# 密度泛函理论研究 $B_n Ni(n = 6-12)$ 团簇的结构和磁性<sup>\*</sup>

雷雪玲<sup>1</sup>) 祝恒江<sup>1</sup>) 葛桂贤<sup>2</sup>) 王先明<sup>1);</sup> 罗有华<sup>3)</sup>

1)新疆师范大学数理信息学院,乌鲁木齐 830054)
 2)石河子大学师范学院物理系,石河子 832003)
 3)华东理工大学理学院,上海 200237)
 4)河南大学物理与电子学院,开封 475004)
 (2007年12月8日收到 2008年2月22日收到修改稿)

基于第一性原理,用密度泛函理论中的广义梯度近似(generalized gradient approximation ,GGA )方法,在充分考虑 自旋多重度的前提下,优化并得到了  $B_n$ (n = 6—12)和  $B_n$  N(n = 6—12)团簇的平衡构型,按照能量最低原理确定其 基态结构.  $B_n$  团簇的计算结果与已有的理论结果相一致. 当 Ni 原子掺杂在  $B_n$  团簇中,  $B_{12}$  Ni 团簇的基态结构为平 面结构,其余均为三维结构.基态结构的自旋多重度除了 n = 8 以外呈现 2,1 交替的规律.计算团簇基态结构的平 均结合能  $E_b$ , 团簇能量的二阶差分( $\Delta_2 E$ )和能隙(HOMO-LUMO, gap)均表明 n = 8 为  $B_n$  N(n = 6—12)团簇的幻数, 即  $B_8$  Ni 团簇较相邻团簇稳定.计算团簇的磁矩表明  $B_8$  Ni 团簇磁矩最大( $2\mu_B$ ),团簇总磁矩和平均磁矩随团簇尺寸 增大呈现奇偶振荡趋势且磁矩主要由 Ni 原子的 3d 轨道提供.

关键词:B<sub>n</sub>Ni 团簇,基态结构,磁性 PACC: 3640, 3640B, 3520

## 1.引 言

团簇是人类新发现和认识的特殊物质层次,是 介于单个原子与体相物质之间的中间物质层次.团 簇的这种非同寻常的结构往往会导致某些奇妙的特 性,通过广泛地研究,甚至具有工业生产的潜力.硼 是最轻的三价主族元素,有着  $2s^22p^1$ 的价电子层结 构,易于形成  $sp^2$ 杂化.硼又具有非同寻常的物理性 质,如高熔点(2300 K),高沸点(2550 K)及金刚石般 的硬度.由于硼具有以上特殊的电子结构与物理性 质,所以纯硼团簇成为诸多试验与理论研究的对 象<sup>[1-22]</sup>.早在 1988 年,Anderson 等人通过激光溅射 纯硼的同位素,观察  $B_{a}^{+}(n = 1-20)$ 的质谱分布,预 言纯硼团簇是三维结构<sup>[1-4]</sup>.随后,人们对于理论 计算研究硼团簇的结构与稳定性产生了极大兴 趣<sup>[5-21]</sup>.文献[5-21]的研究结果指出硼团簇的平 面或准平面排列比三维结构更稳定,并且平面硼团 簇进一步组成一群奇异的芳香型分子<sup>[22]</sup>.随着纯硼 团簇研究的逐步深入,人们把更多的目光聚集在了 掺杂硼团簇上.近年来掺杂硼团簇已经成为团簇科 学的一个研究热点,目前不管是在实验方面还是理 论方面都得到广泛的研究<sup>[23—34]</sup>.例如 Zhai 等人<sup>[23]</sup> 报道了平面结构 B<sub>7</sub>Au<sub>2</sub>-和 B<sub>7</sub>Au<sub>2</sub> 二元混合团簇的电 子结构与成健特性,他们利用光电子谱和从头算的 方法得到掺杂原子能改变纯硼团簇的许多性质的结 论.实验上已经有人合成了硼氮纳米颗粒<sup>[32,33]</sup>.越 来越多的研究显示出掺杂硼团簇有着许多新奇的特 性,因此研究掺杂硼团簇的结构及性质是必要的,同 时也是有重要意义的.

