构,可以 由实验得到. 由 (**3**) 式可知杨氏模量 E_s 与相对密度 ρ 的关系为 $E_s = a\rho^n$.

图7所示为三种结构在不同相对密度下杨氏 模量 E_s 的变化曲线图,在双对数坐标下,相对密度 ρ 与杨氏模量 E_s 的拟合线为直线.根据拟合直线 可得,立方体结构杨氏模量与相对密度之间满足 $E_{s1} = 51.5\rho^{1.71}$;金刚石结构满足 $E_{s2} = 50.6\rho^{1.58}$; 螺旋体结构满足 $E_{s3} = 55.5\rho^{1.68}$.Gibson-Ashby给 出关于杨氏模量的标度律,只考虑弯曲变形不考 虑拉伸的贡献时, $E_s/E_b \propto \rho^2$;考虑弯曲变形不考 虑拉伸的贡献时, $E_s/E_b \propto \rho^2$;考虑弯曲变形时, 可以得到 $E_s/E_b = (d/l)^2$,其中 l为孔棱的长度,d为孔棱的直径.同时,相对密度与孔棱的尺寸有 几何关系 $\rho \propto (d/l)^2$,因此对于拉伸变形的贡献有 $E_s/E_b \propto \rho$.对于开孔多孔材料而言,当相对密度 较低时,以弯曲变形为主导;相对密度较高时,主要 是拉伸变形在控制.根据幂指数关系拟合了多孔银 模量与相对密度之间的关系,立方体结构的幂指数



图 7 双对数坐标下不同结构的杨氏模量与相对密度之间 的拟合关系

Fig. 7. Fitting curves of Young's modulus as a function of the relative density for different morphological architectures in double logarithmic plots. 为1.71, 金刚石结构的幂指数为1.58, 螺旋体结构 的幂指数为1.68, 三者的值均介于1-2之间, 表明 在变形中既有弯曲变形也有拉伸变形. 立方体结构 和螺旋体结构的幂指数值较为接近,表明两种结构 变形过程中弯曲变形和拉伸变形的影响程度相近; 金刚石结构的幂指数值较接近1,变形过程中拉伸 变形的影响程度相对其他两种结构稍大. 由图7可 知,金刚石结构和螺旋体结构的拟合直线几乎重 合,两者的杨氏模量大小和变化趋势较为相似,原 因在于两者均由三重周期最小曲面构成,两结构具 有较高的相似性.同时,螺旋体结构和金刚石结构 的杨氏模量大于立方体结构, 主要是由于立方体结 构简单,孔棱形式单一,抵抗拉伸变形的能力较弱. 由此可得出,同一相对密度下,拓扑结构是影响纳 米多孔银杨氏模量的重要因素之一,孔棱分布复杂 的结构比形式单一的结构抵抗变形的能力更强,模 量更高.

图 8 为不同模型的极限强度 σ_u 随相对密度 的变化曲线图,强度与相对密度满足线性关系. 图中直线为拟合直线,满足公式 $\sigma_u = B\rho + C$, 其中 $B \pi C$ 是待定常数.根据图中拟合直线,立 方体结构拟合参数 $B_1 = 2.7, C_1 = -0.34$;金 刚石结构拟合参数 $B_2 = 3.0, C_2 = -0.36$;螺 旋体结构拟合参数 $B_3 = 2.4, C_3 = -0.31$.对 于单轴拉伸作用下的多孔材料,Gibson和Ashby 指出其塑性变形主要来自两种典型的变形机 理,一是连接点处的塑性坍塌,二是孔棱的屈服. 当连接点处的塑性坍塌主导时,强度与相对密 度呈二次幂指数关系;当孔棱的屈服为主导时,



图 8 不同结构的极限强度与相对密度之间的拟合关系 Fig. 8. Fitting curves of ultimate strength as a function of the relative density for different morphological architectures.

强度与相对密度呈线性关系. 三种模型的强度与相 对密度呈线性关系, 表明纳米多孔银的屈服行为主 要为孔棱的屈服. 从3.2节可以看出三种结构的纳 米多孔银的塑性变形主要依赖于孔棱, 破坏发生在 孔棱处, 这与上述拟合得到的结论一致. 由图8可 以看出, 在同一相对密度条件下, 金刚石结构的极 限强度最大, 立方体结构次之, 螺旋体结构最小. 金 刚石结构中存在大量相互交错的孔棱, 孔棱与孔棱 之间形成类似三角骨架的结构, 如图9所示, 该结 构具有较好的稳定性, 展现出相对高的极限强度.



