物理学报 Acta Physica Sinica



Institute of Physics, CAS

过渡金属硼碳化物 TM_3B_3C 和 $TM_4B_3C_2$ 稳定性和性能的理论计算

胡前库 侯一鸣 吴庆华 秦双红 王李波 周爱国

Theoretical calculations of stabilities and properties of transition metal borocarbides *TM*₃B₃C and *TM*₄B₃C₂ compound Hu Qian-Ku Hou Yi-Ming Wu Qing-Hua Qin Shuang-Hong Wang Li-Bo Zhou Ai-Guo 引用信息 Citation: Acta Physica Sinica, 68, 096201 (2019) DOI: 10.7498/aps.68.20190158 在线阅读 View online: https://doi.org/10.7498/aps.68.20190158 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

氢化二维过渡金属硫化物的稳定性和电子特性:第一性原理研究

Stability and electronic structure of hydrogenated two-dimensional transition metal dichalcogenides: First-principles study 物理学报. 2019, 68(3): 037102 https://doi.org/10.7498/aps.68.20181597

双层h-BN/Graphene结构稳定性及其掺杂特性的第一性原理研究 First-principles study on the structure stability and doping performance of double layer h-BN/Graphene 物理学报. 2016, 65(13): 136101 https://doi.org/10.7498/aps.65.136101

N2H4在NiFe(111)合金表面吸附稳定性和电子结构的第一性原理研究

First-principles study of stability and electronic structure of N2H4 adsorption on NiFe(111) alloy surface 物理学报. 2015, 64(20): 203101 https://doi.org/10.7498/aps.64.203101

Mg-Y-Zn合金三元金属间化合物的电子结构及其相稳定性的第一性原理研究 First-principles study of electronic structures and phase stabilities of ternary intermetallic compounds in the Mg-Y-Zn alloys 物理学报. 2015, 64(18): 187102 https://doi.org/10.7498/aps.64.187102

C, N, O原子在金属V中扩散行为的第一性原理计算

First-principles calculations of the diffusion behaviors of C, N and O atoms in V metal 物理学报. 2015, 64(2): 026602 https://doi.org/10.7498/aps.64.026602

石墨炔衍生物结构稳定性和电子结构的第一性原理研究

First-principle study of structure stability and electronic structures of graphyne derivatives 物理学报. 2017, 66(10): 107102 https://doi.org/10.7498/aps.66.107102

过渡金属硼碳化物 TM_3B_3C 和 $TM_4B_3C_2$ 稳定性和性能的理论计算^{*}

胡前库1)2)† 侯一鸣1) 吴庆华1) 秦双红1) 王李波1) 周爱国1)

(河南理工大学材料科学与工程学院,河南省深地材料科学与技术重点实验室,焦作 454000)
 2)(燕山大学,亚稳材料制备技术与科学国家重点实验室,秦皇岛 066004)

(2019年1月27日收到; 2019年3月5日收到修改稿)

在过渡金属轻元素化合物中,寻找新的硬质或者超硬材料是当前的一个研究热点.目前寻找范围多集中 在过渡金属硼化物、碳化物和氮化物等二元体系,三元相的研究则相对较少.本文以已知 Nb₃B₃C 和 Nb₄B₃C₂结构为模板,采用元素替代法构建了 29 种 *TM*₃B₃C (*TM* 为过渡金属元素)结构和 29 种 *TM*₄B₃C₂结 构,采用基于密度泛函理论的第一性原理计算方法,成功找到了热力学、动力学以及力学都稳定的 Ta₃B₃C 和 Ta₄B₃C₂ 两种新相.结构搜索计算确认了这两相为全局能量最优结构.能带结构和态密度的计算显 示这两相均为导体,导电性主要源于 Ta 原子的 d 电子.这两种新相的硬度大约为 26 GPa,说明 Ta₃B₃C 和 Ta₄B₃C₂属于高硬度材料,但不是超硬材料.

关键词:硬质材料,第一性原理计算,稳定性,硬度 **PACS**: 62.20.Qp, 71.15.Nc, 31.15.A-, 61.50.Ah

DOI: 10.7498/aps.68.20190158

1 引 言

硬质或者超硬材料 (维氏硬度大于 40 GPa) 因其具有高的硬度和强度、良好的抗摩擦磨损能力 以及优异的化学稳定性等特点,在地质勘探、航空 航天、机械加工等领域发挥着重要的作用^[1]. 传统 超硬材料存在于轻元素 B, C, N, O 结合所形成的 强共价键化合物,比如早期发现的金刚石和立方 BN,以及后期预测或实验合成的 *c*-BC₂N, *c*-BC₅, B₆O, C₃N₄ 等^[2–4]. 该体系内除了涌现的这些新型 超硬材料以外,已有的金刚石和立方 BN 的研究最 近又有了很大进展^[5–7]. 燕山大学田永君课题组^[5–7] 以洋葱结构纳米颗粒为前驱物,成功地合成了纳米 孪晶的金刚石和立方 BN,使得两者硬度均有了较 大幅度的提高.上述传统超硬材料优势是具有很高的硬度,但是缺点在于合成条件(温度和压力)往往比较苛刻.

寻找合成条件温和的新型硬质或者超硬材料, 是材料研究领域的一个热点.基于材料硬度测试方 法,可知超硬材料应具有较强的抵抗弹性变形和塑 性变形的能力.过渡金属具有较高的价电子密度从 而具有较高的弹性模量,比如金属锇的体弹模量和 金刚石的相当,具有极强的抗压缩变形能力,但是 其硬度仅有4GPa,远低于金刚石的硬度.这源于 过渡金属单质中,原子间为金属键,缺乏化学键的 方向性,不能有效阻止位错的产生和移动(塑性变 形).如能在过渡金属结构中引入轻质非金属元素 (B, C, N等),则可以在保持高价电子密度的同时, 形成短而强的方向性共价键,从而可以抵抗塑性变

* 国家自然科学基金 (批准号: 51472075, 51772077)、河南省高校科技创新团队 (批准号: 19IRTSTHN027) 和河南省自然科学基金 (批准号: 182300410228, 182300410275) 资助的课题.