随着纳米材料的发现和制备高密度存储材料的 发展,人们对磁性材料的研究兴趣逐渐增加.表面 磁性在材料磁性的研究中占有重要地位,但由于表 面效应很难直接测量,研究起来比较困难,而小团簇 具有较大的表面,其磁性由表及里地变化可作为晶 体表面磁性变化的近似模拟,因此研究小团簇的磁

<sup>\*</sup>新疆师范大学优秀青年教师科研启动基金(批准号:XJNU0730)和新疆师范大学优先发展学科基金资助的课题。

<sup>†</sup> 通讯联系人.E-mail :wxj\_wjq@yahoo.com.cn

性就具有实际的意义. 众所周知 ,Fe, ,Co, 和 Ni, 团 簇比相应块体有较高的磁性,因此人们对其磁性给 予了越来越多的关注<sup>[35-37]</sup>对于铁磁性元素 Fe ,Co, Ni掺杂其他团簇之后其磁性的改变也有文献报 道<sup>[38-41]</sup>. 但是,据我们所知,目前对于铁磁性元素 Ni与非金属元素 B 的混合团簇的研究仅有文献 [42 A3 报道. Deshpande 等<sup>[42]</sup>利用密度泛函理论研 究了 Ni<sub>n</sub> B(n = 1 - - 8, 12) 团簇的结构、能量和磁性. 文献 43 研究了  $B_n Ni(n \leq 5)$ 团簇的结构和磁性. 对于铁磁性元素 Ni 掺杂在纯硼团簇中 随着尺寸的 进一步增加 掺杂团簇的基态结构、稳定性、磁性及 其他物理化学性质将怎样进一步演变等一系列新问 题都是非常有趣并值得深入探讨的,因此,本文对 B<sub>n</sub>Ni 团簇体系进行后续研究,在充分考虑自旋多重 度的基础上,对  $B_n$ Ni(n = 6—12)团簇的结构和磁 性进行了系统的理论研究,其结论为对该体系感兴 趣的实验工作者提供理论参考。对于理解 Ni-B 二元 混合团簇的结构及形成规律有一定参考意义,对于 寻找磁性材料及研究更大尺寸的掺杂团簇可提供有 意义的参考价值,为以硼团簇为基元合成具有特殊 功能的新材料提供理论依据。

## 2. 计算方法

全部构型优化和电子性质计算均采用 DMol3 软件包<sup>[44]</sup>中基于密度泛函理论的 GGA 方法. 在 GGA 方案中,选择 Becke<sup>[45]</sup>的交换梯度修正和 Perdew-Wang<sup>[46]</sup>的关联梯度修正,并采用带极化的双数值原 子基组(DNP)进行全电子计算. 几何优化以最大梯度、最大位移和能量是否收敛为判据,最大梯度和最大位移收敛精度均优于 10<sup>-3</sup>a. u. ,能量收敛精度优于 10<sup>-5</sup>a.u.. 所有计算均为自旋非限制.

DMol3 程序包对团簇磁距的计算是根据磁矩的 定义计算的.物质的磁性是由物质内部荷电粒子运 动形成的分子电流产生的,包括电子轨道运动、电子 自旋运动、核自旋运动所产生的磁矩.核磁矩比电子 磁矩小三个数量级,可忽略,因此分子磁矩主要由电 子贡献.对于第一过渡系元素的原子,其磁矩主要 来自于电子的自旋运动,而轨道磁矩对总磁矩几乎 没有贡献,这种效应称为'轨道冻结"或'轨道猝灭效 应",因此只考虑自旋磁矩,也就是自旋向上的电子 数减去自旋向下的电子数.如果体系有一个未配对 电子,其磁矩就是1个玻尔磁子. 为了寻找 B<sub>n</sub> N( n = 6—12)团簇的基态结构,我 们对于确定尺寸的团簇 尽可能多的设计各种构型, 分别在不同的自旋多重度下进行结构优化、能量和 频率等性质的计算.在设计初始构型时,参考纯硼 团簇的几何构型,初始构型中原子间距参考纯硼块 体原子间距.在给定每一个初始构型后,对 Ni 原子 位于不同位置分别进行优化.这样原先的一个初始 构型就变为若干个几何构型,虽然计算工作量迅速 增大,但保证了结果的可靠性.最后选出能量最低 且频率为正的结构为该团簇的基态结构.

为确保所选方法与基组的合理性,首先计算二 聚体  $B_2$ 和 BNi 的性质参数.  $B_2$ 的基态结构是自旋 五重态,其键长 0.1532 nm、频率 1288.0 cm<sup>-1</sup>及平均 结合能 1.81 eV 均与已有的实验值<sup>[47]</sup>接近,与理论 结果<sup>[10,28]</sup>相符. BNi 的基态结构是自旋二重态,其键 长 0.1693 nm、频率 816.2 cm<sup>-1</sup>及平均结合能 2.92 eV 与 Deshpande 等<sup>[42]</sup>报道的结果和 Wu<sup>[48]</sup>报道的结 果均符合很好,这说明我们所选方法和基组是合 适的.