图 9 金刚石结构纳米多孔银三角骨架结构示意图 Fig. 9. Schematic of triangular skeleton structure of diamond NPS.

4 结 论

纳米多孔银的极限强度和杨氏模量均随相对 密度的增大而增大.极限强度与相对密度近似为线 性关系,塑性变形和破坏主要依赖于孔棱;杨氏模 量与相对密度近似为幂指数关系,孔棱变形过程中 不仅包含弯曲变形,还存在拉伸变形.

纳米多孔银的力学性能与拓扑结构具有紧密 的相关性. 螺旋体结构和金刚石结构均由三重周期 最小曲面构成, 结构存在一定的相似性, 抵抗变形 的能力相近, 表现为模量值接近; 立方体结构的孔 棱形式单一, 分布形式简单, 模量值较小. 金刚石 结构的孔棱交错排列, 形成类似三角骨架结构, 塑 性变形过程中具有一定的稳定支撑作用, 表现出相 对较高的极限强度.

螺旋体结构因存在螺旋形式的孔棱,在受力拉 直的过程中抵消部分变形,表现出更好的塑性.

参考文献

- Zhai X, Ding Y 2017 Acta Phys. -Chim. Sin. 33 1366 (in Chinese) [翟萧,丁轶 2017 物理化学学报 33 1366]
- [2] Wittstock A, Zielasek V, Biener J, Friend C M, Bäumer M 2010 Science 327 319
- [3] Zhang L, Chang H, Hirata A, Wu H, Xue Q K, Chen M 2013 ACS Nano 7 4595
- [4] Detsi E, Onck P R, de Hosson J T M 2013 Appl. Phys. Lett. 103 193101
- [5] Ding Y, Zhang Z 2016 Nanoporous Metals for Advanced Energy Technologies (Berlin: Springer Cham) pp83–131
- [6] Ye X L, Liu F, Jin H J 2014 Acta. Metall. Sin. 50 252
 (in Chinese) [叶兴龙, 刘枫, 金海军 2014 金属学报 50 252]
- [7] Jin H J, Wang X L, Parida S, Wang K, Seo M, Weissmüller J 2010 Nano Lett. 10 187
- [8] Gibson L J, Ashby M F 1997 Cellular Solids: Structure and Properties (2nd Ed.) (Cambridge: Cambridge University Press)
- [9] Liu P S 2010 Acta Phys. Sin. 59 8801 (in Chinese) [刘 培生 2010 物理学报 59 8801]
- [10] Liu P S 2010 Acta Phys. Sin. 59 4849 (in Chinese) [刘 培生 2010 物理学报 59 4849]
- [11] Diwu M J, Hu X M 2015 Acta Phys. Sin. 64 170201 (in Chinese) [第伍旻杰, 胡晓棉 2015 物理学报 64 170201]
- [12] Jin H J, Weissmüller J 2011 Science 332 1179
- [13] Liu L Z, Ye X L, Jin H J 2016 Acta Mater. 118 77
- [14] Zabihzadeh S, van Petegem S, Holler M, Diaz A, Duarte L I, van Swygenhoven H 2017 Acta Mater. 131 467
- [15] Volkert C A, Lilleodden E T, Kramer D, Weissmüller J 2006 Appl. Phys. Lett. 89 061920

