多层石墨烯的粗粒化分子动力学模型与力学性能

杨庆生,尚军军,刘 夏

(北京工业大学机械工程与应用电子技术学院,北京 100124)

摘 要:为了有效研究多层石墨烯等石墨烯集合体的力学性能 避免由于实验难度大、全原子计算成本高等带来的 困难 基于 Tersoff 势函数提出一种可用于计算大规模石墨烯的粗粒化分子动力学方法.该方法计算时只需输入原 子坐标 大大减少了模型的数据处理 提高了计算效率.通过与全原子模型计算结果比较 ,本文提出的粗粒化分子 动力学方法可以准确预测多层石墨烯的拉伸破坏性能 ,对制备高性能石墨烯纤维有一定的指导意义.

关键词: 多层石墨烯; 粗粒化模型; 分子动力学模拟; 力学性能; 破坏强度 中图分类号: TB 303 文献标志码: A 文章编号: 0254 – 0037(2016) 12 – 1798 – 07 **doi**: 10.11936/bjutxb2016080021

Coarse-grained Molecular Dynamics Model and Mechanical Properties of Multi-layer Graphene

YANG Qingsheng , SHANG Junjun , LIU Xia

(College of Mechanical Engineering and Applied Electronics Technology , Beijing University of Technology , Beijing 100124 , China)

Abstract: To investigate the behavior of multi-layer graphene (MLG) and other graphene assemblies effectively, a coarse-grained molecular dynamics (CG-MD) method was developed, which conquers the limitations of experimental observations and full atom simulation to some extent. The CG-MD method based on Tersoff potential was used to simulate large scale graphene. The coordinates of the model were needed in the process of computation, which greatly reduced the time of modeling. The comparison between the results of full atom model and CG-MD model was made. It is proved that the CG – MD model can predict the tensile behavior of MLG accurately and it has great significance to producing graphene fiber with high performance.

Key words: multi-layer graphene; coarse-grained model; molecular dynamics simulation; mechanical properties; failure strength

石墨烯是由单层碳原子通过 sp2 共价键结合 而成的二维六边形网格结构,其特殊的结构使其 具有优异的力学、电学、热学、化学等特性^[1-3],是 已知的最薄、最坚硬、最有韧性的新型材料,具有 广阔的应用前景.近年来,大规模石墨烯的成功制 备使得石墨烯增强复合材料得到了很好的发展^[4-5].石墨烯纤维^[6]、石墨烯纸^[7]、石墨烯气凝 胶^[8]等石墨烯集合体的问世进一步展示了石墨烯 在纳米科技领域的应用潜力.而石墨烯的尺寸、排 布方式等对石墨烯集合体^[9]及石墨烯复合材料^[10]

收稿日期: 2016-08-08

基金项目: 国家自然科学基金资助项目(11472020)