## 3. 结果与讨论

### 3.1. B<sub>n</sub>N( n = 6-12)团簇的生长行为

12 团簇的基态结构及亚稳态结构 如图 1 所示.为 了与纯硼团簇对比,我们用同样的计算方法优化了 B<sub>n</sub>(n=6-12)团簇的几何结构,最低能量结构与已 有的理论计算结果<sup>[9,14,28,49]</sup>相一致。同样展示于图 1 中. 由图 1 可知 ,n = 6 时 ,我们得到两个能量相差 很小( $\Delta E = 0.007 \text{ eV}$ )的 B<sub>6</sub>稳定结构. 一个是具有  $C_{5,x}$ 对称性的五边锥( $6a_0$ ),另一个是具有 $C_{2h}$ 对称性 的平面结构(6b). 后者比前者能量稍高,因此 B。 团簇的最稳定结构是五边锥,这与 Niu 等人<sup>[28]</sup>得到 的结果相一致. 掺入 Ni 原子后 ,B<sub>6</sub>Ni 团簇的基态结 构为自旋单重态且 Ni 原子位于顶点的五边双锥 6a  $(C_{5_{\alpha}})$ ,可以看作是在  $B_{\alpha}$  的最稳定结构上直接添加 一个 Ni 原子而形成, 另三种亚稳态结构分别为 Ni 原子位于边上的六边锥 6b、平面结构 6c 和 Ni 原子 位于顶点的六边锥 6d,能量较基态依次高出 0.056 eV 0.286 eV 和 1.025 eV,其中平面结构 6c 是在 B<sub>5</sub>Ni 团簇<sup>[43]</sup>的基态结构上生长而成. 对于 B<sub>7</sub> 团簇, 最低能量结构是具有  $C_{2}$  对称性的六边锥( $7a_{0}$ ),这

与 Li 等人[14]得到的结果一致. 对于 B, Ni 团簇 ,Ni 原子位于顶点的六边双锥  $7_a(C_{2n})$ 为基态结构 ,自 旋二重态,可以认为是在 B<sub>7</sub>的基态结构上直接添加 一个 Ni 原子而形成,也可以看作是在 6a 结构的五 边环上添加一个 Ni 原子并伴随稍微畸变而形成. 其余的两个亚稳态结构均为平面结构(见图)中 7b,7c),能量较基态依次高 1.275 eV 和 1.790 eV. 对于  $B_a$  团簇 ,最低能量结构是具有  $D_{7h}$ 对称性的平 面七边形且中心有一 B 原子(8a,),这与 Boustani 等 人<sup>[9]</sup>和 Zhai 等人<sup>[49]</sup>得到的结果相一致. 添加 Ni 原 子后 ,B<sub>s</sub>Ni 团簇的基态结构为自旋三重态且 Ni 原子 位于顶点的七边双锥  $B_{a}(C_{7x})$ ,可以看作是在  $B_{7}Ni$ 结构的边上继续添加 B 原子生长而成, 而自旋单重 态且 Ni 原子位于顶点的七边双锥 8b ( $C_{7x}$ ) 却是亚 稳态,能量仅高于基态 0.154 eV,可见基态的寻找极 富有挑战性.结构近似于平面的 8d( C<sub>ss</sub>) 是另一亚 稳态,能量较基态高0.404 eV. 当 n = 9 时,B,的基 态结构是中心有一 B 原子的平面八边形且具有  $D_{2h}$ 对称性( 9a₀ ),这与 Zhai 等人<sup>[49]</sup>得到的结果相一致. 对 B<sub>9</sub>Ni 团簇优化得到的平衡构型见图 1 中 9a ( C, ) 9b( C, )和 9d( C, ),其中 9a 为基态结构 ,9b 可 认为是 Ni 原子取代 B<sub>in</sub>的一个顶点所至. 三种平衡 构型均为自旋二重态 ,9b 和 9c 能量依次比基态高 0.105 eV和0.975eV. 对于 B<sub>10</sub>团簇,最低能量结构 是具有  $C_{2b}$  对称性的两个六边锥吻合而成( $10a_0$ ),这 与 Boustani 等人<sup>[9]</sup>得到的结果相符. 对于 B<sub>10</sub> Ni 团 簇 其最低能量结构是自旋单重态的  $10a(C_{c})$ ,可看 作是 Ni 原子取代 Bu的一个顶点所至. 亚稳态结构 10b 能量高出基态 1.691 eV. 对于 B<sub>11</sub> 团簇 ,最低能 量结构是具有  $C_{x}$  对称性的 11 $a_{0}$  结构 ,由较浅的六 边锥和七边锥套接而成,这与 Boustani 等人<sup>[9]</sup>得到 的结果相符 . 添加 Ni 原子之后( Bu Ni ) ,其最低能量 结构为自旋二重态的  $11_{a}$  ( $C_{c}$ ) 同样可看作是 Ni 原 子取代 B<sub>12</sub>的一个顶点所至. 亚稳态 11b 的能量高 出基态 0.358 eV ,另一结构 11c 的稳定性更差,能量 高出基态 1.575 eV. 对于 n = 12 时  $B_{12}$ 的最稳定结 构是具有 C<sub>32</sub>对称性的 12a<sub>0</sub> 结构 ,由三个六边锥吻 合而成,顶点的三个 B 原子组成等边三角形,周围 被九个 B 原子所环绕 . 特别指出的是 B<sub>12</sub> Ni 团簇的 结构非常引人关注,它的基态结构是具有 C。对称 性的平面结构而非二十面体结构 这与文献 9 叶所