- [16] Mangipudi K R, Epler E, Volkert C A 2016 Acta Mater. 119 115
- [17] Feng X Q, Xia R, Li X, Li, B 2009 Appl. Phys. Lett. 94 011916
- [18] Huber N, Viswanath R N, Mameka N, Markmann, J, Weißmüller J 2014 Acta Mater. 67 252
- [19] Pia G, Brun M, Aymerich F, Delogu F 2017 J. Mater. Sci. 52 1106
- [20] Sun X Y, Xu G K, Li X, Feng X Q, Gao H 2013 J. Appl. Phys. 113 023505
- [21] Li X, Gao H 2016 Nat. Mater. 15 373
- [22] Abueidda D W, Al-Rub R K A, Dalaq A S, Lee D W, Khan K A, Jasiuk I 2016 Mech. Mater. 95 102
- [23] Yoo D J 2011 Int. J. Precis. Eng. Man. 12 61
- [24] Daw M S, Baskes M I 1984 Phys. Rev. B 29 6443
- [25] Pavia F, Curtin W A 2015 Model. Simul. Mater. Sc. 23 055002
- [26] Yuan F, Huang L 2012 J. Non-Cryst. Solids 358 3481
- [27] Vu-Bac N, Lahmer T, Keitel L, Zhao J, Zhuang X, Rabczuk T 2014 Mech. Mater. 68 70
- [28] Luo J, Shi Y 2015 Acta Mater. 82 483
- [29] Shen X, Lin X, Jia J, Wang Z, Li Z, Kim J K 2014 Carbon 80 235
- [30] Pedone A, Malavasi G, Menziani M C, Segre U, Cormack A N 2008 Chem. Mater. 20 4356
- [31] Stukowski A 2010 Model. Simul. Mater. Sc. 18 015012
- [32] Faken D, Jónsson H 1994 Comp. Mater. Sci. 2 279
- [33] Smith D R, Fickett F R 1995 J. Res. Natl. Inst. Stand. Technol. 100 119

Characterization of nanoporous silver mechanical properties by molecular dynamics simulation^{*}

Li Jie-Jie¹⁾ Lu Bin-Bin¹⁾ Xian Yue-Hui¹⁾ Hu Guo-Ming¹⁾ Xia Re^{1)2)†}

 (Key Laboratory of Hydraulic Machinery Transients, Ministry of Education, School of Power and Mechanical Engineering, Wuhan University, Wuhan 430072, China)

2) (Hubei Key Laboratory of Waterjet Theory and New Technology, School of Power and Mechanical Engineering, Wuhan University, Wuhan 430072, China)

(Received 10 October 2017; revised manuscript received 13 December 2017)

Abstract

Nanoporous metals (NPMs) have great potential applications in many technological areas, such as catalysis, sensing, actuation, and fuel cells, because of their unique physical and chemical properties. The cognition of related mechanical properties is one of the important bases for achieving functionalized applications. A series of large-scale molecular dynamics (MD) simulations is performed to study the mechanical properties of nanoporous sliver (NPS) under uniaxial tension. Three different topology architectures of NPS, including cube, gyroid and diamond structures, are constructed and investigated. The effects of topology architecture and relative density on the mechanical properties are discussed. The LAMMPS is used to perform MD simulations and the embedded atom method potential is utilized to describe the interatomic interactions. The applied strain rate is 10^9 s⁻¹ and the applied strain increment is 0.001 in each loading step. The results show that the plastic properties of NPS mainly depend on those of ligaments and the breakage of NPS mainly occurs in ligament areas. Meanwhile, the gyroid structure has better plasticity than other structures, due to the existence of ligament in spiral form. For one structure, the ultimate strength and the Young's modulus increase with the increase of relative density. Analysis shows that the basic mechanical properties of NPS largely depend on the relative density, similar to those of porous materials. The modulus as a function of relative density displays a power-law relation and the exponents depend on the topology architectures. The exponents of three structures are in a range between 1 and 2, showing that the bending of ligament and the tension of ligament are both included during the deformation. The variation trends of modulus of diamond and gyroid structures are similar to the variation of relative density, whose possible reason is that diamond and gyroid structures are both constructed by triply periodic minimal surfaces. With the same relative density, the modulus of diamond structure is in good agreement with that of gyroid structure, and the modulus of cube structure is the minimum. The strength shows a linear relation with the relative density, indicating that the yielding behavior of NPS is dominated by the axial yielding of ligament. When three types of NPSs have the same relative density, the strength of diamond structure is the maximum, cube structure second, and gyroid structure is the minimum. In diamond structure NPS, the structure of triangular framework is formed between ligaments, resulting in a relatively higher strength. The present study will provide an atomistic insight into the understanding of deformation mechanisms of nanoporous metals, and it will provide data support for designing NPMs with optimal mechanical properties by controlling geometric structure.

Keywords: nanoporous silver, mechanical properties, topology architectures, molecular dynamics PACS: 61.46.-w, 62.25.-g, 81.07.Nb, 02.70.-c DOI: 10.7498/aps.67.20172193

^{*} Project supported by the National Natural Science Foundation of China (Grant Nos. 11102140, 51575404).

[†] Corresponding author. E-mail: xiare@whu.edu.cn