# Mn-N 共掺p型ZnO的第一性原理计算<sup>\*</sup>

陈立晶1)2)† 李维学1)2)‡ 戴剑锋1)2) 王青2)

1) (兰州理工大学,省部共建有色金属先进加工与再利用国家重点实验室,兰州 730050)

2) (兰州理工大学理学院, 兰州 730050)

(2014年3月27日收到;2014年6月5日收到修改稿)

基于密度泛函理论的第一性原理平面波超软赝势法对 ZnO(Mn,N) 体系的晶格结构、形成能、态密度以及 电荷密度进行了计算和理论研究.研究结果表明,Mn和N共掺杂ZnO体系具有更低的杂质形成能和更高的 化学稳定性,更加适合p型掺杂. Mn和N以1:2的比例掺杂时,体系的形成能降低,体系更稳定;同时,体系 中形成双受主能级缺陷,使得杂质固溶度增大,体系中载流子数增多,p型化特征更明显.此外,研究发现相比 于N单掺杂ZnO体系,Mn和N原子共掺杂ZnO体系有更多的杂质态密度穿越费米能级,在导带与价带之间 形成更宽的受主 N 2p 的杂质态,同时空穴有效质量变小.与 Mn-N 共掺杂体系相比, Mn-2N 共掺杂体系的受 主杂质在费米能级附近的态密度更加弥散, 非局域化特征明显. 因此, Mn-N 共掺杂有望成为 p 型掺杂的更有 效的手段.

关键词: 第一性原理, 氧化锌, p型掺杂, 态密度 PACS: 61.72.Bb, 71.51.Mb, 73.22.-f

# 1 引

言

纤锌矿型的 ZnO 是一种直接宽带隙半导体材 料, 室温下的禁带宽度为3.37 eV, 激光束缚能达 60 meV, 可用 Mg 等元素的掺杂调解使禁带宽度从 3 eV 到 4.5 eV, 有望在紫外光发光二极管和激光 器<sup>[1,2]</sup>等发光领域有巨大的应用潜力. 然而, 由于 本征 ZnO 中有诸多施主缺陷会产生较高的自补偿 效应,受主固浓度也比较低,使得p型ZnO很难实 现. 目前单掺杂ZnO的报道有很多,比如第一主族 (Li, Na)掺杂ZnO会出现浅受主能级,但是由于其 与Zn的离子半径失配较大,容易处于间隙位,从而 呈现施主特性补偿受主.并且实验结果表明,当第 一主族元素掺杂ZnO时,通常使掺杂样品呈现高组 态<sup>[3,4]</sup>.因此第一主族元素掺杂很难实现ZnO的p 型掺杂.目前,N被认为是最理想的p型掺杂剂.这 是由于N与O的离子半径几乎相同,使得N更容易

#### **DOI:** 10.7498/aps.63.196101

替位掺杂形成受主能级.但由于N的掺杂会形成较 高的受主能级,并且N在ZnO中的固溶度也很低, 实际上也很难获得p型ZnO半导体<sup>[5,6]</sup>.为解决这 个问题, Yamamoto和Yoshida<sup>[7]</sup>提出共掺杂理论. 理论计算表明, N与B, Al, Ga, In等活性施主元素 的共掺,利用施主与受主间的库仑相互作用力能够 提高受主的掺杂浓度,降低受主能级.近来研究采 用施主-受主掺杂法和双受主共掺杂法能获得相对 稳定的p型ZnO<sup>[8,9]</sup>.

杨天勇等[10]在实验上已经成功合成了稳定的 Mn-N共掺杂ZnO晶体,这种半导体被认为有潜在 的应用价值,但用第一性原理研究相关理论并不 多见. Mn和N共掺杂实现ZnO晶体p型化的微观 机理并不是十分清晰.因此,本文利用第一性原理 赝势方法,对p型ZnO(Mn,N)的晶格结构和电子 结构进行研究,并深入讨论N原子掺杂浓度对ZnO 晶体p型化的影响.可望相应工作的开展有助于明

<sup>\*</sup> 甘肃省科技计划(批准号:1010RJZA045)资助的课题.

