Li₂ NH 晶体结构建模和电子结构的第一性原理研究*

于大龙¹⁾²⁾ 陈玉红^{1)2)†} 曹一杰²⁾ 张材荣¹⁾²⁾

1)(兰州理工大学,甘肃省有色金属新材料省部共建国家重点实验室,兰州 730050)

2) (兰州理工大学理学院,兰州 730050)

(2008年12月23日收到;2009年6月28日收到修改稿)

基于密度泛函理论的赝势 – 平面波方法,采用三种模型分别研究 Li,N 原子对 N—H 键方位的影响以及 N—H 键间的相互影响,得到了 Li₂NH 的晶体结构和 H 原子的占位位置. 计算结果表明:Li₂NH 晶体为层状结构,空间群 为 P4₂,晶胞中 4 个 N—H 键分为两层,层内 N—H 键为反平行排列,层间 N—H 键为垂直排列.态密度和电子局域 函数(ELF)分析表明,N—H 键呈明显的共价键特性,Li 和 N—H 键呈明显的离子键相互作用. 可逆储氢反应 Li₂NH + H₂/ LiNH, + LiH 在温度 0 K 时的反应焓为69.6 kJ/mol H, 与实验结果 66 kJ/mol H, 符合得较好.

关键词: 第一性原理, 晶体结构, 电子结构, Li₂NH PACC: 6185, 7115H, 7115M

1. 引 言

近几年,一种新型金属络合物储氢材料 Li₃N 由 于具有较高的储氢密度(10.4 wt.%)引起了人们的 广泛关注.根据 Chen 等^[1]的报道,氢气在 Li₃N 中的 可逆存储通过两步反应完成,即

 $Li_3N + 2H_2 \Leftrightarrow Li_2NH + LiH + H_2$

 $\Leftrightarrow \text{LiNH}_2 + 2\text{LiH}.$ (1)

第二步反应的储氢密度为6.5 wt.%,其逆反应在 150 ℃时开始释放氢气,明显低于单独的LiNH₂ (200 ℃)和单独的LiH(550 ℃)的起始放氢温度. 上述反应中,LiH 和LiNH₂的晶体结构已经确 定^[2-4],而Li₂NH的晶体结构目前还存在争议,主要 是由于目前实验手段的限制,H原子的位置无法准 确确定.Ohoyama 等^[5]通过中子衍射实验得出 Li₂NH 晶体的空间群为 $Fm \overline{43}m$,单胞中4个H原子 随机占据 N原子周围的16e位置.Noritake 等^[6]利 用同步加速器 X射线衍射方法得出其空间群为Fm $\overline{3}m$,单胞中4个H原子随机占据 N原子周围的48 h 位置.Balogh 等^[7]利用加氘的 X 射线衍射方法得到 的是H原子全占据的Ima2空间群结构.Li₂NH 的 晶体结构和H原子占位情况的理论研究主要通过 第一性原理进行计算. Mueller 等^[8]建立了一个基于 N—H 键方位的能量泛函,得出相邻的 N—H 键趋 于反平行,空间群为 *Pnma*. Zhang 等^[9]通过求解 H 原子核在 Li₂NH 晶格的 Li⁺和 N⁻离子势场中的薛 定谔方程,得出 Li 和 N 固定在晶体的反萤石结构 中,而 H 原子核的波函数在 $\langle 100 \rangle$ 晶向族上密度 最大.

Li₂NH 晶体结构对于理解其储氢机理,研究储 氢反应动力学等具有重要意义.本文采用基于密度 泛函(DFT)^[10]的 CASTEP 程序模块^[11],对 Li₂NH 晶体进行结构建模,研究确定其 H 原子的位置、晶 体结构和电子结构,并对(1)式第二步可逆反应进 行了反应焓分析.由于使用分立的模型来研究晶格 中各原子的相互作用,得到了与实验更为接近的 结果.