得 B<sub>13</sub>基态结构类似.而 Ni 原子分别位于顶点和中 心的二十面体结构为其亚稳态,如图 12b 和 12c 所 示,能量远远高出基态 4.981 eV 和 13.294 eV,非常 不稳定.二十面体结构可以保证最高配位数,这种 结构在由 13 个原子组成的金属团簇中是常见的,但 B<sub>12</sub>Ni 团簇的基态结构是平面结构而非二十面体结 构,这是因为随着尺寸的增加,掺杂 Ni 原子对纯硼 团簇基态结构的影响逐渐减小.

由以上对  $B_n$  Ni(n = 6—12)团簇生长行为的分 析可知 除了 n = 8 9,  $B_n$  Ni(n = 6—12)团簇的基态 结构可在  $B_n$ (n = 6—12)团簇的基态结构基础上直 接添加 Ni 原子或取代 B 原子而生成.  $B_{12}$  Ni 团簇的 基态结构为平面结构而其余团簇均为三维结构. 团 簇基态结构的自旋多重度除了 n = 8 以外呈现 2,1 交替的规律.

#### 3.2. B<sub>n</sub>N( n = 6-12)基态团簇的相对稳定性

在团簇的研究中,最基础同时也最为重要的是 找出团簇的基态结构及其相对稳定性,即找出幻数 团簇,然后再讨论其电子性质、磁性等各种物理性 质.前面,我们确定了  $B_n$ Ni 团簇的基态结构,为得 到其相对稳定性,我们计算了  $B_n$ N(n = 6—12)基态 团簇的平均结合能( $E_b$ )和能量的二阶差分( $\Delta_2 E$ ). 为了清楚地看出 Ni 原子对  $B_n$  团簇的影响,在充分 考虑自旋多重度的情况下,用同样的方法分别计算 了  $B_{n+1}$ (n = 6—12)基态团簇的平均结合能( $E'_b$ )和 能量的二阶差分( $\Delta'_2 E$ ).

通过分析团簇的平均结合能可以了解团簇间的 相对稳定性,平均结合能 *E*<sub>b</sub>和 *E*'<sub>b</sub>的定义式为

$$E_{b}(n) = \frac{[nE(B) + E(Ni) - E(B_{n}Ni)]}{n+1} (1)$$
$$E'_{b}(n) = \frac{[nE(B) - E(B_{n})]}{n}, (2)$$

其中 E(B)和 E(Ni)分别代表自由 B 原子和自由 Ni 原子的能量  $E(B_n)$ 和  $E(B_nNi)$ 代表最稳定团簇的 总能.图2中给出了团簇  $B_{n+1}$ 和  $Be_nLi$ 的平均结合 能随尺寸的演变.从图中可以看出,总体上结合能 随尺寸增加而单调增大,这表明团簇在生长过程中 不断得到能量.与纯硼团簇相比,镍掺杂团簇的平 均结合能先增大(n=6-9)后减小(n=10-12),说 明选择合适的掺杂比例可以提高纯硼团簇的稳定 性.在结合能的变化趋势中可以看到一些阶梯或峰 值,这表明某些特定尺寸的团簇有相对高的稳定性.



图 1 B<sub>n</sub>N(n = 6—12)团簇的平衡构型、自旋多重度(见括弧内)、对称性及相对能量  $\Delta E$  和 B<sub>n</sub>(n = 6—12)团簇的最低能量 结构(深色代表 Ni 原子, 浅色代表 B 原子)