© 2019 中国物理学会 Chinese Physical Society

[†] 通信作者. E-mail: hqk@hpu.edu.cn

形,进而提高材料硬度.这正是第二类硬质 (超 硬) 材料——过渡金属轻元素化合物的设计思路^[8].

过渡金属轻元素化合物的研究主要集中于硼 化物、碳化物和氮化物. 过渡金属硼化物体系中, 2005 年 Cumberland 等^[9] 成功合成了硬质材料 OsB₂, 其硬度超过 20 GPa. 2007 年 Chung 等^[10] 采用电弧熔炼的方法成功得到了 ReB₂. 需要特别 指出的是,上述两种过渡金属硼化物都是在常压条 件下就可以获得. 最近 W-B 体系内的稳定化合物 也得到了充分研究和预测^[11,12]. 过渡金属碳化物体 系中,比较常见的化合物有 TiC, ZrC, HfC, VC, NbC, TaC 等. 过渡金属氮化物体系中, 2004 年著 名高压科学家毛河光课题组^[13] 采用高温高压方 法成功合成了 PtN₂. 随后不久过渡金属氮化物 OsN₂ 和 IrN₂ 也被成功合成^[14], 这些过渡金属氮化 物均为极难压缩材料. 关于过渡金属轻元素化合物 的更多信息, 可参阅综述文献 [2, 15, 16].

从以上文献可以看出, 过渡金属轻元素化合物的研究主要集中于二元相, 三元相的研究则相对少见. 鉴于 B, C, N 三种元素在周期表中位置相邻、原子大小相似、核外电子排布相近, 因此过渡金属轻元素三元化合物的存在是完全可能并且合理的. 相对二元相, 三元相成分的复杂性决定了其结构和性能的多样性和可调性. 2001年, Hillebrecht和Gebhardt^[17]以 Nb, B和C作为原料, 以 Al-Cu合金作为助溶剂, 成功得到了 Nb₃B₃C和 Nb₄B₃C₂晶体.考虑到不同过渡金属元素的价电子排布相似、原子大小相近, 因此有理由相信, 具有和 Nb₃B₃C和 Nb₄B₃C₂ (TM = transition metals)化合物应该存在, 这样的稳定化合物期待我们去探索发现.

随着计算理论的不断优化与完善,通过计算预 测稳定相来指导实验合成,取得了很多成功的先 例.结构预测的方法可以大致分为两种:1)以已知 结构为基础,以化学成分相近的元素进行替代的方 式,产生新结构,结构优化之后,获得最低能量的 最优结构.这种方法的优点在于构建结构模型简 单,计算量小.但缺点是依赖于已知结构,有可能 会漏掉能量更低的全局最优结构.2)基于最新发 展的遗传算法^[18]和粒子群优化算法^[19]结合第一 性原理计算来预测结构.该类方法在寻找某种成分 的全局最优结构方面,已经有了很多成功的例子, 发表了多篇高水平论文.但缺点在于计算量很大, 在不确定某种成分是否存在新稳定结构的前提下, 盲目进行结构搜索,很多情况下往往会无功而返.

本文将上述两种结构预测方法结合使用. 这是 因为周期表中相近元素具有相同结构的可能性大 (类质同晶现象),因此首先采用第一种方法,以 Nb₃B₃C和Nb₄B₃C₂结构为基础,用其他过渡金属 原子 TM 替代结构中的 Nb 原子,构建多种成分 的 TM₃B₃C和 TM₄B₃C₂结构模型. 采用基于密度 泛函理论的第一性原理计算方法,通过计算所建结 构的形成焓、声子谱和弹性常数,判断其热力学、 动力学和力学稳定性,初步筛选出稳定的 TM₃B₃C 和 TM₄B₃C₂ 化合物. 对这些初步确定为稳定的化 学组分 TM₃B₃C 和 TM₄B₃C₂,采用第二种结构预 测方法,寻找该组分的全局最优结构,确认第一种 方法找到的稳定结构拥有全局能量最小值.

2 计算方法

本文第一性原理计算采用基于密度泛函理论 的平面波赝势方法,具体计算由 VASP (Vienna *ab-initio* simulation package)软件包^[20]来完成. 交换关联采用广义梯度近似 (GGA)下的 Perdew-Burke-Ernzerhof 泛函进行处理. Nb, Ta, B, C 原 子的 4p⁶4d⁴5s, 5p⁶5d³6s², 2s²2p, 2s²2p²电子作为 价电子处理. 平面波截断能设为 600 eV. 布里渊区 积分采用 Monkhorst-Pack 形式的特殊 K点方法, K点精度设置为 $2\pi \times 0.03$ Å⁻¹. 在结构优化过程 中,未做任何限制,即晶胞参数和原子位置均可被 优化. 优化过程中能量迭代收敛标准为 1 × 10⁻⁵ eV/atom. 弹性常数的计算采用应力应变方法^[21]. 声子谱的计算采用有限位移法,由 VASP 软件和 PHONOPY 软件^[22]结合计算完成.

3 计算结果与讨论

3.1 结构搜索及热力学稳定性

Nb₃B₃C 和 Nb₄B₃C₂ 同属正交晶系, 空间群皆 为 *Cmcm* (No. 63). 表 1 列出了优化之后 Nb₃B₃C 和 Nb₄B₃C₂ 的结构参数. 可以看出计算的晶格参 数比文献中实验值稍大, 这也是 GGA 泛函的一贯 问题, 但误差在 1% 以内, 说明了本文计算方法的 可靠性以及计算结果的可信性.

	表 1	Nb ₃ B ₃ C, Nb ₄ B ₃ C ₂ , Ta ₃ B ₃ C 和 Ta ₄ B ₃ C ₂ 晶体的结构参数
Table 1.	Structural	parameters of the Nb ₃ B ₃ C, Nb ₄ B ₃ C ₂ , Ta ₃ B ₃ C and Ta ₄ B ₃ C ₂ configurations.