2. 模型与计算方法

本文设计了三种初始模型 Model Ⅰ, Model Ⅱ 和 Model Ⅲ,分别如图 1(a),图 2 和图 3 所示. 三者 具有相同的晶格常数和 Li 原子分布, N 原子处于由 最近邻的 8 个 Li 原子构成的正六面体体心位置. Model Ⅰ 仅包含 1 个 N 原子和 1 个 H 原子,目的是 研究 Li 原子对 N—H 键方位的影响. 由于利用

^{*}国家自然科学基金(批准号:10547007)和兰州理工大学优秀青年教师培养计划(批准号:Q200317)资助的课题.

[†] 通讯联系人. E-mail: chenyh@ lut. cn

CASTEP 计算时,只能获得局域的能量极小值,因此 在 N 原子周围的球形区域上,选择第一象限按图 1 (b) 所示的 16 个 H 原子的位置分别进行计算. Model II 分别包含 2,3 和 4 个 N—H 键,如图 2 (a),(b)和(c)所示,研究 N—H 键间的相互作用. Model III 为完整的 Li₂NH 晶胞(如图 3 所示),等价 于 $F \overline{43}m^{[5]}$ 和 $Fm \overline{3}m^{[6]}$ 空间群下 Li 原子和 N 原子 的分布,晶格常数采用文献[6]中的实验值(a = b = c = 5.074 Å). 计算过程中,Model I 和 Model II 固定 了晶格常数和 N,Li 原子的坐标,仅允许 H 原子在 N 原子周围弛豫. Model III 允许所有原子弛豫,在 P1 对称性下进行结构优化.





图 1 (a) Model I(b) H 原子围绕 N 原子的准均匀分布示意 图(图中黑色球代表 N 原子,灰色大球代表 H 原子,灰色小球代 表 Li 原子,以下各图采用同样设置)



图 2 Model Ⅱ (a)2 个 N—H 键;(b)3 个 N—H 键;(c)4 个 N—H 键

优化过程采用广义梯度近似(GGA)下的 PW91 交换相关泛函,选择超软赝势描述离子实与价电子 间相互作用.平面波截止能取 380 eV,总能量和电 荷密度的计算采用 Monkhorst-Pack 方案对布里渊区 进行积分,选择 K 网格点为9×9×9.总体能量收敛





图 3 Model Ⅲ 完整 Li₂NH 晶胞

标准设为 5×10^{-6} eV/atom, 自洽收敛精度设为 5×10^{-7} eV/atom, 原子间相互作用力收敛标准为0.01/Å, 原子的最大位移收敛标准为0.0005Å, 晶体内应力收敛标准为0.02 GPa. LiNH₂, LiH和H₂总能计算时采用了相同的设置. H₂ 气体分子的能量计算采用了 a = 10Å 的简单立方模型, 同时对氢分子的内坐标进行了优化. Li₂NH 晶体零点能的计算使用线性响应理论和 LDA 近似, 采用模守恒赝势.

3. 结果与讨论

3.1. 晶体结构

根据晶格的周期性排列, Model I 中 N—H 键 方位会受到相邻晶胞中 N—H 键的影响, 但考虑到 N—H 键间相距较远, 相互作用会远小于周围的 Li 原子, 故 Model I 的设计是合理的. 计算结果表明, H 原子弛豫到图 1(b)中的 1,4 或 16 点, 这三点在 周期性晶格中是一个等价位置, 均平行于{100}晶 面族.

Model Ⅱ用于研究 N—H 键间相互作用对 H 原 子位置的影响. 基于 Model Ⅰ的计算结果中 N—H 键平行于 {100} 晶面族,两个 N—H 键共组成相互 平行、反平行和相互垂直三种结构,3 个 N—H 键共 组成 8种结构,4 个 N—H 键共组成 10 种结构.将上 述 21 种结构作为初始结构,所有结构优化后 N—H 键方位均未发生变化,由此也验证了 Model Ⅰ设计 的合理性.

