外来原子替代碳的氟化石墨烯的磁性和电子性质*

高潭华

(武夷学院机电工程学院,武夷山 354300)

(2013年9月28日收到;2013年10月23日收到修改稿)

采用基于自旋极化密度泛函理论的第一性原理计算,研究了在氟化石墨烯中少量C原子被M原子(*M* = B, N, Si, P)替代后原子片的磁性和电子性质.结果表明:不同原子掺杂后的氟化石墨烯的电子结构会发生很大的变化,并有很大的不同.掺杂B和P原子后,纳米原子片由半导体转变为金属,并且由非磁性转变为磁性;掺杂N原子后,材料则仍为半导体,但具有磁性;进一步讨论了掺杂原子浓度与磁性的关系.对于Si原子掺杂的氟化石墨烯原子片,其半导体性质不变,但禁带宽度也会发生改变.

关键词:氟化石墨烯,掺杂,电子结构,第一原理性计算 PACS: 61.48.Gh, 75.30.Cr, 71.15.Mb, 71.20.-b

DOI: 10.7498/aps.63.046102

1引言

二维材料以其独特的结构和新奇的电子性 质,近年来受到人们的极大关注^[1-14].自2004年 Novosolov等^[1]分离出石墨烯 (graphene)以来,人 们在实验上又获得了其衍生物:石墨烯的氢化材 料——石墨烷 (graphane)^[2],以及石墨烯的氟化材 料——氟化石墨烯 (fluorographen)^[3].全氟化椅型 构型的氟化石墨烯 (fluorographen)^[3].全氟化椅型 构型的氟化石墨烯 (fluorographen)^[3].全氟化椅型 构型的氟化石墨烯, fluorographen)^[3].全氟化椅型 构型的氟化石墨烯的机械强度、宽带隙等优良 的物理特性,受到人们的广泛关注.理论上,Sahin 等^[8]采用第一性原理方法研究了F不同覆盖水平 的氟化石墨烯的机械特性和电子结构;Leenaerts 等^[9]则对不同构型的全氟化石墨烯的结构稳定性 和电子性质进行了研究,并与不同构型的石墨烧做 了比较;Liu等^[10]对不同F覆盖度的氟化石墨烯的 电子结构和磁性与F的覆盖程度密切相关的结论.

掺杂是用来调节纳米结构电子性质的一种行 之有效的方法,通过离子移植,硼原子可以替代石 墨烯中的碳原子^[11];通过与NH₃电热反应可得到 N替代C原子的掺杂石墨烯^[12].这些N型或P型 材料掺杂的石墨烯氟化后就形成了外来原子替代 C的氟化石墨烯原子片,这些纳米材料可能在纳米 电子学和自旋电子学中具有潜在的应用前景.本文 采用第一性原理方法,系统地研究少量C原子被B, N, Si, P等原子替代后的椅型构型氟化石墨烯的结 构和电子性质.通过对体系的能带结构、电子态密 度以及差分电荷密度的分析,研究了掺杂氟化石墨 烯原子薄片的磁性和电子性质,并讨论磁性与掺杂 原子以及掺杂浓度的关系.

2 模型与计算方法

理想的全氟化石墨烯椅型结构为在石墨烯原 子薄片的上下表面上相间隔的每一个C 原子吸附 一个F原子.本文采用4×4×1 (64个原子组成) 的超原胞 (如图1所示),掺杂的原子 (B, N, Si, P) 位于原胞的中心,替代中心处的C原子,掺杂的浓 度为3.125%.

本文的计算采用了基于自旋极化的密度泛函 理论框架下的投影缀加波方法^[15,16]和VASP(Vienna *ab initio* simulation package)程序包^[17,18], 交换关联势采用广义梯度近似^[19]使用的是 Perdew-Wang 91交换关联函数.平面波截断动能 为500 eV,系统总能量的收敛判据为10⁻⁶ eV.布里

^{*} 福建省教育厅科技项目 (批准号: JK2013054) 资助的课题.