模型	晶系和空间群	晶格参数(Å, degree)	原子坐标
Nb ₃ B ₃ C	Orthorhombic Cmcm	$\begin{array}{l} a=3.284, 3.265^{\rm a}, b=\\ 28.877, 28.710^{\rm a}, c=3.144,\\ 3.129^{\rm a}, \alpha=\beta=\gamma=90 \end{array}$	Nb1 (4c) (0, 0.2128, 0.25), Nb2 (4c) (0, 0.3620, 0.25), Nb3 (4c) (0, 0.4532, 0.25), B1 (4c) (0, 0.1120, 0.25), B2 (4c) (0, 0.0155, 0.25), B3 (4c) (0, 0.0790, 0.25), C (4c) (0, 0.2878, 0.25)
$Nb_4B_3C_2$	Orthorhombic Cmcm	$\begin{array}{l} a=3.257, 3.229^{\rm a}, b=\\ 37.874, 37.544^{\rm a}, c=3.153,\\ 3.133^{\rm a}, \alpha=\beta=\gamma=90 \end{array}$	Nb1 (4c) (0, 0.1621, 0.75), Nb2 (4c) (0, 0.2805, 0.75), Nb3 (4c) (0, 0.3946, 0.75), Nb4 (4c) (0, 0.4642, 0.25), B1 (4c) (0, 0.0854, 0.75), B2 (4c) (0, 0.0118, 0.25), B3 (4c) (0, 0.0602, 0.25), C1 (4c) (0, 0.2202, 0.75), C2 (4c) (0, 0.3383, 0.75)
$\mathrm{Ta}_{3}\mathrm{B}_{3}\mathrm{C}$	Orthorhombic Cmcm	$\begin{array}{l} a=3.267, \ b=28.688, \ c=\\ 3.133, \ \alpha=\beta=\gamma=90 \end{array}$	Ta1 (4c) (0, 0.2121, 0.25), Ta2 (4c) (0, 0.3619, 0.25), Ta3 (4c) (0, 0.4531, 0.25), B1 (4c) (0, 0.1130, 0.25), B2 (4c) (0, 0.0155, 0.25), B3 (4c) (0, 0.0791, 0.25), C (4c) (0, 0.2874, 0.25)
$\mathrm{Ta}_4\mathrm{B}_3\mathrm{C}_2$	Orthorhombic Cmcm	$\begin{array}{l} a=3.243,\ b=37.609,\ c=\\ 3.141,\ \alpha=\beta=\gamma=90 \end{array}$	Ta1 (4c) (0, 0.1615, 0.75), Nb2 (4c) (0, 0.2806, 0.75), Nb3 (4c) (0, 0.3945, 0.75), Nb4 (4c) (0, 0.4641, 0.25), B1 (4c) (0, 0.0861, 0.75), B2 (4c) (0, 0.0118, 0.25), B3 (4c) (0, 0.0602, 0.25), C1 (4c) (0, 0.2202, 0.75), C2 (4c) (0, 0.3380, 0.75)

注: °文献[17]中的实验值.

Nb₃B₃C晶体结构如图 1(a) 和图 1(b) 所示. 从图中可以看出,该结构晶胞可以划分为两类区 域:Nb-C区和 Nb-B区.在 Nb-C区中,Nb原子 和C原子形成岩盐矿 NaCl型结构,C原子位于 Nb原子所形成的八面体中心,每个C原子配位数 为6,形成6个 Nb-C键,键长范围在2.142— 2.273 Å之间,与二元化合物 Nb₂C中 Nb-C键长 (2.191—2.218 Å)相当.在 Nb-B区中,Nb原子和 B原子形成AlB₂型结构,B原子位于6个 Nb原 子所形成的三棱柱中心,Nb-B键长范围在 2.394—2.456 Å之间,与二元化合物中 NbB₂中



图 1 (a), (b) $Nb_3B_3C \pi$ (c), (d) $Nb_4B_3C_2$ 的晶体结构 (棕 球, Nb 原子; 蓝球, B 原子; 粉球, C 原子; Nb₆B 三棱柱和 Nb₆C 八面体分别用绿色和褐色表示)

Fig. 1. Crystal structures of the (a), (b) Nb₃B₃C and (c), (d) Nb₄B₃C₂. The light brown, blue and pink spheres represent Nb, B and C atoms, respectively. The Nb₆B trigonal prisms and Nb₆C octahedrons are painted green and dark brown. Nb-B 键长 2.428 Å相当. B 原子的排列类似石墨 中碳原子分布方式,呈蜂窝状,每个 B 原子除了与 三棱柱顶角的 6 个 Nb 原子成键以外,还与相邻的 3 个 B 原子成键,因此 B 原子的配位数为 9.

如图 1(c) 和图 1(d) 所示, Nb₄B₃C₂ 结构中原 子排列方式和 Nb₃B₃C 结构中相似, 基本组成单元 相同, 区别在于 Nb-C 区中八面体层数的不同. 由 于这种结构的相似性, 使得两种结构中键长相近, 从而造成两种结构晶格参数 *a* 和 *c* 数值也相近.

本文选择元素周期表第III, IV, V周期中除 La 系以外的所有过渡金属 (TM = Sc-Zn, Y-Cd, Hf-Hg)作为替代元素,替代 Nb₃B₃C 和 Nb₄ B₃C₂结构中 Nb 原子, 形成 29 种 TM_3B_3C 和 29 种 $TM_4B_3C_2$.首先讨论这 29 种 TM_3B_3C 化合物的热 力学稳定性.对于一个热力学稳定的三元化合物来 说,不能分解成相应单质、二元相以及其他三元相 的任意组合.但是分解产物的组合方式往往有很多 种,计算判断比较繁琐复杂.因此首先通过判断 TM_3B_3C 化合物相对于三种单质材料的稳定性,从 而先排除一部分不稳定的 TM_3B_3C 相. 三种单质 材料生成三元 TM_3B_3C 相的化学反应方程式如下: $3 \times TM + 3 \times$ boron $+ 3 \times$ carbon $\leftrightarrow TM_3B_3C$. (1) 对于该化学反应,可以通过下式来判断化学反应的 方向:

$$\Delta H_{\text{elements}} = (7 \times H_{TM_3B_3C} - 3 \times H_{TM})$$

$$-3 \times H_{\text{boron}} - H_{\text{carbon}})/7,$$
 (2)