<sup>†</sup>通讯作者. E-mail: ljchen1003@126.com

<sup>‡</sup>通讯作者. E-mail: lwx@lut.cn

<sup>© 2014</sup> 中国物理学会 Chinese Physical Society

确和理解ZnO中受主杂质行为,为实验制备高质量的p型ZnO提供理论依据.

2 模型构建与计算方法

#### 2.1 模型构建

理想ZnO是六方纤锌矿结构,所属空间群为 $P6_{3}mc$ ,对称性为 $C_{6V}^4$ ,其晶胞由O的六角密 堆积和Zn的六角密堆积在c轴方向反向嵌套而 成.晶格常数为a = b = 3.249 Å, c = 5.206 Å,  $\alpha = \beta = 90^{\circ}$ ,  $\gamma = 120^{\circ}$ ,其中c/a为1.6023,比 理想的六角密堆积结构的1.633稍小.c轴方向的 Zn—O键长为1.992 Å,其他方向为1.973 Å.本文 所有的计算模型都是基于ZnO(2×2×2)超晶胞模 型,它由32个原子组成,是在ZnO原胞的a, b, c基 矢量方向扩展2个单位得到的.在计算之前,首先 对本征ZnO,N掺杂ZnO,Mn-N共掺杂ZnO 以及 Mn-2N共掺杂ZnO的结构模型进行了几何优化, 以获得最优结构.图1 给出了共掺杂ZnO超晶胞 的结构模型.



图 1 (a) Mn-N 共掺杂 ZnO (Zn<sub>0.9375</sub> Mn<sub>0.0625</sub> O<sub>0.9375</sub> N<sub>0.0625</sub>); (b) Mn-2N 共掺杂 ZnO (Zn<sub>0.9375</sub> Mn<sub>0.0625</sub> O<sub>0.8750</sub> N<sub>0.1250</sub>)

### 2.2 计算方法

本文主要基于密度泛函理论(density functional theory, DFT)的第一性原理平面波超软 赝势法,采用 Materials Studio 6.0程序包中的 CASTEP<sup>[11]</sup>软件包完成的.计算中采用广义梯度 近似(generalized gradient approximation, GGA) 方法处理电子与电子间的交换关联作用,利用了 Perdew,Burke和Ernzerhof(PBE)<sup>[12]</sup>所提出的关 联梯度修正泛函,选取O,Zn,N,Mn的价电子组 态为O:2 s<sup>2</sup>2p<sup>4</sup>,Zn:3d<sup>10</sup>4 s<sup>2</sup>,N:2 s<sup>2</sup>2p<sup>3</sup>,Mn:3d<sup>5</sup>4 s<sup>2</sup>,其他轨道电子视为芯电子进行计算.在倒易 的k空间中,平面波截断能 $E_{cut}$ 选取为400 eV,计 算使用 Monkhorst-Pack<sup>[13]</sup>方案来选择k 网格点为 4×4×3,自洽场精度设为1.0×10<sup>-6</sup> eV/atom. 几何优化要求原子间的相互作用力的不大于0.03 eV/Å,原子的最大位移不大于10<sup>-3</sup>Å,单原子能量 的收敛精度为1.0×10<sup>-5</sup> eV,晶体内应力的收敛精 度为0.05 GPa,优化使得四个参数均应达到或优于 收敛标准.

### 3 结果与分析

## 3.1 掺杂ZnO体系的晶格结构及稳定性 分析

N原子作为VA元素,由于其离子半径和O相 近,且作为受主能级距价带顶约为110meV<sup>[14]</sup>,是 目前公认为实现ZnO薄膜p型掺杂较理想的受主 元素. 但是由于N掺杂使体系的形成能升高, 体系 不稳定,掺杂浓度低,所以单纯的掺杂N元素仅在 一定程度上补偿了体系中的施主缺陷,并没有真正 实现p型导电. 与以往掺杂不同, Mn作为过渡金 属,在氧化物中的固溶度较高.为了考察Mn在掺 杂体系稳定性,分别对含有No,MnZn,MnZn-No, Mn<sub>Zn</sub>-2N<sub>O</sub>的ZnO体系进行了几何结构优化、优 化后的晶格参数如表1所示. 从表1可以看出a, c 的计算值通常会大于实验值,这是GGA近似普遍 会过高的估计体系的晶格参数,这并不影响对体 系的分析. c/a为1.614. 与以往的计算值基本一 致<sup>[15,16]</sup>. 通过观察掺杂 ZnO 体系 c 轴晶格常数的 变化,可以发现有N原子掺杂的ZnO体系比单掺杂 Mn原子的ZnO体系的晶格常数大,这与实验结果 相符合<sup>[10]</sup>,造成这种现象的原因可能是,掺杂ZnO 体系中O离子和N离子的负电性减弱(见表2)所 应起的.