作者简介:杨庆生(1962—),男,教授,博士生导师,主要从事新型材料与结构的力学问题方面的研究,E-mail: qsyang@bjut.edu.cn

的性能有很大影响,因此充分掌握石墨烯材料的 宏观变形与微观结构演变之间的关联具有重要意 义. 由于尺度限制,实验方法在观测材料的纳米尺 度演化规律方面具有很大的局限性,数值模拟方 法成为重要的研究手段,分子动力学是主要研究 方法之一. 大规模石墨烯及其多层级结构,如多层 石墨烯等,具有跨尺度特性,全原子模拟费时费 力. 粗粒化分子动力学在模拟介观尺度结构的同 时又保留了系统的分子特性,是一种有效的多尺 度模拟方法,被广泛应用于跨尺度纳米材料的研 究. 如 Liu 等^[11]采用粗粒化分子动力学方法深入 研究了碳纳米管(carbon nanotube ,CNT) 连续纤维 在加捻和拉伸条件下的力学行为及微观结构演变 机理. 分子粗粒化模型也会受到材料结构的影响, Liu 等^[12]还根据 CNT 纤维的组成结构发展了一种 粗粒化分子动力学模型研究其拉伸性能. 很多学 者采用粗粒化分子动力学方法研究有关石墨烯的 问题. Titov 等^[13] 用粗粒化分子动力学方法研究了 石墨烯在脂膜中的夹层结构; Wu 等^[14] 模拟了烷基-聚 氧化乙烯在石墨烯表面的吸附及自组装行为; Pandey 等^[15] 研究了肽与石墨烯片结合的稳定性; Cranford 等^[16] 模拟了单层和多层石墨烯的自折叠行 为; Cranford 等^[17]研究了加捻超长多层石墨烯带的 结构和构象行为; Li 等^[18]研究了石墨烯与脂双层膜 作用的机理; Wang 等^[19] 重点研究了石墨烯厚度、氧 化石墨烯、脂质分子表面吸附性对石墨烯与脂双层 膜相互作用的影响. 目前,石墨烯的粗粒化分子动 力学模型主要有 2 类^[20], 一类是 Martini 力场模 型^[21],一类是基于应变能守恒的降阶模型^[16],由于 这些方法在计算大变形问题时误差较大且不能反映 石墨烯的层间剪切响应 因此不适用于模拟多层石 墨烯的力学行为. Ruiz 等^[20] 发展了一种可模拟石 墨烯多层级结构大变形及破坏的粗粒化分子动力学 方法. 该方法的系统势能由键能、键角能、二面角能 及非成键势能构成,根据应变能守恒原理对各个参 数进行校验 得到粗粒化分子动力学函数 其中键能 函数形式为 Morse 势. 虽然该方法可以很好地模拟 多层石墨烯的力学性能 但是由于其势能包含键角 能和二面角能 在建模时需要模型的角度参数和二 面角参数 因此当模型复杂时 建模比较困难. 本文 基于 Tersoff 势函数 ,发展了一种可以对大规模石墨 烯进行数值模拟的粗粒化分子动力学方法 模型输 入数据简单 对多层石墨烯的拉伸破坏进行了有效 预测.

1 粗粒化模型与参数

单层石墨烯是碳原子构成的六边形网格结构, 为了使模型能够保留石墨烯的各向异性特征,采用 由粗粒构成的大六边形网格结构作为石墨烯的近似 模型,如图1所示.在粗粒化模型中,每个粗粒的位 置都与碳原子重合,其手性与全原子模型完全相同. 粗粒之间的距离是碳碳键键长的整数倍,笔者用这 个倍数关系来描述粗粒化程度的大小.设碳碳键键 长为 L ,用全原子模型的参数符号上方加横线来表 示对应的粗粒化模型参数,则粗粒之间的距离为 \overline{L} . 令 $\overline{L} = nL$,其中n = 1.2,…,就可以得到不同的粗粒 化模型,每个粗粒代表的原子个数为 n^2 .为了使粗 粒化程度与通用的方法一致,如 Martini 模型,以及 便于实现该模型与现有聚合物和蛋白质材料的粗粒 化模型^[22-24]兼容,取n = 2,即1个粗粒代替4个碳 原子,如图1所示.



本文以 Tersoff 势函数形式表示粗粒之间的成 键作用, Tersoff 势函数的总能量函数为

$$U = \frac{1}{2} \sum_{i \neq j} V_{ij} \tag{1}$$

$$V_{ij}(r) = [a_{ij}f_{\rm R}(r_{ij}) + b_{ij}f_{\rm A}(r_{ij})]f_{\rm C}(r_{ij})$$
(2)

式中: f_{R} 为排斥势; f_{A} 为吸引势; f_{C} 为相互作用的截断 函数; a_{ij} 为阶段距离,当只考虑第一近邻距离时, $a_{ij} \approx 1$; b_{ij} 为键序函数,用于表征系统的多体效应,它 考虑了i,j原子及其周围键空间分布的影响^[25-26].

Lernnard-Jones 势用来描述同一分子体系内非 化学键作用的两原子间的势能 表达式为

$$V(r) = 4\varepsilon \left[\left(\frac{\sigma}{r} \right)^{12} - \left(\frac{\sigma}{r} \right)^{6} \right]$$
(3)

式中:r为两原子之间的距离; ε 为能量标度参数; σ 为碰撞直径参数.

对不同的 *n* ,势能函数中参数的取值也不相同 , 对于本文所研究的情况 ,即 *n* = 2 ,Tersoff 势函数中 发生变化的参数及变化后的取值如表 1 所示. Lernnard-Jones 势函数的参数取值为 ε = 0.022 92 eV σ = 0.346 9 nm.