[†]通讯作者. E-mail: wyxygth@126.com

^{© 2014} 中国物理学会 Chinese Physical Society

渊区的积分采用了Monkhorst-Pack方法^[20]产生 的 $5 \times 5 \times 1$ 的 Γ 为中心的特殊k网格点,二维的氟 化石墨烯位于x-y平面内,在z方向上使用了至少 为1.5 nm的真空层来消除相邻两个氟化石墨烯原 子薄片之间的相互作用.优化过程中,各结构中的 所有的原子都进行了充分的弛豫, 使得超原胞内所 有的原子在x, y, z 方向上的Hellmann-Feynman力 均小于0.005 eV/nm^[21], 计算中, C, B, N, P, Si和 F原子的价电子分别采用 2s²2p², 2s²2p¹, 2s²2p³, 3s²3p³, 3s²3p²和2s²2p⁵. 通过对全氟化椅型构型 的氟化石墨烯的计算,对该方法的精确度进行了检 测,得到了全氟化椅型构型的氟化石墨烯的晶格常 数为0.2604 nm, C-C 键长为 0.1580 nm, C-F键 长为 0.1383 nm 以及带隙为 3.069 eV 的直接带隙 半导体的特征等,这些结果与先前的理论研究^[9]和 实验值一致[3].

3 结果与讨论

3.1 掺杂替换后的晶体结构

掺杂是调节纳米结构电子特性的一种行之有 效的方法.采用前面建立的超原胞(4×4×1),分 别对椅型全氟化石墨烯 (CF) 以及分别用 B (N, P, Si) 等原子替换超原胞中心的一个C原子的体系进 行了几何优化,得到了平衡状态下各体系的晶格常 数(平衡体积)、折皱的高度、掺杂原子与F原子之间 的键长、掺杂原子与附近C原子的键长、掺杂原子 周围C原子与F原子的键长,以及各体系相应的替 位形成能(定义为: $E_{\text{form}} = E(\text{CF} : X) - E(\text{CF}),$ 其中 E为体系的总结合能),还计算了体系的磁 化能 (定义为 $\Delta E = E_{sp} - E_{nsp}$, 其中 E_{sp} 和 E_{nsp} 分别为自旋极化和非自旋极化计算体系的总结合 能),结果见表1.掺杂氟化石墨烯原子片的几何 结构如图2所示. 除N替代以外,原子片的折皱高 度和掺杂原子与周围C原子之间的键长都有所增 加;除B替代以外,掺杂原子与F原子之间的键长 都有所增加;而由于掺杂原子的存在,使得周围C 原子与F 原子的键长都略有增加. 从表1中替位 形成能是正值以及形成能定义来看, 氟化石墨烯 替位掺杂都使体系的能量略有升高, 说明替位后 体系总的结合能减少了, 这表明只有吸收能量才 能进行原子的替位. 如表1所示, E_{form} 遵循的秩 序为: E_{form} (CF:B) < E_{form} (CF:Si) < E_{form} (CF:N) < E_{form} (CF:P), 这表明B和Si 原子更 有可能替代C原子掺入氟化石墨烯原子片中; 从磁 化能 ΔE 可知, B和P替代的石墨烯原子片的磁性 没有N替代的石墨烯原子片的磁性稳定.

为了理解这些结构的成键特点,图3给出了 掺杂前后体系的三维差分电荷密度图.差分电荷 密度定义为在固体中的总电荷密度与相同的原 子位置独立存在的原子电荷密度之间的差异,即, $\Delta \rho(\mathbf{r}) = \rho(\mathbf{r}) - \sum_{\mu} \rho_{\text{atom}}(\mathbf{r} - \mathbf{R}_{\mu}),$ 其中 \mathbf{R}_{μ} 为原子