例如 ,n = 8 处对应阶梯 ,表明  $B_9$  和  $B_8$  Ni 团簇较稳 定 此结果也进一步说明掺杂团簇的稳定性与纯团 簇的稳定性有关。

在团簇物理中,研究基态团簇的相对稳定性最 直观有效的分析方法是计算团簇能量的二阶差分,  $\Delta_2 E$ 和 $\Delta'_2 E$ 分别定义为

$$\Delta_{2} E \begin{bmatrix} B_{n} \operatorname{Ni} \end{bmatrix} = -2 E \begin{bmatrix} B_{n} \operatorname{Ni} \end{bmatrix} + E \begin{bmatrix} B_{n+1} \operatorname{Ni} \end{bmatrix} + E \begin{bmatrix} B_{n-1} \operatorname{Ni} \end{bmatrix}, \quad (3)$$
$$\Delta'_{2} E \begin{bmatrix} B_{n} \end{bmatrix} = -2 E \begin{bmatrix} B_{n} \end{bmatrix} + E \begin{bmatrix} B_{n+1} \end{bmatrix} + E \begin{bmatrix} B_{n-1} \end{bmatrix}, \quad (3)$$

(4)

式中 E 代表团簇体系的总能量.图 3 中给出了团簇

 $B_{n+1}$ 和  $Be_n$ Li 的能量二阶差分随团簇尺寸的变化. 能量二阶差分的值越大,说明团簇的稳定性越高. 从图中不难看出对于  $\Delta'_2 E$ , n = 8和 10 处出现局域 峰值. 然而 Ni 原子掺杂  $B_n$  团簇之后,局域峰值对 应的尺寸明显发生了变化. 对于  $\Delta_2 E$ , n = 8 处出现 局域最大. 这说明相应团簇  $B_9$ ,  $B_{11}$ 和  $B_8Ni$  较其近邻 团簇拥有较高的稳定性,此结论与图 2 中平均结合 能描述的趋势相一致.

为了进一步分析团簇的稳定性,我们计算了 B<sub>n+1</sub>(n=6-12)基态团簇和 B<sub>n</sub>Ni(n=6-12)基态 团簇的最高占据分子轨道(HOMO)与最低未占据分 子轨道(LUMO)的能级之差(gap),具体数值见表 1. 图 4 给出了团簇  $B_{n+1}$ 和  $B_n$  Ni 的 gap 随 n 的变化关 系. 众所周知 gap 的大小在一定程度上代表了团簇 分子参与化学反应的活性,也可以定性的说明团簇 分子的稳定性. 从图 4 可以看出 n = 10 , 掺杂团簇 的能隙与纯硼团簇的能隙近似相等.除了n = 6和 12 掺杂团簇的能隙明显比纯硼团簇的能隙小 说明 选择合适的比例掺杂 Ni 元素,可以增强纯硼团簇的 化学活性.进一步分析得知,n = 8和11时B<sub>n+1</sub>团 簇的 gap 出现局域峰值 ,n = 8 时 B<sub>n</sub>Ni 团簇的 gap 出 现局域极大值,说明基态团簇 B。,B12和 B2Ni 的化学 反应活性较低 此结果也定性说明这些团簇较近邻 团簇稳定.

另外 ,表 1 中同时给出了  $B_n$  Ni( n = 6—12 )团簇 的垂直电离势( VIP )与 Koopmanns 电离势( HOMO 能 级 ). 可以明显看出 ,当 n = 8 时  $B_n$  Ni 团簇的 VIP 和 HOMO 能级分别出现了局域最大与最小 ,说明该团 簇最不易失去电子 ,这从另一个侧面验证了幻数团 簇的稳定性.

总之 结合  $B_{n+1}(n = 6-12)$ 基态团簇与  $B_n$  N( n = 6-12)基态团簇的  $E_b$ ,  $\Delta_2 E$  和 gap 等的分析 ,我 们得到 n = 9 是  $B_n(n = 6-12)$ 团簇的幻数 ,而 n = 8是  $B_n$  N( n = 6-12)团簇的幻数 ,即  $B_9$  与  $B_8$  Ni 团簇 为幻数团簇 ,具有较高的稳定性.

3.3. B<sub>n</sub>N( n = 6—12) 团簇的磁性

对于过渡金属及其掺杂团簇,研究其磁性是有 意义的.对于 B<sub>n</sub> N(n = 6—12)团簇,由表 1 可知,除 了 n = 8 外,磁矩出现交替猝灭现象,这是由于 B 原 子中奇数电子的特点,基态团簇自旋多重度随n的 增大出现 2,1 交替的规律.团簇的磁矩和团簇的对