表1 粗粒化模型的参数 Table 1 Parameters of coarse-grained model

参数	数值
B/eV	1 386. 8
<i>R</i> /nm	0.41
D/nm	0.06
A/eV	5 574.4
$\lambda 1 / \mathrm{nm}^{-1}$	17. 439 5
$\lambda 2/\mathrm{nm}^{-1}$	11. 059 5

2 数值模拟

本文所有的分子动力学计算过程采用 LAMMPS 程序^[27]执行.为了验证粗粒化模型的准确性,对单 层、双层和三层的石墨烯分别进行了全原子模型和 粗粒化模型的拉伸模拟,并对结果进行了比较.模 拟中单片石墨烯的尺寸为 11.912 nm × 20.277 nm, 其中 *x* 和 *y* 方向分别沿着石墨烯的 zigzag 和 armchair 方向.该尺寸石墨烯对应的全原子模型中 原子的个数为9 408,粗粒化模型中粗粒的个数为 2 352.双层石墨烯和三层石墨烯分别由 2 层和 3 层 单片石墨烯堆叠而成,石墨烯片的层间距离为 0.335 nm.系统经过能量最小化后,采用 NVE 微正 则系综,在 300 K 温度下对模型进行充分弛豫,时间 步长设置为 1 fs.模型的底端固定,沿 *y* 方向拉伸, 拉伸过程中温度保持不变,直到模型发生破坏.

本文用粗粒化分子动力学方法对多层石墨烯的 拉伸性能进行了模拟,研究了石墨烯片不同排布方 式对整体性能的影响.为此选取4种排布方式的模 型进行模拟,如图2所示,每个模型层数均为11,层 间距离为0.335 nm,所有模型的整体尺寸均为 45.928 nm×7.374 nm×3.685 nm.当一层中有多片 石墨烯时相邻2片之间的距离为0.984 nm.A模 型中,每层石墨烯都是完整的,模型中粗粒个数为 37 224.B模型的石墨烯片有规律的排布,1,3,…, 11 层的石墨烯排布完全相同,每层有2片尺寸相同 的石墨烯;2,4,…,10 层的石墨烯排布完全相同,每 层有3 片尺寸相同的石墨烯,模型中总的粗粒个数 为 36 360. C 模型中的石墨烯片随机分布.为了与 B 模型具有可比性 ,C 模型粗粒个数与 B 模型粗粒 个数相同 ,每层均由 2 或 3 片石墨烯构成 ,石墨烯片 的尺寸随机.为了研究连续石墨烯片对多层石墨烯 性能的影响 ,将 C 模型中的 2、6、11 层石墨烯替换为 一整片完整石墨烯 ,其余层数石墨烯的组成方式不 变 形成 D 模型 ,模型中粗粒个数为 36 576 ,如图 2 (d) 所示.模拟过程如下:系统先经过能量最小化 后 在 NVE 微正则系综中进行充分弛豫 ,弛豫温度 控制在 300 K ,时间步长为 1 fs.系统得到最优化初 始构型后沿 γ 方向拉伸 ,直到发生断裂破坏.



图 2 不同排布方式的多层石墨烯

Fig. 2 Multi-layer graphene with different stacking

3 结果与讨论

3.1 粗粒化模型准确性验证

由图 3 可以看出,对于单层石墨烯拉伸,粗粒化 模型与全原子模型结果吻合得很好,单片石墨烯的 弹性模量为 0.94 TPa,与实验^[28]和数值模拟^[29]结 果一致.单片石墨烯的破坏强度为177 GPa,比实验 测得数值(130 ± 10) GPa^[28]偏高,这可能是由于数 值模拟模型为理想化材料所引起的.图4所示为全 原子模型和粗粒化模型拉伸破坏过程,二者破坏位 置都是从底部固定端开始,裂纹扩展方向与轴线大 致呈45°.

图 5 为双层石墨烯全原子模型和粗粒化模型的 结果比较. 从势能和应力与拉伸应变的变化关系可 以看出,全原子模型在第1层石墨烯发生断裂后,第 2 层石墨烯又被拉伸一段位移后断裂 2 层分别断裂 区分明显. 而对于粗粒化模型,2 层石墨烯断裂时 间间隔很短,模型在一层发生破坏后,整体迅速破 坏 破坏模式如图 6 所示. 虽然 2 种模型在破坏过 程中裂纹扩展的形式有所不同,但整体的破坏应变



图 3 单层石墨烯全原子模型和粗粒化模型的 拉伸模拟结果

Fig. 3 Tensile simulation results of one-layer full atom and coarse-grained models



图 4 单层石墨烯的拉伸破坏 Fig. 4 Tensile failure of one-layer graphene

和破坏强度非常相近.由于模型发生破坏后材料已 经失效,而破坏之前2种模型的力学性能基本一致, 因此可以用粗粒化模型来代替全原子模型.