为了考察 N<sub>O</sub>, Mn<sub>Zn</sub>, Mn<sub>Zn</sub>-N<sub>O</sub>, Mn<sub>Zn</sub>-2N<sub>O</sub>存 在的化学稳定性, 根据公式<sup>[17]</sup>

$$E_{\rm f}(D^q) = E_{\rm tot}(D^q) - E_{\rm tot}({\rm perfect}) + \sum_i n_i u_i + q(E_{\rm v} + E_{\rm F}), \qquad (1)$$

公式中D为掺杂元素,  $E_f(D^q)$ 表示含有掺杂元素 的形成能,  $E_{tot}(D^q)$ 表示含有掺杂元素的总能量,  $E_{tot}(perfect)$ 表示未掺杂体系的总能量,  $\sum_i n_i u_i \wp$ 映的是缺陷形成过程中, 由于杂质原子数目的改变 而导致的自由能改变. 比如, 替位掺杂中, 体系得 到一个Mn原子, 对应 $n_{Mn} = -1$ , 与此同时, 体系 失去一个 Zn 原子, 相应的  $n_{Zn} = +1$ .  $u_i$  是原子 i 的 化学势,由于化学势的取值与实验条件相关,基于 实验,  $u_i$ 取为掺杂 ZnO 体系中平均到每个原子 i 的 能量.  $E_v$  是价带顶能量,  $E_F$  费米能级. q为缺陷的 电荷态,而缺陷的电荷态是由局域载流子转移到非 局域的库仑排斥力所造成的,  $q(E_v + E_F)$ 反映的是 形成非中性电荷态过程中,由于释放或俘获电子而 导致的自由能改变. 在实际的晶体中, ZnO体系满 足非平衡半导体的电中性条件, 故在实际计算过程 中电荷q设置为0,以达到均匀的补偿背景电荷来 满足体系的电中性条件.所以, $q(E_v + E_F)$ 不予考 虑. 计算的结果如表1所示, 计算得到No的形成 能偏高,体系不稳定,掺杂浓度低,因此单掺杂N 比较困难. 计算得到的含有 Mnzn-No, Mnzn-2No 的ZnO体系的形核能均低于含有MnZn的ZnO体 系和No的ZnO体系,这说明Mn和N共同掺杂使 得体系更加稳定.相比之下Mnzn-2No的ZnO体 系具有更低的形成能,这使得 Mn<sub>Zn</sub>-2No 能够比 Mn<sub>Zn</sub>-N<sub>O</sub>更稳定地存在于ZnO体系中.所以Mn 和N以1:2的比例掺杂时,体系更加稳定.根据后 面的电荷密度分析可知这是由于Mn的掺杂使得N

原子和O原子的电负性减小,从而减小了受主杂质 N原子的形成能,增强N原子和Zn原子间的相互 作用力,提高N原子的固溶度,这对改善ZnO的p 型掺杂起到一定的作用.

表1 体相及掺杂 ZnO 的晶格常数和杂质形成能 Ef

	$a/{ m \AA}$	$c/{ m \AA}$	c/a	$E_{\rm f}/{\rm eV}$
ZnO(实验值) <sup>[18]</sup>	3.258	5.220	1.602	_
ZnO(理论值) <sup>[19]</sup>	3.292	5.292	1.608	_
ZnO(计算值)	3.282	5.298	1.614	_
ZnO: N <sub>O</sub>	3.271	5.321	1.626	1.419
${\rm ZnO:}{\rm Mn}_{{\rm Zn}}$	3.292	5.312	1.614	-6.838
$\rm ZnO:Mn_{Zn}\text{-}N_O$	3.273	5.317	1.624	-6.937
ZnO: $Mn_{Zn}$ -2 $N_O$	3.266	5.320	1.629	-7.247