图 2  $B_{n+1}$ (n = 6—12)和  $B_n$ N(n = 6—12)基态团簇的  $E_b$  随 n的变化关系



图 3  $B_{n+1}$ (n = 6 - 12)和  $B_n N$ (n = 6 - 12)基态团簇的  $\Delta_2 E$  随 n 的变化关系



图 4  $B_{n+1}$ (n = 6 - 12)和  $B_n$ N(n = 6 - 12)基态团簇的 gap 随 n的变化关系

称性有关,对称性越高,磁矩越大<sup>[40]</sup>.由表1可知, B<sub>8</sub>Ni 团簇的对称性 *C*<sub>7</sub>,最高,故 B<sub>8</sub>Ni 团簇磁矩最 大.由表1进一步分析,还可以看出 Ni 原子掺杂后 随着团簇尺寸的增加,总磁矩呈现奇偶振荡现象,平 均磁矩(平均磁矩定义为团簇总磁矩除以原子总数) 也呈奇偶振荡且总体呈减小趋势,这与纯 Ni<sub>n</sub>(n = 5—740 团簇<sup>[50]</sup>的磁矩随尺寸演变呈现震荡特征相 一致

ξ1	$B_n Ni$	n = 6	-12	基态团	簇的	性质	参数
----	----------	-------	-----	-----	----	----	----

n	Sym.	S	总磁矩/ <sub>µB</sub>	平均磁/ $\mu_{ m B}$	HOMO/a.u.	LUMO/a.u.	gap/eV	VIP/eV
6	$C_{5v}$	1	0.000	0.000	200628	123101	2.109	8.187
7	$C_{2v}$	2	1.007	0.126	162928	143089	0.540	7.086
8	$C_{7v}$	3	2.000	0.222	190211	159770	0.828	7.732
9	$C_s$	2	1.001	0.100	179478	154454	0.681	7.382
10	$C_s$	1	0.000	0.000	207286	181757	0.694	7.940
11	$C_s$	2	1.001	0.083	184249	163151	0.574	7.273
12	$C_s$	1	0.001	0.000	221015	201174	0.540	8.149

为了更好地说明  $B_n$  N(n = 6 - 12)团簇的磁性, 图 5 给出了其基态结构的电子自旋密度分布.电子 自旋密度分布是指自旋向上的电荷密度减去自旋向 下的电荷密度.在此特别指出,由于 n = 6,10,12 时 相应团簇的磁矩为 0.000 µ<sub>B</sub>,所以无电子自旋密度 显示. 由图 5 可以明显看出 ,*n* = 7 8 9 ,11 时相应团 簇未配对电子主要分布在 Ni 原子周围 ,说明磁矩主 要来自 Ni 原子.



图 5 B<sub>n</sub>Ni 部分团簇的自旋密度分布

下面以  $B_8$ Ni 团簇为例进一步分析  $B_n$ Ni(n = 6—12)团簇的磁性.由计算结果可知 : $B_8$ Ni 团簇的 总磁矩为  $2\mu_B$ ,平均磁矩为  $0.222\mu_B$ ,Ni 原子磁矩为  $0.888\mu$ B,所以  $B_8$ Ni 团簇的大部分磁矩由 Ni 原子提 供. Ni 原子磁矩 3d 轨道为  $0.768\mu_B$ ,4s 轨道为  $0.012\mu_B$  Ap 轨道为  $0.110\mu_B$ ,故 Ni 原子磁矩主要来 自 3d 轨道.计算结果表明此结论对于 n = 7,9,11 时相应团簇的磁性分析也类似.

图 6 依次给出了 B<sub>8</sub>Ni 团簇的 s<sub>4</sub>p<sub>4</sub>d 轨道自旋 向上与自旋向下的态密度分布.由图 6 可以看出 d 轨道自旋向上的态密度分布与自旋向下的态密度分 布明显不对称,即自旋向上的电子数与自旋向下的 电子数显然差别较大,未配对电子数较多,故 d 轨道 贡献磁矩较大,这与上述论断相一致.计算结果再 次表明此结论对于 n = 7.9,11 时相应团簇也类似.

## 4. 结 论

本文从第一性原理出发,利用密度泛函理论下 的广义梯度近似(GGA)方法,在充分考虑自旋多重 度的前提下得到了  $B_n Ni(n = 6-12)$ 团簇的基态结 构. 经分析得到  $B_8 Ni$  是幻数团簇.  $B_{12} Ni$  团簇基态 结构类似于  $B_{13}$ 的平面基态结构而并非二十面体结 构 这不同于十三个原子构成的金属团簇的基态结 构. 团簇基态结构的自旋多重度除了 n = 8 以外呈 现 2 ,1 交替的规律. 团簇总磁矩和平均磁矩随尺寸 增大呈现奇偶振荡趋势,且磁矩主要由 Ni 原子的 3d 轨道提供.  $B_8 Ni$  团簇磁矩最大( $2\mu_B$ ). 此结论为 对该体系感兴趣的实验工作者提供理论参考.

感谢河南大学物理与电子学院提供计算条件.