图1 包含一个掺杂原子的氟化石墨烯 (4×4×1) 超原胞



图 2 掺杂氟化石墨烯原子片的几何结构, 菱形为计算采 用的超原胞

表1 折皱的高度 h_X , 掺杂原子与 F 原子的键长 d_{X-F} , 掺杂原子近邻的 C 原子与 F 原子的键长 d_{C-F} , 掺杂原子与近邻 C 原子的键长 d_{X-C} , 形成能 E_{form} , 禁带宽度 E_g , 磁化能 ΔE 以及磁矩, 其中 X = C 对应于原始的氟化石墨烯原子片

X	h_X/nm	$d_{\rm C-F}/{\rm nm}$	$d_{X-\mathrm{F}}/\mathrm{nm}$	d_{X-C}/nm	$E_{\rm form}/{\rm eV}$	$E_{\rm g}/{\rm eV}$	磁化能 $\Delta E/eV$	磁矩/ $\mu_{\rm B}$
С	0.4087	0.1383	0.1383	0.1580	—	3.069	非磁性	0
В	0.0624	0.1388	0.1377	0.1671	2.068	金属性	-0.00083	0.563
Ν	0.0361	0.1386	0.2056	0.1508	3.490	1.207	-0.40105	0.857
Р	0.0845	0.1406	0.1638	0.1829	5.617	金属性	-0.05380	0.529
Si	0.0879	0.1395	0.1586	0.1878	2.907	2.868	非磁性	0



图 3 掺杂前后体系的差分电荷密度三维等高面 图 (a)—(b)等高面间隔为100 e/nm³; (e)等高 面间隔 250 e/nm³

位置,黄色表示电子聚积,浅蓝表示电子失去,红

色、深蓝色表示为截面. 图3(a)为椅型构型的氟 化石墨烯(CF)的三维差分电荷密度等高面图, 图3(b)—(e)分别为B, N, Si和P替代C的氟化石 墨烯(CF:X)三维差分电荷密度等高面图. 图3生 动地展现出与F原子成键的各个原子都具有明显 的离子键性质. 与图3(a)的CF相似,在图3(b), (c)中B—C键、Si—C键电子电荷明显聚积在两原 子之间,形成典型稳定的共价键;而图3(d),(e)中 清晰地显示电子电荷分别向N和C转移,体现为 具有离子性的共价键,N—C键、P—C键的稳定性 较B—C键、Si—C键要差,这与前述形成能分析结 果一致.

4 (b) CF 4 CF : B $\mathbf{2}$ 自旋 自旋 自旋 $\mathbf{2}$ 自旋 向下 向上 向上 向下 E/eVE/eV0 0 $E_{\rm F}$ -2-2-4 $-6_{_{I}}$ -4_{I} 20Γ 20Γ K $\Gamma = 20 \quad 0$ K M-20 0K MMKM $TDOS/eV^{-1}$ $TDOS/eV^{-1}$ 44 6 CF:N $\mathbf{2}$ 自旋向下 2 自旋 向上 E/eVE/eV $E_{\rm F}$ 0 0 $E_{\rm F}$ 自旋 自旋 向下 -2向上 -4-4 $K M \Gamma - 20 0$ 20Γ K M $K M \Gamma - 20 0$ 20Γ $K M \Gamma$ Т $TDOS/eV^{-1}$ $TDOS/eV^{-1}$ CF:Si2 自旋 自旋 向于 向上 E/eV $E_{\rm T}$ 1 20Γ K M $\Gamma - 20$ 0 K MТ