#### 3.2 掺杂ZnO体系的电子结构分析

为了比较, 先计算本征 ZnO 以及 N 掺杂 ZnO 体系. 计算得到的本征态 ZnO 的带隙值为 0.745 eV, 与以往的 GGA 计算结果相一致<sup>[16,20]</sup>, 但由于 之前很多文献对此做过详细的分析, 故不做详细讨 论. 从图 2 (a) 和 (b) 能带结构图对比发现, 单掺杂 N



图 2 (a) 本征 ZnO 能带结构; (b) N 掺杂 ZnO 能带结构; (c) N 掺杂 ZnO 分波态密度

后使得空穴束缚态很接近价带顶的电子束缚态,不容易电离,起复合中心的作用.因此在费米能级附近形成了一条很窄的深受主能级,使得空穴数增多,局域性增强,体系不稳定,掺杂浓度低.从图2(c)不难发现,体系中的空穴主要是N的2p态提供的.

为了深入讨论施主受主掺杂和双受主掺杂对 ZnO(Mn;N)体系的影响,计算Mn-N共掺杂ZnO 体系以及Mn和N以1:2比例共掺杂ZnO的能带结 构和态密度.超晶胞构建模型如图1所示.研究 表明,这种构型能使禁带中引入受主杂质能级,费 米能级附近出现杂质能级,可以作为p型导电构 型<sup>[21]</sup>.图3给出了单掺杂N的能带结构和共掺杂 ZnO:(Mn,N)体系能带结构对比,从中可以发现,共 掺后在价带顶和导带底之间的杂质态更加离域化, 形成空穴间的排斥力减弱,空穴的有效质量变小, 因而Mn-N共掺杂ZnO体系有比N掺杂体系更浅 的受主能级,在费米能级附近形成轻空穴带.



图 3 (a) N 掺杂 ZnO 能带结构; (b) Mn-N 共掺杂 ZnO 能带结构; (c) Mn-2N 共掺杂 ZnO 能带结构



图4 ZnO掺杂体系总体态密度比较

从图4可以看出, ZnO:(Mn,N)共掺体系的总

体态密度峰值有所较低,费米能级附近的态密度 变得更加弥散,有更多的态密度穿越费米能级,掺 杂导致费米能级附近的态密度局域化程度比N共 掺体系更弱,使得空穴间的库仑作用力较弱,共掺 杂体系的形成能较低,体系更加稳定.同时,对比 发现,共掺杂体系在-12.5—-13.5 eV能量区间出 现更高的峰值,并且Mn-2N共掺杂时峰值最高.根 据共掺杂情况下的分波态密度图5和图6可知,该 峰主要来自于N 2s电子态.而费米能级附近的峰 值主要是由N 2p态和O 2p态杂化所形成.图5和 图6与图4对比可知,Mn原子的3d态电子与N原 子和O原子的2p态电子之间的轨道杂化增强,轨 道重叠加剧,从而弱化了相互排斥作用,提高了杂 质掺杂浓度,这与表2中得到的结论相一致.所以 激活施主不是p型材料的有效复合中心,而是对受 主掺杂起激活效应,可有效地提高受主掺杂浓度和 系统的稳定性<sup>[22]</sup>.



图 5 Mn-N 共掺杂 ZnO 的分波态密度.



图 6 Mn-2N 共掺杂 ZnO 的分波态密度.



图 7 三种掺杂 ZnO 体系下 N 原子的 2p 态的分波态密度比较

图 7 分别为三种掺杂 ZnO 体系下 N 原子的 2p 态的分波态密度,对比三种掺杂情况可以发现,在

费米能级附近,共掺杂体系中受主杂质N 2p态电 子贡献的态密度更宽,因而费米能级附近的空穴更 加离域化,形成轻空穴带,这意味着共掺杂更容易 实现ZnO的p型特征.和N掺杂的ZnO相比,共掺 杂ZnO在费米能级附近的态密度峰值显著下降,上 价带区的态密度展宽,不再像N掺杂ZnO那样具 有明显的局域性.由此可见,Mn和N共掺杂使得N 原子的掺入更加容易,p型掺杂效应更加明显.此 外,还可以发现,三种情况下,Mn-2N共掺杂ZnO 的受主杂质N-2p态电子在费米能级附近的态密度 更加弥散,有更多的态密度穿越Fermi能级,这意 味着空穴更加离域,从而说明Mn-2N共掺杂更容 易实现了p型ZnO.