图 6 B<sub>8</sub>Ni 团簇 s<sub>i</sub>p<sub>d</sub> 轨道自旋向上与自旋向下的态密度分布

- [1] Hanley L, Whitten J L, Anderson S L 1988 J. Phys. Chem. 92 5803
- [2] Hanley L , Anderson S L 1988 J. Chem. Phys. 89 2848
- [3] Hintz P A, Ruatta S A, Anderson S L 1990 J. Chem. Phys. 92 292
- [4] Hintz P A, Sowa M B, Ruatta S A, Anderson S L 1991 J. Chem. Phys. 94 6446
- [5] Boustani I 1994 Int. J. Quantum Chem. 52 1081
- [6] Boustani I 1995 Chem. Phys. Lett. 233 273
- [7] Boustani I 1995 Chem. Phys. Lett. 240 135
- [8] Boustani I 1997 Surf. Sci. 370 355
- [9] Boustani I 1997 Phys. Rev. B 55 16426
- [10] Yang C L , Zhu Z H , Wang R , Liu X Y 2001 J. Mol. Struct. : THEOCHEM 548 47
- [11] Zhai H J , Wang L S , Alexandrova A N , Boldyrev A I , Zakrzewski V G 2003 J. Phys. Chem. A 107 9319
- [12] Li Q S, Jin H W 2002 J. Phys. Chem. A 106 7042

- [13] Ma J, Li Z H, Fan K N, Zhou M F 2003 Chem. Phys. Lett. 372 708
- [14] Li Q S , Gong L F , Gao Z M 2004 Chem. Phys. Lett. **390** 220
- [ 15 ] Li Q S , Zhao Y , Xu W G , Li N 2004 Int. J. Quantum Chem. 101 219
- [16] Lau K C , Deshpande M , Patt R , Pandey R 2005 Int. J. Quantum Chem. 103 866
- [17] Lau K C , Deshpande M , Pandey R 2005 Int. J. Quantum Chem. 102 656
- [18] Ricca A, Bauschlicher C W 1996 J. Chem. Phys. 208 233
- [19] Wyss M, Riaplov E, Batalov A, Maier J P, Weber T, Meyer W, Rosmus P 2003 J. Chem. Phys. 119 9703
- [20] Cias P, Araki M, Denisov A, Maier J P 2004 J. Chem. Phys. 121 6776
- [21] Linguerri R, Navizet I, Rosmus P, Carter S, Maier J P 2005 J. Chem. Phys. 122 034301
- [ 22 ] Aihara J I , Kanno H , Ishida T 2005 J. Am. Chem. Soc. 127 13324

- [23] Zhai H J , Wang L S , Zubarev D Y , Boldyrev A I 2006 J. Phys. Chem. A 110 1689
- [24] Feng X J , Luo Y H 2007 J. Phys. Chem. A 111 2420
- [25] Ma W J, Wang Y B, Zhang J, Wu H S 2007 Acta Phys. Chem. Sin. 23 169 (in Chinese ] 马文瑾、王艳宾、张 静、武海顺 2007 物理化学学报 23 169]
- [26] Chen Y H , Zhang C R , Ma J 2006 Acta Phys. Sin. 55 171 (in Chinese ] 陈玉红、张才荣、马 军 2006 物理学报 55 171 ]
- [27] Li Q S , Jin Q 2003 J. Phys. Chem. A 107 7869
- [28] Niu J , Rao B K , Jena P 1997 J. Chem. Phys 107 132
- [29] Yan S Y 2006 Acta Phys. Sin. 55 3408 (in Chinese )[ 阎世英 2006 物理学报 55 3408 ]
- [ 30 ] Alexandrova A N , Zhai H J , Wang L S , Boldyrev A I 2004 Inorg . Chem . 43 3552
- [31] La Placa S J, Roland P A, Wynne J J 1992 Chem. Phys. Lett. 190 163
- [32] Chopra N G , Luyken R J , Cherrey K , Crespi V H , Cohen M L , Louie S G , Zettl A 1995 Science 269 966
- [ 33 ] Lee R S , Gavillet J , Chapelle M L , Loiseau A , Cochon J L , Pigache D , Thibault J , Willaime F 2001 Phys. Rev. B 64 121405
- [34] Hayami W 1999 Phys. Rev. B 60 1523
- [35] Lü J, Xu X H, Wu H S 2004 Acta Phys. Sin. 53 1050 (in Chinese)[吕 瑾、许小红、武海顺 2004 物理学报 53 1050]
- [36] Reuse F A , Khanna S N , Bernel S 1995 Phys. Rev. B Condens. Natter 52 11650
- [ 37 ] Jones N O , Beltran M R , Khanna S N 2004 Phys. Rev. B 70 165406
- [38] Yang Z , Yan Y L , Zhao W J , Lei X L , Ge G X , Luo Y H 2007