Model Ⅲ为完整的 Li₂NH 晶胞,其包含的 4 个

N—H 键的排列方式与 Model Ⅱ 情况相同,共组成 10种结构.但优化过程中允许所有原子弛豫,并去 掉固定晶格常数的限制.10种初始结构优化后的总 能量如表1所示.M。和Mu初始结构优化后均有一 个 N-H 键方位发生近 90°的偏转,形成 4 组 N-H 键相互垂直,另两组 N-H 键中一组平行一组反平 行(M_{o})或两组反平行(M_{10})的排列方式. M_{7} 结构在 优化后 N-H 键方位与优化前基本未发生变化.根 据文献[5,6]的实验结论,即Li和N原子构成反萤 石结构,N原子位于由近邻的8个Li原子组成的正 六面体体心位置. 尽管 M7, M, 和 M10结构优化后获 得了较低的能量,但Li原子均发生较大程度的弛 豫,破坏了 Li 和 N 原子的反萤石结构,与实验结论 不符,因此 M_7, M_0 和 M_{10} 不做为Li,NH 晶体的可选 结构. M。结构优化后的能量在其余结构中最低, N 原子基本未发生驰豫,Li原子仅发生较小范围的驰 豫, N-H 键方位发生9.053°-9.056°的偏转, 基本 维持相互垂直和反平行关系.因此,选择优化后的 M。结构为Li,NH晶体最佳结构,晶体结构如图4 所示.



图 4 P42空间群下的 Li2NH 晶体

优化后的 M_8 结构中, N—H 键键长为1.036 Å, 与 Magyari-Köpe 等^[12]使用 VASP 软件包, 采用投影 扩增平波 (PAW) 赝势得到 N—H 键键长相同; 与 Tsumuraya 等^[13] 采用全势线性缀加平面波 (FLAPW)方法计算的结果1.040 Å 也十分接近. Li, H 原子间距介于1.689—2.931 Å, 与其他含 Li, H 化 合物的 Li 和 H 原子间距离比较(如 LiH:2.04 Å^[2], LiNH₂:2.05—2.72 Å ^[3], LiBH₄:1.98—2.38 Å^[14], LiAlD₄:1.83—1.98 Å^[15]), Li—H 键键长比较合理.

59 卷

总之,计算结果表明,Li,NH 晶体为层状结构,空间 群为 P4,, 层间 N-H 键相互垂直, 层内 N-H 键相 互反平行,晶格常数为 a = b = 4.832 Å, c = 5.262 Å. 与文献 [12] 计算的晶格常数 a = 7.733 Å, b = 3.6Å, c = 4.872 Å相比, 本文结果更接近 Li, NH 晶体的 晶格常数实验值(a = b = c)5.0769Å^[5],5.074 Å^[6]. 文献[5,6]分别通过中子衍射和同步辐射实验 得到 Li₂NH 晶体属立方晶系,两个实验结果都能够 比较准确的判定 Li 和 N 原子的位置, 而对 H 原子 位置的判定效果不明显,因此他们给出的 H 原子分 别随机占据 1/4 的 $16e(F\overline{43}m)$ 位置和 1/12 的 48 h (Fm 3m)位置.本文计算获得的 P4, 空间群中 Li 和 N 原子的分布与前面两个实验是一致的,只是沿晶 胞的[111]方向平移了1/4的距离;同时,H原子 不再是随机占位,而是给出了明确的位置.晶体中 原子占位情况如表2所示.

表1 Model Ⅲ的10种初始结构及其优化结果

结构	N—H 键相互	N—H 键相互	N—H 键相互	优化后
疴钩	垂直数量	反平行数量	平行数量	总能/eV
M_1	0	0	6	-2683.857
M_{2}	0	3	3	-2683.821
M_3	0	4	2	-2683.773
M_4	3	0	3	-2683.840
M_5	3	2	1	-2683.849
M_{6}	4	0	2	- 2683.961
M_7	4	1	1	-2684.467
M_8	4	2	0	-2683.984
M_9	5	0	1	-2684.494
M_{10}	5	1	0	-2684.512

表 2	$P4_2$	空间群门	F	${\rm Li}_2{ m NH}$	各	原子	的	占位	
-----	--------	------	---	---------------------	---	----	---	----	--

元素	Wyckoff Positions	X	Y	Ζ
Li	2a	0	0	0
Li	2 b	0.5	0.5	0
Li	2 c	0	0.5	0
Li	2 c	0	0.5	0.5
Ν	4 d	0.25	0.25	0.25
Н	4 d	0.5377	0.2498	0.7781