式中, $\Delta H_{\text{elements}}$ 是三种单质生成 TM_3B_3C 化合物 的形成焓; $H_{TM_3B_3C}$, H_{TM} , H_{boron} 和 H_{carbon} 分别是 三元 TM_3B_3C 、单质 TM、单质硼以及石墨的焓值

(单位: eV/atom). 如果 $\Delta H_{\text{elements}} > 0$,则意味着化 学反应向左进行, 三元相 TM_3B_3C 是不稳定的,意 味着容易相分离; 否则就说明化学反应可以向右进 行, 三元 TM_3B_3C 相对其三种单质材料来说是稳 定的. 形成焓的计算结果列于表 2 中,相对于单质 而言,有 16 种 TM_3B_3C 相是不稳定的,首先被排 除.剩下的 13 种 TM_3B_3C 相倾向于不分解,集中 于第 IIIB—VIIB 族 (Re 除外) 过渡金属元素. 但 是这 13 种相对单质的稳定相,还可能分解为单 质、二元相以及三元相的任意组合. 因此对每种 TM-B-C 组 分,通过在无 机晶体结构数据库 (ICSD) 和美国材料基因组计划所建的材料数据库 (materials project 网站)^[23] 搜索其相应的各种单质、二元相和三元相,任意组合形成 *TM*₃B₃C 组分.在各种任意组合中,焓值总和最低的那一组称之为 *TM*₃B₃C 相的最稳定竞争组合.采用如下公式计算这 13 种相对单质稳定 *TM*₃B₃C 相的热力 学稳定性:

$$\Delta H_{\rm comp} = H_{TM_3B_3C} - H_{\rm comp},\tag{3}$$

式中, ΔH_{comp} 是最稳定竞争组合生成 TM_3B_3C 化 合物的形成焓, H_{comp} 是最稳定竞争组合的焓值 (单位: eV/atom). 如果 $\Delta H_{comp} > 0$, 则意味着三元 相 TM_3B_3C 是不稳定的, 会分解成最稳定竞争组 合; 否则就说明相对所有可能分解产物, 三元

表 2 不同成分 TM_3B_3C 和 $TM_4B_3C_2$ 的形成焓 (eV/atom) Table 2. Calculated formation enthalpies of different TM_3B_3C and $TM_4B_3C_2$ phases (eV/atom).

			TM_3B_3C		$TM_4B_3C_2$				
Sc.	$\Delta H_{\text{elements}}$	$\Delta H_{\rm comp}$	最稳定竞争组合	$\Delta H_{\text{elements}}$	$\Delta H_{\rm comp}$	最稳定竞争组合			
\mathbf{Sc}	-0.637	0.071	$6\mathrm{ScB}_2 + \mathrm{Sc}_4\mathrm{C}_3 + \mathrm{Sc}_2\mathrm{C} = 4\mathrm{Sc}_3\mathrm{B}_3\mathrm{C}$	-0.520	0.144	$10ScB_2 + 4Sc_4C_3 + Sc_2BC_2 = 7Sc_4B_3C_2$			
Ti	-0.896	0.019	$9\mathrm{Ti}B_2+\mathrm{Ti}C+\mathrm{Ti}_8C_5=6\mathrm{Ti}_3B_3C$	-0.863	0.018	$9\mathrm{Ti}\mathrm{B}_2 + 7\mathrm{Ti}\mathrm{C} + \mathrm{Ti}_8\mathrm{C}_5 = 6\mathrm{Ti}_4\mathrm{B}_3\mathrm{C}_2$			
V	-0.687	0.101	$3\mathrm{VB} + \mathrm{C} = \mathrm{V}_3\mathrm{B}_3\mathrm{C}$	-0.628	0.092	$18VB + 7C + V_6C_5 = 6V_4B_3C_2$			
\mathbf{Cr}	-0.294	0.159	$3CrB + C = Cr_3B_3C$	-0.194	0.178	$9\mathrm{CrB} + 4\mathrm{C} + \mathrm{Cr}_3\mathrm{C}_2 = 3\mathrm{Cr}_4\mathrm{B}_3\mathrm{C}_2$			
Mn	-0.100	0.195	$3MnB + C = Mn_3B_3C$	0.024					
${\rm Fe}$	0.002			0.139					
Co	0.094			0.255					
Ni	0.296			0.456					
$\mathbf{C}\mathbf{u}$	0.738			0.959					
\mathbf{Zn}	0.713			0.929					
Y	-0.385	0.089	$9YB_2 + 5Y_2C + Y_2B_3C_2 = 7Y_3B_3C$	-0.283	0.160	$6YB_2 + 8Y_2C + 3Y_2B_3C_2 = 7Y_4B_3C_2$			
\mathbf{Zr}	-0.851	0.019	$3\mathrm{ZrB}_2+2\mathrm{ZrC}+\mathrm{Zr}=2\mathrm{Zr}_3\mathrm{B}_3\mathrm{C}$	-0.838	0.020	$3\mathrm{ZrB}_2+4\mathrm{ZrC}+\mathrm{Zr}=2\mathrm{Zr}_4\mathrm{B}_3\mathrm{C}_2$			
Nb	-0.698	-0.023	$3\mathrm{NbB} + \mathrm{C} = \mathrm{Nb}_3\mathrm{B}_3\mathrm{C}$	-0.661	-0.002	$\mathrm{C}+6\mathrm{Nb}_3\mathrm{B}_3\mathrm{C}+\mathrm{Nb}_6\mathrm{C}_5=6\mathrm{Nb}_4\mathrm{B}_3\mathrm{C}_2$			
Mo	-0.257	0.175	$3\mathrm{MoB} + \mathrm{C} = \mathrm{Mo}_3\mathrm{B}_3\mathrm{C}$	-0.155	0.202	$3\mathrm{MoB} + \mathrm{C} + \mathrm{MoC} = \mathrm{Mo}_4\mathrm{B}_3\mathrm{C}_2$			
Tc	-0.005	0.326	$12 \mathrm{Tc} \mathrm{B}_2 + 11 \mathrm{C} + 3 \mathrm{Tc}_7 \mathrm{B}_3 = 11 \mathrm{Tc}_3 \mathrm{B}_3 \mathrm{C}$	0.138					
Ru	0.211			-0.369					
$\mathbf{R}\mathbf{h}$	0.230			-0.406					
Pd	0.552			0.744					
Ag	1.027			1.295					
Cd	0.846			1.112					
$_{\rm Hf}$	-0.920	0.016	$3\mathrm{HfB}_2 + 2\mathrm{HfC} + \mathrm{Hf} = 2\mathrm{Hf}_3\mathrm{B}_3\mathrm{C}$	-0.922	0.018	$3\mathrm{HfB}_2 + 4\mathrm{HfC} + \mathrm{Hf} = 2\mathrm{Hf}_4\mathrm{B}_3\mathrm{C}_2$			
Ta	-0.704	0.003	$3\mathrm{Ta}_3\mathrm{B}_4 + \mathrm{C} + 3\mathrm{Ta}\mathrm{C} = 4\mathrm{Ta}_3\mathrm{B}_3\mathrm{C}$	-0.691	-0.010	$3\mathrm{Ta}_3\mathrm{B}_4 + \mathrm{C} + 7\mathrm{Ta}\mathrm{C} = 4\mathrm{Ta}_4\mathrm{B}_3\mathrm{C}_2$			
W	-0.094	0.227	$3WB + C = W_3B_3C$	-0.007	0.273	$3\mathrm{WB} + \mathrm{C} + \mathrm{WC} = \mathrm{W}_4\mathrm{B}_3\mathrm{C}_2$			
Re	0.281			0.425					
Os	0.590			0.755					
Ir	0.604			0.758					
\mathbf{Pt}	0.708			0.855					
Au	1.096			1.310					
Hg	1.186			1.333					