通过自旋极化的计算,图4给出了体系掺杂替

3.2 掺杂替换后晶体磁性和电子性质

图 4 (a) 氟化石墨烯; (b)—(e) 外来原子 M(M = B, N, P, Si) 替代 C 原子的氟化石墨烯的能带和总态密度

 $TDOS/eV^{-1}$

046102 - 3

换前后的能带结构和总的态密度 (TDOS),我们 发现 Si-替代的氟化石墨烯 (CF:Si)为没有磁性 的直接带隙半导体,禁带宽度由 3.069 eV 改变为 2.868 eV;而 N-替代的氟化石墨烯 (CF:N)为有磁 性的直接带隙半导体,体系的总磁矩为 0.857 $\mu_{\rm B}$, 禁带宽度为 1.207 eV; B-和 P-替代的氟化石墨烯 (CF:B和 CF:P)为有磁性的金属,总磁矩分别为 0.563 $\mu_{\rm B}$ 和 0.529 $\mu_{\rm B}$.对于 CF:B,由于B 原子比 C 原子少一个电子,可以看成是在氟化石墨烯中掺 入空穴,费米能级下移到价带以下,比价带最大值 (VBM) 低 0.14 eV; 而对于 CF: P, 由于 P 原子充 当了 n 型掺杂的角色,费米能级上升至导带,比导 带最小值 (CBM)高了 0.24 eV,导致了纳米原子片 的金属性质;对于 CF: N,由于 N 中多出的一个电 子是定域的、非成对的,因此 CF: N 表现为半导体、 并具有磁性.

图5给出了掺杂体系中掺杂原子的分态密度 (PDOS),可以看出费米能级附近态主要为掺杂原 子的p轨道电子,金属性和磁性也主要取决于掺杂 原子的p轨道电子.为了了解纳米磁性产生的机理,



图 6 掺杂体系的三维自旋极化电荷密度,等高面图间隔为 10 e/nm³; (a)—(d)分别为 B, N, P 和 Si 掺杂的氟化石墨烯原子片

图6给出了掺杂体系的三维自旋电荷密度图. 由 图 6 (d) 可知, CF: Si 原子片上无自旋极化电荷, 因 此没有磁性; 由图 6(a), (c) 可知, 自旋极化电荷分 布在较宽的范围,即除了掺杂原子外,其周围的 C原子甚至F原子对磁性的产生也有贡献;而从 图 6 (b) 可以看出, 自旋极化电荷分布主要集中在 N原子的附近,有明显的局域性.进一步,我们计 算了不同浓度的B, N, P替代C的氟化石墨烯的 磁性. 由图7可以看出, 对于不同超原胞 (分别为 $2 \times 2 \times 1$, $3 \times 3 \times 1$, $4 \times 4 \times 1$, $5 \times 5 \times 1$, $6 \times 6 \times 1$), N掺杂的氟化石墨烯 (CF:N) 体系都具有稳定的 磁矩,即总磁矩与掺杂原子N之间的关系是线性关 系, 掺杂浓度越高则材料的磁性越强, 这一新奇的 纳米磁性,可能在纳米电子学中具有潜在的应用价 值. 而 CF: B 和 CF: P 在不同超原胞下没有稳定 的磁矩.



4 结 论

采用自旋极化的第一性原理计算研究了外来 原子替代C掺杂的椅型氟化石墨烯结构及性质.结 果表明:掺杂后的氟化石墨烯结构会发生畸变,晶 格常数以及掺杂原子周围的键长都会发生变化;掺 杂3价或5价原子的氟化石墨烯的电子性质会发生 很大的变化,掺杂B或P原子后的氟化石墨烯原子 薄片由半导体转变为金属,并且具有磁性,磁性与 掺杂比例有关;而掺杂N原子后,原子薄片仍为半 导体,但具有稳定的磁性,这一特性可能在自旋电 子学纳米器件中具有潜在的应用前景;掺杂Si原子 后,虽然半导体的性质不变,但禁带宽度也会发生 变化. 感谢厦门大学朱梓忠教授、吴顺情博士许多有益的 讨论.