3.2. 态密度分析

图 5 给出了 P4, 空间群下 Li, NH 晶体的总态密 度和 N,H 和 Li 的分波态密度. 以 Li,NH 总态密度 为基准,可将从左至右的峰依次叫做第1,2,3,4价 带和导带.可以看出,第1价带由Li的1s电子构 成,第2,3,4价带中Li的2s电子贡献很小,且2s电 子杂化到2p轨道.第2价带由N的1s和H的1s电 子构成.N的2s,2p和H的1s电子构成第3价带. 第4价带主要由 N 的 2p 电子构成.导带主要由 N 的 2p 和 Li 的杂化到 2p 轨道的 2s 电子构成.进一 步分析表明,Li的2s电子大部分位于导带,故Li原 子的2s轨道上基本无电子填充,说明层状结构的 Li,NH 晶体中 Li 基本以 Li⁺离子形式存在,与我们 利用团簇模型得到的 Li₂N 成键性质相符^[16].



图 5 P42 空间群下 Li2NH 的总态密度和分波态密度

3.3. 电子局域函数分析

图 6 对 P4, 空间群的 Li, NH 晶体进行了电子局 域函数(ELF)分析.通过观察原子与原子之间空隙 处的 ELF 值,可以定性地判断成键特性^[17]. ELF 的 值域为0-1,当ELF=1时,电子高度局域化,表现 为最强的共价键:ELF = 0.5 时为金属键:0≤ELF < 0.5 时为少电子区,显示为较强的离子键.图6中的



半透明等值面的 ELF 值为 0.6, 证明 N—H 键表现 为明显的共价键特征. 从(100),(010)和(001)面的 投影电子密度分析, Li 和 N—H 键之间为少电子区 域,表现为较强的离子键相互作用. 文献[6]的最大 熵(MEM)分析结果表明 N—H 键周围电子分布基 本为球形; Herbst 等^[18]采用 VASP 软件包、PAW 赝 势的态密度分析得出 Li 原子与 N—H 键表现为离 子相互作用,本文结果与二者符合得很好.

3.4. 反应焓分析

本文利用 P4₂ 空间群 Li₂NH 晶体结构对(1)式 第二步可逆储氢反应的反应焓进行了计算.反应焓 定义^[19]为

$$\Delta H_{\rm R} = E({\rm LiNH}_2) + E({\rm LiH})$$

 $-E(Li_{2}NH) - E(H_{2}).$ (2)

通过 Li₂NH, LiNH₂, LiH 和 H₂ 总能的计算, 得出不 包含零点能的反应焓为 89 kJ/mol H₂. 通过热力学 分析, 得到 Li₂NH 的零点能为 48. 31 kJ/mol f. u., 与 文献的计算结果 47.16 kJ/mol f. u.^[12],46.7 kJ/mol f. u.^[18]比较接近. LiNH₂, LiH 的零点能采用文献 [12]的值,分别为 69.53 kJ/mol f. u.,21.78 kJ/mol f. u. .包含零点能的反应焓为 69.5 kJ/mol H₂(*T*=0 K),与通过范特霍夫方程获得的反应焓实验值 66 kJ/mol H^[11],66.6 kJ/mol H^[20]比较接近.

4. 结论

采用基于密度泛函理论的赝势 – 平面波方法, 对 Li₂NH 晶体中 H 原子的占位位置进行了结构建 模,优化得到了其晶体结构,并对其电子结构进行 研究.结果表明,Li₂NH 晶体为层状结构,空间群 P4₂,层内 N—H 键呈反平行排列,层间 N—H 呈相 互垂直分布.态密度和 ELF 分析表明,N—H 键呈明 显的共价键特性,Li 和 N—H 之间为离子键相互作 用.包含零点能的 Li₂NH + H₂/LiNH₂ + LiH 的可逆 储氢反应的反应焓为 69.5 kJ/mol H₂.