 TM_3B_3C 化合物都能稳定存在. 形成焓 ΔH_{comp} 计 算结果列于表 2 中,每种成分 TM₃B₃C 的最稳定 竞争组合也列于表 2 中. 从表 2 可以看出, 热力学 稳定的 TM_3B_3C 相只有 Nb₃B₃C 一种,这和实验 上已经合成了 Nb₃B₃C 相^[17]的结果是一致的, 也说 明了本文计算结果的准确性和可靠性. 但同时注意 到, Ta₃B₃C相的形成焓 ΔH_{comp} 虽为正值, 但和最 稳定竞争组合的焓差只有 0.003 eV/atom. 密度泛 函理论第一性原理只能计算绝对零度下材料的结 构和性能,因此如果考虑温度因素,形成能完全有 可能变成负值. 采用准谐近似方法 [22,24] 计算了 0-2000 K下 Ta₃B₃C 相及其最稳定竞争组合相的 自由能,如图2所示.当温度超过约250K后, Ta₃B₃C相的自由能开始低于其最稳定竞争组合 相,因此采用现代材料合成方法,Ta₃B₃C相是完 全可以在高温下合成得到.



图 2 不同温度下 Ta₃B₃C, Ta₄B₃C₂相分别和其相应最稳 定竞争组合相的自由能之差

Fig. 2. Energy differences of $\rm Ta_3B_3C$ and $\rm Ta_4B_3C_2$ phases with respect to their most competing phases as a function of temperature.

采用上述类似方法,也计算了 29 种 $TM_4B_3C_2$ 相的形成焓,结果见表 2. 相对于单质,有 18 种 $TM_4B_3C_2$ 相倾向于分解,只有 11 种 $TM_4B_3C_2$ 相 对于单质可以稳定存在,集中于第 IIIB—VIB 族 过渡金属元素.但相对于最稳定竞争组合,只有 Nb₄B₃C₂和 Ta₄B₃C₂是热力学稳定的.图 2显示 Ta₄B₃C₂相在整个高温区间 (0—2000 K)都可以 稳定存在.相对 Ta₃B₃C 相来说, Ta₄B₃C₂相与其 相应最稳定竞争相组合的焓差更大,因此意味着 Ta₄B₃C₂相要比 Ta₃B₃C 相具有更好的稳定性.

通过以上计算,本文成功预测了 Ta₃B₃C 和 Ta₄B₃C₂ 两相可以热力学稳定存在.本文的预测是 基于 Nb₃B₃C 和 Nb₄B₃C₂ 结构进行的,因此所得

的 Ta₃B₃C 和 Ta₄B₃C₂ 两相均为这两种结构. 对 于Ta₃B₃C和Ta₄B₃C₂组分而言,有可能会存在能 量更低的更稳定结构. 基于遗传算法的 USPEX 软 件^[18]和基于粒子群优化算法的 CALYPSO 软 件^[19] 是当前流行的结构预测软件,在结构预测领 域已经有了很多成功的先例. 为了确保结果的可靠 性,采用这两种预测软件搜索全局最稳定结构.采 用 USPEX 和 CALYPSO 建立候选结构,每一代 生成 50个结构,结构优化由 VASP 软件来完成, 如果每一代能量最低结构连续20代保持不变,则 认为结构搜索收敛,找到了全局能量最低结构.两 种软件的计算搜索结果都显示基于 Nb₃B₃C 和 Nb₄B₃C₂的 Ta₃B₃C和 Ta₄B₃C₂结构均为能量最 低结构,从而确定了 Nb_3B_3C 和 $Nb_4B_3C_2$ 型结构 为Ta₃B₃C和Ta₄B₃C₂组分的基态结构.其结构信 息列于表1中,由于Ta-B和Ta-C的键长分别 稍短于 Nb-B 和 Nb-C 的键长, 使得 Ta₃B₃C 和 $Ta_4B_3C_2$ 的晶格参数稍小于相应的 Nb₃B₃C 和 Nb₄B₃C₂的数值.

3.2 动力学和力学稳定性

为了验证 Ta₃B₃C 和 Ta₄B₃C₂ 结构的动力学 稳定性,计算了其声子色散曲线,绘制于图 3 中. 在整个布里渊区范围内均未见任何虚频,这表明这 两个结构在动力学上是稳定的.