三层石墨烯的全原子模型和粗粒化模型拉伸破 坏的结果与双层石墨烯类似 2 种模型的破坏强度



图 5 双层石墨烯主原于模型和租私化模型的 拉伸模拟结果

Fig. 5 Tensile simulation results of bilayer full atom and coarse-grained models



和破坏应变相差很小,全原子模型不同层的破坏相 隔时间较长,而粗粒化模型各层几乎同时断裂,如图 7 所示. 具体每层的破坏模式如图 8 所示.



模拟结果

Fig. 7 Tensile simulation results of three-layer full atom and coarse-grained models

3.2 不同排布方式的多层石墨烯的数值模拟结果

不同排布方式的多层石墨烯力学性能差异较 大 因此图 2 所示模型的数值结果将在不同的图中 表示. A 模型的计算结果如图 9 所示. 由图 9(b) 可 以看出,当多层石墨烯每层都由完整石墨烯片构成 时 其破坏强度与单层石墨烯相差不大 但是破坏应 变明显增加.图 10 所示为 B 和 C 模型的计算结果. 从图 10(b) 中可以看出 ,B 和 C 模型的破坏强度远 低于 A 模型,这是因为 B、C 模型中,每层都是多片 石墨烯组成 主要靠层间的范德华力来承受拉力 不 同层的石墨烯片发生相对滑移引起整个结构失效, 而单个石墨烯片并没有发生破坏. 由于 B 模型中石 墨烯片发生相对滑移时 相互作用的表面积大于 C 模型 因此 B 模型的破坏强度要大于 C 模型.为了 研究石墨烯片中的成键作用和非成键作用对拉伸性 能的共同影响,对 D 模型进行了模拟,结果如图 11 所示. 由结果可以看出 ,D 模型的破坏强度比 B、C 模型明显增强.







图 10 B 和 C 侯望的拉仲侯拟结果

Fig. 10 Tensile simulation results of models B and C



图 11 D 模型的拉伸模拟结果

Fig. 11 Tensile simulation results of model D

4 结论

 1)本文提出的粗粒化分子动力学方法可以准 确预测大规模石墨烯的拉伸性能.

2) 当多层石墨烯中每层的石墨烯片都不连续
时 材料整体的破坏强度大大降低. 反之 ,含有连续
石墨烯片的多层石墨烯具有较高的破坏强度.

参考文献:

- NOVOSELOV K S , GEIM A K , MOROZOV S V , et al. Electric field effect in atomically thin carbon films [J]. Science , 2004 , 306(5696): 666-669.
- [2] GEIM A K, NOVOSELOV K S. The rise of graphene [J]. Nature Materials, 2007, 6(3): 183–191.
- [3] GEIM A K. Graphene: status and prospects [J]. Science, 2009, 324(5934): 1530-1534.
- [4] ZHAO X , ZHANG Q , CHEN D , et al. Enhanced mechanical properties of graphene-based poly (vinyl alcohol) composites [J]. Macromolecules , 2010 , 43(5) : 2357-2363.
- [5] KUILLA T, BHADRA S, YAO D, et al. Recent advances in graphene based polymer composites [J]. Progress in Polymer Science, 2010, 35(11): 1350–1375.
- [6] XU Z, GAO C. Graphene chiral liquid crystals and macroscopic assembled fibres [J]. Nature Communications, 2011, 2: 571.
- [7] CHEN H , MÜLLER M B , GILMORE K J , et al. Mechanically strong , electrically conductive , and biocompatible graphene paper [J]. Advanced Materials , 2008 , 20(18) : 3557-3561.
- [8] ZHANG X , SUI Z , XU B , et al. Mechanically strong and highly conductive graphene aerogel and its use as electrodes for electrochemical power sources [J]. Journal of Materials Chemistry , 2011 , 21(18): 6494.
- [9] CONG H P, CHEN J F, YU S H. Graphene-based macroscopic assemblies and architectures: an emerging material system [J]. Chemical Society Reviews, 2014, 43 (21): 7295-7325.
- [10] ZHANG M, LI Y, SU Z, et al. Recent advances in the synthesis and applications of graphene – polymer nanocomposites [J]. Polymer Chemistry, 2015, 6(34): 6107-6124.
- [11] LIU X, LU W, AYALA O M, et al. Microstructural evolution of carbon nanotube fibers: deformation and strength mechanism [J]. Nanoscale ,2013, 5(5): 2002.