参考文献

- Novoselov K S, Geim A K, Morozov S V, Jiang D, Zhang Y, Dubonos S V, Grigorieva I V, Firsov A A 2004 Science 306 666
- [2] Elias D C, Nair R R, Mohiuddin T M G, Morozov S V, Blake P, Halsall M P, Ferrari A C, Boukhvalov D W, Katsnelson M I, Geim A K, Novoselov K S 2009 Science 323 610
- [3] Nair R R, Ren W, Jalil R, Riaz I, Kravets V G, Britnell L, Blake P, Schedin F, Mayorov A S, Yuan S, Katsnelson M I, Cheng H M, Strupinski W, Bulusheva L G, Okotrub A V, Grigorieva I V, Grigorenko A N, Novoselov K S, Geim A K 2010 Small 6 2877
- [4] Wang G C, Yuan J M 2003 Acta Phys. Sin. 52 970 (in Chinese)[王贵春, 袁建民 2003 物理学报 52 970]
- [5] Chen L Z, Wang X C, Wen Y H, Zhu Z Z 2007 Acta Phys. Sin. 56 2920 (in Chinese)[陈鲁倬, 王晓春, 文玉华, 朱梓忠 2007 物理学报 56 2920]
- [6] Gao T H, Lu D M, Wu S Q, Zhu Z Z 2011 Acta Phys. Sin. 60 047502 (in Chinese)[高潭华, 卢道明, 吴顺情, 朱 梓忠 2011 物理学报 60 047502]
- [7] Wang Y L, Ding Y, Shi S Q, Tang W H 2011 Appl. Phys. Lett. 98 163104
- [8] Sahin H, Topsakal M, Ciraci S 2011 Phys. Rev. B 83 115432
- [9] Leenacerts O, Peelaers H, Hernandez-Nieves A D, Partoens B, Peeters F M 2010 Phys. Rev. B 82 195436
- [10] Liu H Y, Hou Z F, Hu C H, Yang Y, Zhu Z Z 2012 J. Phys. Chem. C 116 18193
- [11] Bangert U, Bleloch A, Gass M H, Seepujak A, van den Berg J 2010 Phys. Rev. B 81 245423
- [12] Wang X, Li X, Zhang L, Yoon Y, Weber P K, Wang H, Guo J, Dai H 2009 Science 324 768
- [13] Han M X, Ji Z Y, Shang L W, Chen Y P, Wang H, Liu X, Li D M, Liu M 2011 *Chin. Phys. B* 20 086102
- [14] Lei T M, Liu J J, Zhang Y M, Guo H, Zhang Z Y 2013 Chin. Phys. B 22 117502
- [15] Blöchl P E 1994 *Phys. Rev. B* **50** 17953
- [16] Kresse G, Joubert D 1999 Phys. Rev. B 59 1758
- [17] Kresse G, Furthmüller J 1996 Phys. Rev. B 54 11169
- [18] Kresse G, Furthmüller J 1996 Comput. Mater. Sci. 6 15
- [19] Perdew J P, Chevary J A, Vosko S H, Jackson K A, Pederson M R, Singh D J, Fiolhais C 1992 *Phys. Rev. B* 46 6671
- [20] Monkhorst H J, Pack J D 1976 Phys. Rev. B 13 5188
- [21] Feynman R P 1939 Phys. Rev. 56 340

Magnetic and electronic properties of fluorographene sheet with foreign atom substitutions^{*}

Gao Tan-Hua[†]

(School of Electromechanical Engineering, Wuyi University, Wuyishan 354300, China)
(Received 28 September 2013; revised manuscript received 23 October 2013)

Abstract

The magnetic and electronic properties of fluorographene doped with M (M = B, N, P, Si) atoms are studied by employing the first principles calculation based on the spin-polarized density functional theory. The results show that the fluorographene doped with B (or P) atoms can cause the semiconductor-to-metal transitions and the fluorographene with doped N (or Si) atoms is still the semiconductor; the substitutional B, P, and N atoms induce magnetic moments of adjacent carbon atoms. For Si atoms doped fluorographene sheet, semiconductor properties keep unchanged, but the band gap changes.

Keywords: fluorographen, doping, electronic structure, first-principles calculations

PACS: 61.48.Gh, 75.30.Cr, 71.15.Mb, 71.20.-b

DOI: 10.7498/aps.63.046102

^{*} Project supported by the Science and Technology Program of Education Bureau of Fujian Province, China (Grant No. JK2013054).

[†] Corresponding author. E-mail: wyxygth@126.com