力学稳定性是材料存在的另一个必要条件.力 学稳定性意味着晶体在发生形变时,应变能为正 值.力学稳定性可以通过检验弹性常数是否满足特 定的条件来判断^[25].对于 Ta₃B₃C 和 Ta₄B₃C₂ 所 属的正交晶系,稳定结构的 9 个独立弹性常数需满 足如下条件: $C_{11} > 0, C_{44} > 0, C_{55} > 0, C_{66} > 0,$ $C_{11}C_{22} > C_{12}^2, C_{11}C_{22}C_{33} + 2C_{12}C_{13}C_{23} - C_{11}C_{23}^2 - C_{22}C_{13}^2 - C_{33}C_{12}^2 > 0.$ 计算的 Ta₃B₃C 和 Ta₄B₃C₂ 结构弹性常数列于表 3 中,可见都符合上述条件, 因此 Ta₃B₃C 和 Ta₄B₃C₂ 结构都是力学稳定的.

3.3 力学性能

多晶材料的弹性模量可以由单晶体的弹性常数计算得到.体弹模量 B和剪切模量 G可分别由以下公式得到^[26]:

 $B = (1/2) (B_V + B_R), G = (1/2) (G_V + G_R),$ (4) 其中, 下标 V 和 R 分别代表 Voigt 和 Reuss 方法. B_V, B_R, G_V 和 G_R 可由以下公式得到:



图 3 (a) Ta₃B₃C 和 (b) Ta₄B₃C₂ 结构的声子色散曲线 Fig. 3. Phonon dispersion curves of (a) Ta₃B₃C and (b) Ta₄B₃C₂ structures.

表 3 Ta₃B₃C, Ta₄B₃C₂ 结构的弹性常数、体弹模量、剪切模量和维氏硬度 (GPa) Table 3. Calculated elastic constants C_{ij} , bulk modulus B, shear modulus G, Vickers hardness H_V of Ta₃B₃C and Ta₄B₃C₂ configurations (GPa).

结构	弹性常数							力学性能 ^a			硬度			
	C_{11}	C_{22}	C_{33}	C_{44}	C_{55}	C_{66}	C_{12}	C_{13}	C_{23}	В	G	B/G	$H_{\rm Chen}$	$H_{\rm Tian}$
${\rm Ta_3B_3C}$	569.6	514.4	563.5	194.1	180.0	261.8	187.1	147.3	173.9	295.9	200.8	1.47	25.3	25.3
$\mathrm{Ta}_4\mathrm{B}_3\mathrm{C}_2$	581.1	535.3	602.1	197.3	185.1	275.8	200.3	146.0	170.2	305.7	209.0	1.46	26.2	26.2
$\mathrm{Nb_3B_3C}$	544.3	479.8	522.8	181.5	171.9	245.3	170.9	132.9	162.2	275.3	189.7	1.45	24.8	24.7
$\mathrm{Nb}_4\mathrm{B}_3\mathrm{C}_2$	551.5	499.2	548.5	184.0	175.1	257.1	183.2	132.7	157.8	282.9	195.8	1.44	25.5	25.4
TaB_2										302	200	1.51	24.4	24.5
NbB_2										287	195	1.47	24.8	24.8
TaC										324	215	1.51	25.6	25.9
NbC										239	161	1.48	21.6	21.4
SiC										213	187	1.14	33.6	32.2
Al_2O_3										232	147	1.58	18.7	18.7
TiN										259	180	1.44	24.3	24.0

注: ^a二元相力学性能数据来自Materials Project网站.

$$B_{\rm V} = (1/9) \left[C_{11} + C_{22} + C_{33} + 2 \left(C_{12} + C_{13} + C_{23} \right) \right],$$

$$G_{\rm V} = (1/15) \left[C_{11} + C_{22} + C_{33} + 3 \left(C_{44} + C_{55} + C_{66} \right) - \left(C_{12} + C_{13} + C_{23} \right) \right],$$

$$B_{\rm R} = \left[C_{11} \left(C_{22} + C_{33} - 2C_{23} \right) + C_{22} \left(C_{33} - 2C_{13} \right) - 2C_{33}C_{12} + C_{12} \left(2C_{23} - C_{12} \right) + C_{13} \left(2C_{12} - C_{13} \right) \right],$$

$$+ C_{23} \left(2C_{13} - C_{23} \right) \right]^{-1} \times \left[C_{13} \left(C_{12}C_{23} - C_{13}C_{22} \right) + C_{23} \left(C_{12}C_{13} - C_{23}C_{11} \right) + C_{33} \left(C_{11}C_{22} - C_{2}^{2} \right) \right],$$

$$B_{\rm R} = \left[C_{11} \left(C_{22} + C_{33} - 2C_{23} \right) + C_{22} \left(C_{33} - 2C_{13} \right) - 2C_{33}C_{12} + C_{12} \left(2C_{23} - C_{12} \right) + C_{13} \left(2C_{12} - C_{13} \right) \right],$$

$$+ C_{23} \left(2C_{13} - C_{23} \right) \right]^{-1} \times \Delta,$$

$$G_{\rm R} = 15 \left\{ 4 \left[C_{11} \left(C_{22} + C_{33} + C_{23} \right) + C_{22} \left(C_{33} + C_{13} \right) + C_{33}C_{12} - C_{12} \left(C_{23} + C_{12} \right) - C_{13} \left(C_{12} + C_{13} \right) \right],$$

$$- C_{23} \left(C_{13} + C_{23} \right) \right] / \Delta + 3 \left[\left(1/C_{44} \right) + \left(1/C_{55} \right) + \left(1/C_{66} \right) \right] \right\}^{-1},$$
(5)

其中, $\Delta = C_{13}(C_{12}C_{23} - C_{13}C_{22}) + C_{23}(C_{12}C_{13} - C_{23}C_{11}) + C_{33}(C_{11}C_{22} - C_{12}^2)$.

 Ta_3B_3C 和 $Ta_4B_3C_2$ 结构的体弹模量 *B*和剪 切模量 *G*见表 3.为了比较, Nb_3B_3C和 Nb_4B_3C_2 结构的计算数据也一并给出.对同一成分来说, $TM_4B_3C_2$ 结构的 *B*和 *G*值均稍大于 TM_3B_3C 结 构; 对不同成分来说, Ta₃B₃C (Ta₄B₃C₂) 结构的 *B*和 *G*值均稍大于 Nb₃B₃C (Nb₄B₃C₂) 结构, 这源 于 Ta-B-C 中稍短的键长, 这说明新发现的 Ta-B-C 相抵抗弹性变形的能力要强于相应的已知 Nb-B-C 相. 根据 Pugh 经验判据^[27], *B*/*G*的比值可用 来判断一个材料是脆性还是韧性. 若 *B*/*G* > 1.75, 表明材料是韧性的;反之表明材料是脆性的.根据 这个判据可知, Ta₃B₃C, Ta₄B₃C₂结构和已知的超 硬或者硬质材料相同,属于脆性材料.