- [1] Chen P, Xiong Z, Luo J, Lin J, Tan K L 2002 Nature 420 302
- [2] Smith D K, Leider H R 1968 J. Appl. Crystallogr. 1 246
- [3] Jacobs H, Juza R 1972 Z. Anorg. Allg. Chem. 391 271
- [4] Milman V, Winkler B 2001 Z. Kristallogr. 216 99
- [5] Ohoyama K, Nakamori Y, Orimo S, Yamada K 2005 J. Phys. Soc. Jpn. 74 483
- [6] Noritake T, Nozaki H, Aoki M, Towata S, Kitahara G, Nakamori Y, Orimo S 2005 J. Alloys Compd. 393 264
- Balogh M P, Jones C Y, Herbst J F, Hector J, Kundrat M 2006
 J. Alloys Compd. 420 326
- [8] Mueller T, Ceder G 2006 Phys. Rev. B 74 134104
- [9] Zhang C J, Dyer M, Alavi A 2005 J. Phys. Chem. B 109 22089
- [10] Kohn W, Sham L J 1965 Phys. Rev. A 140 1133
- [11] Payne M C, Teter M P, Allan D C, Arials T A, Joannopoulos J D 1992 Rev. Mod. Phys. 64 1045
- [12] Magyari-Köpe B, Ozolinš V, Wolverton C 2006 Phys. Rev. B

73 220101

- [13] Tsumuraya T, Shishidou T, Oguchi T 2007 J. Alloys Compd. 446-447 323
- [14] Soulié J P, Renaudin G, Cerný R, Yvon K 2002 J. Alloys Compd. 346 200
- [15] Hauback B C, Brinks H W, Fjellvag H 2002 J. Alloys Compd. 346 184
- [16] Chen Y H, Kang L, Zhang C R, Luo Y C, Pu Z S 2008 Acta Phys. Sin. 57 4174 (in Chinese) [陈玉红、康 龙、张材荣、 罗永春、蒲忠胜 2008 物理学报 57 4174]
- [17] Yu X, Luo X G, Chen G F, Shen J, Li Y X 2007 Acta Phys. Sin. 56 5366 (in Chinese) [字 霄、罗晓光、陈贵锋、沈 俊、李养贤 2007 物理学报 56 5366]
- [18] Herbst J F, Hector J 2005 Phys. Rev. B 72 125120
- [19] Gupta M, Gupta R P 2007 J. Alloys Compd. 446 447 319
- [20] Kojima Y, Kawai Y 2005 J. Alloys Compd. 395 236

Ab initio structural simulation and electronic structure of lithium imide *

Yu Da-Long¹⁾²⁾ Chen Yu-Hong^{1)2)†} Cao Yi-Jie²⁾ Zhang Cai-Rong¹⁾²⁾

1) (State Key Laboratory of Gansu Advanced Non – ferrous Metal Materials, Lanzhou University of Technology, Lanzhou 730050, China)

2) (College of Science, Lanzhou University of Technology, Lanzhou 730050, China)

(Received 23 December 2008; revised manuscript received 28 June 2009)

Abstract

The crystal structure and the locations of the hydrogen of lithium imide (Li_2NH) are studied by first-principle plane wave pseudopotential method based on the density function theory (DFT). Three models are used to investigating the effects of the Li, N and nearest – neighbor N—H bonds to N—H bond orientation, respectively. The calculated results show that Li_2NH crystal can be described by a layered tetragonal crystal ($P4_2$) structure. Four N—H bonds of each conventional cell align in two layers. The two imide groups in the same layer prefer to be antiparallel and the imide groups in the nearest – neighbor layers tend to be vertical. The density of states (DOS) and the electron local function (ELF) analysis show strong ionic interaction between the Li and N—H dimmer, while the bonding between the N and H has covalent character. Our $P4_2$ structure of Li_2NH crystal yields a hydrogen storage $\text{Li}_2\text{NH}_2 + \text{H}_2/\text{LiNH}_2 + \text{LiH}$ reaction enthalpy of 69.6 kJ/mol H₂ at T = 0 K, in good agreement with experimental reports of 66 kJ/mol H₂ for this reaction.

Keywords: first-principle, crystal structure, electron structure, Li₂NH PACC: 6185, 7115H, 7115M

^{*} Project supported by the National Natural Science Foundation of China (Grant No. 10547007) and the Prominent Youth Foundation of LUT (Grant No. 0200317).

[†] Corresponding author. E-mail: chenyh@lut.cn