 Acta Phys. Sin. 56 2590 (in Chinese)[杨 致、闫玉丽、赵文

 杰、雷雪玲、葛桂贤、罗有华 2007 物理学报 56 2590]

- [39] Zhao W J, Yang Z, Yan Y L, Lei X L, Ge G X, Wang Q L, Luo Y H 2007 Acta Phys. Sin. 56 2596(in Chinese)[赵文杰、杨 致、闫玉丽、雷雪玲、葛桂贤、王清林、罗有华 2007 物理学报 56 2596]
- [40] Wang Q L, Ge G X, Zhao W J, Lei X L, Yan Y L, Yang Z, Luo Y H 2007 Acta Phys. Sin. 56 3219 (in Chinese)[王清林、葛桂 贤、赵文杰、雷雪玲、闫玉丽、杨 致、罗有华 2007 物理学报 56 3219]
- [41] Wang J, Han J G 2006 J. Phys. Chem. B 110 7820
- [42] Deshpande M, Kanhere D G, Pandey R 2005 Phys. Rev. A 71 063202
- [43] Lei X L, Wang Q L, Yan Y L, Zhao W J, Yang Z, Luo Y H 2007 Acta Phys. Sin. 56 4484 (in Chinese ] 雷雪玲、王清林、闫玉 丽、赵文杰、杨 致、罗有华 2007 物理学报 56 4484 ]
- [44] Delley B 2000 J. Chem. Phys. 113 7756
   Delley B 1990 J. Chem. Phys. 92 508
- [45] Becke A D 1988 J. Chem. Phys. 88 1053
- $\left[ \begin{array}{c} 46 \end{array} \right] \ \ Perdew \ J \ P \ , Wang \ Y \ 1992 \ \ Phys \ . \ Rev \ . \ B \ 54 \ 13244$
- [47] Lide D R 1998 CRC Handbook of Chemistry and Physics (79th ed) (New York : CRC Press) p51 and p80
- [48] Wu Z J 2005 J. Mol. Struct. : Theochem. 728 167
- [49] Zhai H J , Alexandrova A N , Birch K A , Boldyrev A I , Wang L S 2003 Angew. Chem. Int. Ed. 42 6004
- [50] Apsel S E , Emmert J W , Deng J , Bloomfield L A 1996 Phys. Rev. Lett. 76 1441

Lei Xue-Ling<sup>1</sup>) Zhu Heng-Jiang<sup>1</sup>) Ge Gui-Xian<sup>2</sup>) Wang Xian-Ming<sup>1</sup><sup>†</sup> Luo You-Hua<sup>3,4</sup>)

1) School of Maths-Physics and Information Sciences, Xinjiang Normal University, Urumqi 830054, China)

2 X Department of Physics , Normal College , Shihezi University , Shihezi 832003 , China )

3 Department of Physics, East China University of Science and Technology, Shanghai 200237, China)

4 J School of Physics and Electronics , Henan University , Kaifeng 475004 , China )

(Received 8 December 2007; revised manuscript received 22 February 2008)

#### Abstract

Based on the first-principle, all geometric structures of  $B_n$  and  $B_n$  Ni clusters with n = 6-12 have been optimized by using density functional theory with generalized gradient approximation, the equilibrium geometries for different spin multiplicities and ground-state structures have been determined. The results of  $B_n$  clusters are in good agreement with previous conclusions. When the Ni atom is doped in  $B_n$  clusters, the ground-state structure of the  $B_n$  Ni clusters favor three dimensional, but  $B_{12}$  Ni cluster has the planar structure. The spin multiplicity of ground-state structures, except for n = 8, obey the 2 and 1 alternate rule. The average atomic binding energies ( $E_b$ ), second-order energy differences ( $\Delta_2 E$ ) and the HOMO-LUMO (gap) of ground-state structures have been calculated and discussed. The results indicated that n = 8 is the magic number of  $B_n$  Ni(n = 6-12) clusters, implying that  $B_8$  Ni cluster possess relatively higher stability. Calculated results on the magnetic moment of clusters show the odd-even oscillation tendency along with the size increasing, and the magnetic moment is mainly provided by the 3 d orbital of Ni atom.

**Keywords** :  $B_n$  Ni clusters , ground-state structure , magnetism **PACC** : 3640 , 3640B , 3520

<sup>\*</sup> Project supported by the Xinjiang Normal University Excellent Young Teachers ' Foundation , China ( Grant No. XJNU0730 ) and Xinjiang Normal University Priority Developing Disciplines ' Foundation .

<sup>†</sup> Corresponding author. E-mail : wxj\_ wjq@yahoo.com.cn