为了探索 Ta₃B₃C 和 Ta₄B₃C₂ 相作为硬质材 料的可行性, 计算了其硬度. 计算方法采用中国科 学院金属研究所陈星秋公式^[28]和燕山大学田永君 公式^[1]:

$$H_{\rm Chen} = 2\left(k^2 G\right)^{0.585} - 3,\tag{6}$$

$$H_{\rm Tian} = 0.92k^{1.137}G^{0.708},\tag{7}$$

(6) 和 (7) 式中, *H*_{Chen} 和 *H*_{Tian} 是分别根据陈星秋 和田永君硬度公式计算得到的维氏硬度, *k* 为剪切

模量 G和体弹模量 B的比值.

计算的 Ta₃B₃C, Ta₄B₃C₂, Nb₃B₃C, Nb₄B₃C₂ 结构以及一些已知二元相的硬度值列于表 3 中. 两 种硬度计算方法的结果很相近,都显示本文新发现 的 Ta-B-C 三元相硬度约为 26 GPa, 稍高于已知 Nb-B-C 三元相. 26 GPa 的硬度值表明 Ta₃B₃C 和 Ta₄B₃C₂相都不是超硬材料,但也属于高硬度 材料. 其硬度值和相应的二元相 TaB₂, TaC 相近, 高于 Al₂O₃ 和 TiN 材料, 但低于 SiC 材料.

3.4 电学性能

图 4 给出了 Ta₃B₃C 和 Ta₄B₃C₂ 结构的能带



图 4 (a), (c) Ta_3B_3C 和 (b), (d) $Ta_4B_3C_2$ 结构的能带结构和态密度图 Fig. 4. Band structures and density of states of (a), (c) Ta_3B_3C and (b), (d) $Ta_4B_3C_2$ structures.

096201-7

结构和态密度 (DOS) 图. 能带结构图中, 费米面横 穿过能带,导带和价带互相交叠,这说明两相均为 导体.从 DOS 图可以看出,费米面上的电子态主 要是 Ta 原子的 d 电子, 因此其导电性主要源于 Ta原子的d电子.由于这两相具有类似的结构, 因此其态密度图很相似.其价带部分可以看成由 9个电子态峰组成,除了峰2和峰3为Ta原子和 B原子的电子贡献以外,其他7个电子态峰均含有 三种原子的电子.对 B 原子和 C 原子来说,从-14 eV 到-10 eV 的峰 1, 主要来源于 2s 轨道上的电子, 而 -10 eV 到费米能级的能带区域则主要来源于 2p 电子. 从-10 eV 到费米能级的能带区域看, Ta 原子的 d 电子与 B 原子的 p 电子, 以及 Ta 原 子的 d 电子与 C 原子的 p 电子之间均发生了较强 的杂化,这说明 Ta 和 B 以及 Ta 和 C 之间是很强 的共价结合.

4 结 论

本文基于密度泛函理论第一性原理计算方法, 以 Nb₃B₃C 和 Nb₄B₃C₂结构为模板,采用元素替 代法和结构搜索法相结合,成功预测了两种稳定 的 Ta₃B₃C 和 Ta₄B₃C₂新相.其中 Ta₃B₃C 结构虽 不是绝对零度下的基态稳定相,但高温下可以稳定 存在.Ta₃B₃C 和 Ta₄B₃C₂新相的维氏硬度大约为 26 GPa,表明这两相虽没有达到超硬材料的标准, 但也属于高硬度材料.这两相还是导电的脆性材 料.另外其他诸如光学、热学等性能期待后续的挖 掘和研究.相对二元相,三元相具有更大范围的成 分以及性能可调性,因此我们期待 Ta₃B₃C 和 Ta₄B₃C₂ 相是新型可调多功能硬质材料.同时本文 的研究思路和计算方法,后续可以扩展到更多已知 材料体系,从而可以预测甚至合成更多的稳定新相.