- [12] LIU X , YANG Q. Plastic deformation and failure mechanisms of collapsed-carbon nanotube fibers by coarse-grained molecular dynamic simulations [J]. International Journal of Plasticity , 2015 , 64: 104-112.
- [13] TITOV A V, KRÁL P, PEARSON R. Sandwiched graphene-membrane superstructures [J]. ACS Nano, 2010, 4(1): 229-234.
- [14] WU D , YANG X. Coarse-grained molecular simulation of self-assembly for nonionic surfactants on graphene nanostructures [J]. The Journal of Physical Chemistry B , 2012 , 116(39) : 12048-12056.
- [15] PANDEY R B, KUANG Z, FARMER B L, et al. Stability of peptide (P1 and P2) binding to a graphene sheet via an all-atom to all-residue coarse-grained approach [J]. Soft Matter, 2012, 8(35): 9101.
- [16] CRANFORD S , SEN D , BUEHLER M J. Meso-origami: folding multilayer graphene sheets [J]. Applied Physics Letters , 2009 , 95(12): 123121.
- [17] CRANFORD S, BUEHLER M J. Twisted and coiled ultralong multilayer graphene ribbons [J]. Modelling and Simulation in Materials Science and Engineering, 2011, 19(5): 785-791
- [18] LI Y, YUAN H, VON DEM BUSSCHE A, et al. Graphene microsheets enter cells through spontaneous membrane penetration at edge asperities and corner sites [J]. Proceedings of the National Academy of Sciences, 2013,110(30): 12295-12300.
- [19] WANG J, WEI Y, SHI X, et al. Cellular entry of graphene nanosheets: the role of thickness, oxidation and surface adsorption [J]. RSC Advances, 2013, 3 (36): 15776–15782.
- [20] RUIZ L, XIA W, MENG Z, et al. A coarse-grained model for the mechanical behavior of multi-layer graphene [J]. Carbon, 2015, 82: 103-115.

- [21] MARRINK S J , RISSELADA H J , YEFIMOV S , et al. The MARTINI force field: coarse grained model for biomolecular simulations [J]. The Journal of Physical Chemistry B , 2007 , 111(27) : 7812–7824.
- [22] MONTICELLI L, KANDASAMY S K, PERIOLE X, et al. The MARTINI coarse-grained force field: extension to proteins [J]. Journal of Chemical Theory and Computation, 2008, 4(5): 819-834.
- [23] HSU D D, XIA W, ARTURO S G, et al. Systematic method for thermomechanically consistent coarsegraining: a universal model for methacrylate-based polymers [J]. Journal of Chemical Theory and Computation, 2014, 10(6): 2514-2527.
- [24] XIA W, MISHRA S, KETEN S. Substrate vs. free surface: competing effects on the glass transition of polymer thin films [J]. Polymer, 2013, 54(21): 5942– 5951.
- [25] TERSOFF J. Modeling solid-state chemistry-interatomic potentials for multicomponent systems [J]. Physical Review B, 1989, 39(8): 5566-5568.
- [26] TERSOFF J. Erratum: modeling solid-state chemistry: interatomic potentials for multicomponent systems [J]. Physical Review B, 1990, 41(5): 3248.
- [27] PLIMPTON S. Fast parallel algorithms for short-range molecular-dynamics [J]. Journal of Computational Physics, 1995, 117(1): 1–19.
- [28] LEE C, WEI X, KYSAR J W, et al. Measurement of the elastic properties and intrinsic strength of monolayer graphene [J]. Science, 2008, 321(5887): 385-388.
- [29] JIANG J , WANG J , LI B. Young's modulus of graphene: a molecular dynamics study [J]. Physical Review B , 2009 , 80(11): 113405.

(责任编辑 吕小红)