参考文献

[1] Tian Y J, Xu B, Zhao Z S 2012 Int. J. Refract. Met. Hard

Mat. 33 93

- [2] Bao K, Ma S L, Xu C H, Cui T 2017 Acta Phys. Sin. 66 036104 (in Chinese) [包括, 马帅领, 徐春红, 崔田 2017 物理学报 66 036104]
- [3] Zhou X F, Sun J, Fan Y X, Chen J, Wang H T, Guo X J, He J L, Tian Y J 2007 *Phys. Rev. B* 76 100101
- [4] Dong H F, Oganov A R, Wang Q G, Wang S N, Wang Z H, Zhang J, Esfahani M M D, Zhou X F, Wu F G, Zhu Q 2016 *Sci. Rep.* 6 31288
- [5] Tian Y J, Xu B, Yu D L, Ma Y M, Wang Y B, Jiang Y B, Hu W T, Tang C C, Gao Y F, Luo K, Zhao Z S, Wang L M, Wen B, He J L, Liu Z Y 2013 *Nature* 493 385
- [6] Huang Q, Yu D L, Xu B, Hu W T, Ma Y M, Wang Y B, Zhao Z S, Wen B, He J L, Liu Z Y, Tian Y J 2014 Nature 510 250
- [7] Xu B, Tian Y J 2017 Acta Phys. Sin. 66 036201 (in Chinese)
 [徐波, 田永君 2017 物理学报 66 036201]
- [8] Kaner R B, Gilman J J, Tolbert S H 2005 Science 308 1268
- [9] Cumberland R W, Weinberger M B, Gilman J J, Clark S M, Tolbert S H, Kaner R B 2005 J. Am. Chem. Soc. 127 7264
- [10] Chung H Y, Weinberger M B, Levine J B, Kavner A, Yang J M, Tolbert S H, Kaner R B 2007 *Science* **316** 436
- [11] Li Q, Zhou D, Zheng W T, Ma Y M, Chen C F 2013 Phys. Rev. Lett. 110 136403
- [12] Zhao C M, Duan Y F, Gao J, Liu W J, Dong H M, Dong H
 F, Zhang D K, Oganov A R 2018 Phys. Chem. Chem. Phys. 20 24665
- [13] Gregoryanz E, Sanloup C, Somayazulu M, Badro J, Fiquet G, Mao H K, Hemley R J 2004 Nat. Mater. 3 294
- Young A F, Sanloup C, Gregoryanz E, Scandolo S, Hemley R J, Mao H K 2006 *Phys. Rev. Lett.* 96 155501
- [15] Ivanovskii A L 2012 Prog. Mater. Sci. 57 184
- [16] Tao Q, Ma S L, Cui T, Zhu P W 2017 Acta Phys. Sin. 66 036103 (in Chinese) [陶强, 马帅领, 崔田, 朱品文 2017 物理学 报 66 036103]
- [17] Hillebrecht H, Gebhardt K 2001 Angewandte Chemie (Int. Ed. in English) 40 1445
- [18] Oganov A R, Glass C W 2006 J. Chem. Phys. 124 244704
- [19] Wang Y C, Lü J A, Zhu L, Ma Y M 2010 Phys. Rev. B 82 094116
- [20] Kresse G, Furthmüller J 1996 Phys. Rev. B 54 11169
- [21] Le Page Y, Saxe P 2002 Phys. Rev. B 65 104104
- [22] Togo A, Tanaka I 2015 Scr. Mater. 108 1
- [23] Jain A, Ong S P, Hautier G, Chen W, Richards W D, Dacek S, Cholia S, Gunter D, Skinner D, Ceder G, Persson K A 2013 APL Mater. 1 011002
- [24] Togo A, Chaput L, Tanaka I, Hug G 2010 Phys. Rev. B 81 174301
- [25] Mouhat F, Coudert F X 2014 Phys. Rev. B $\mathbf{90}$ 224104
- [26] Wu Z J, Zhao E J, Xiang H P, Hao X F, Liu X J, Meng J 2007 Phys. Rev. B 76 054115
- [27] Pugh S F 1954 Philos. Mag. 45 823
- [28] Chen X Q, Niu H Y, Li D Z, Li Y Y 2011 Intermetallics 19 1275

Theoretical calculations of stabilities and properties of transition metal borocarbides TM_3B_3C and $TM_4B_3C_2$ compound^{*}

Hu Qian-Ku ^{1)2)†} Hou Yi-Ming ¹⁾ Wu Qing-Hua ¹⁾ Qin Shuang-Hong ¹⁾ Wang Li-Bo ¹⁾ Zhou Ai-Guo ¹⁾

1) (School of Materials Science and Engineering, Henan Key Laboratory of Materials on Deep-Earth Science and Technology,

Henan Polytechnic University, Jiaozuo 454000, China)

2) (State Key Laboratory of Metastable Materials Science and Technology, Yanshan University, Qinhuangdao 066004, China)
 (Received 27 January 2019; revised manuscript received 5 March 2019)

Abstract

To search new hard or superhard materials in transition-metal light-element compounds is a current research focus. Most of the past researches focused on binary phases such as transition metal borides, carbides and nitrides, while the researches on ternary phases were relatively rare. The single crystals Nb_3B_3C and $Nb_4B_3C_2$ were synthesized recently by using Al-Cu alloys as auxiliary metals and their structures were determined by Hillebrechtand Gebhardt. In the present paper, 29 TM_3B_3C and 29 $TM_4B_3C_2$ configurations are constructed by TM atoms (TM = Sc to Zn, Y to Cd, Hf to Hg) replacing Nb atoms in the known Nb₃B₃C and $Nb_4B_3C_2$ configuration. By calculating the formation energy from first-principles density functional theories, only 13 TM_3B_3C and 11 $TM_4B_3C_2$ phases are stable compared with the three elemental substances of TM, boron and carbon. However compared with the most competing phases, only Ta₃B₃C, Nb₃B₃C and Nb₄B₃C₂ phases are stable thermodynamically. The metastable $Ta_4B_3C_2$ phase at 0 K becomes stable when temperature is higher than 250 K. Thus two new phases of Ta_3B_3C and $Ta_4B_3C_2$ are uncovered to be stable thermodynamically. Global structure searches conducted by the popular USPEX and CALYPSO softwares prove the Ta₃B₃C and $Ta_4B_3C_2$ phases to be the most favorable energetically. By calculating the phonon dispersion curves of the Ta_3B_3C and $Ta_4B_3C_2$ phase, no imaginary phonon frequencies are observed in the whole Brillouin zone, which demonstrates the dynamical stability of the Ta_3B_3C and $Ta_4B_3C_2$ phase. The calculated elastic constant of the Ta_3B_3C and $Ta_4B_3C_2$ phases satisfy the criteria of mechanical stability, showing that the Ta_3B_3C and $Ta_4B_3C_2$ phase are stable mechanically. The calculations of band structure and density of state show that the Ta₃B₃C and $Ta_4B_3C_2$ phases are both conducting, which mainly arises from the d electrons of Ta atoms. The calculated bulk modulus and shear modulus of the Ta_3B_3C and $Ta_4B_3C_2$ phases show their brittle nature. The hardness of Ta_3B_3C and $Ta_4B_3C_2$ phase are nearly the same and calculated to be about 26 GPa by Chen's and Tian's models, which illuminates that the two phases are hard but not superhard.

Keywords: hard materials, first-principles calculations, stability, hardness

PACS: 62.20.Qp, 71.15.Nc, 31.15.A-, 61.50.Ah

DOI: 10.7498/aps.68.20190158

^{*} Project supported by the National Natural Science Foundation of China (Grant Nos. 51472075, 51772077), the Program for Innovative Research Team (in Science and Technology) in the University of Henan Province, China (Grant No. 19IRTSTHN027), and the Natural Science Foundation of Henan Province, China (Grant Nos. 182300410228, 182300410275).

[†] Corresponding author. E-mail: hqk@hpu.edu.cn