#### 3.3 掺杂ZnO体系的电荷密度分析

为了分析掺杂引起的电荷变化, 计算掺杂体系 的电荷分布,如表2所示.计算结果显示ZnO(No) 体系中,邻近位Zn 3d和O 2p态将电子给N 2p 态, 使之成为一个负电荷中心, 体现受主特性. ZnO(Mnzn-No)体系中,最近邻N的Zn原子的失 电子能力稍有降低,次近邻位置基本不变.而N原 子和Mn邻近的O原子的电负性均有所降低,这说 明Mn和N以1:1的比例掺杂时,电子共有化运动 加剧,参与Zn原子和N原子之间库仑作用力的电 子数增加,从而改善了N掺杂的固溶度和掺杂结 构的稳定性,同时降低了N的能级获得更小的离 化能,提高载流子的迁移率.从 $ZnO(Mn_{Zn}-2N_O)$ 体系的电荷分布来看, Mn在轨道上分布有6个价 电子, 使得 Mn 在化合态中通常体现+6 价, 相对 于Zn的+2价而言, Mn的引入有可能对受主掺杂 起到补偿作用. 但是从整体来看, Mn的价电子 平均0.68个发生了转移,低于Zn原子0.78的电子 转移,这说明Mn的电负性比Zn原子大,从而对 于ZnO材料而言, Mn的掺入对体系的电荷贡献不 大,因此有利于p型导电.ZnO(MnZn-No)体系与 ZnO(No)掺杂体系对比发现,掺杂元素N的电负 性减小,从而减小了受主杂质的形成能,提高掺杂 浓度, 这与表1中得到的结论是一致的. 同时发现, ZnO(Mn<sub>Zn</sub>-2N<sub>O</sub>)体系中Mn 原子的失电子能力减 弱,这意味着ZnO(MnZn-2NO)体系中形成N-Mn-N型双受主类型的能级缺陷,使得轨道杂化加剧, 电荷转移率提高,体系中载流子数更多,体系的p 型化特征更明显.

	s	р	d	总计	电荷/e	
ZnO:Zn	0.49	0.72	9.97	11.18	0.82	
Ο	1.86	4.96	0.00	6.82	-0.82	
掺 N:Zn(最近邻 N)	0.52	0.76	9.94	11.22	0.78	
Zn(次近邻N)	0.52	0.75	9.95	11.23	0.77	
Ο	1.86	4.95	0.00	6.81	-0.81	
Ν	1.73	4.16	0.00	5.89	-0.89	
Mn,N 共掺:Zn(最近邻 N)	0.51	0.77	9.96	11.24	0.76	
Zn(次近邻N)	0.51	0.75	9.96	11.23	0.77	
O(最近邻 Mn)	1.86	4.91	0.00	6.78	-0.78	
O(次近邻 Mn)	1.86	4.93	0.00	6.79	-0.79	
Ν	1.71	4.13	0.00	5.85	-0.85	
Mn	0.41	0.45	5.36	6.22	0.78	
Mn,2N 共掺:Zn(最近邻 N)	0.49	0.76	9.96	11.21	0.79	
Zn(次近邻N)	0.51	0.75	9.96	11.22	0.78	
O(近邻 Mn)	1.86	4.90	0.00	6.76	-0.76	
N(1)	1.72	4.09	0.00	5.81	-0.81	
N(1)	1.72	4.09	0.00	5.81	-0.81	
Mn	0.39	0.48	5.44	6.32	0.68	

表 2 体相及掺杂 ZnO 体系电荷分布

#### 4 结 论

利用密度泛函理论的平面波超软赝势法,研究 了ZnO(Mn,N)体系的晶格结构、形成能、态密度以 及电荷密度. 计算结果表明: Mn和N共掺杂ZnO 体系比N单掺杂ZnO体系具有更低的杂质形成能 和更高的化学稳定性,因此更加适合掺杂. Mn和 N以1:2的比例掺杂时,体系中形成双受主能级缺 陷,使杂质固溶度增大,杂质形成能降低,体系中 载流子数增多,体系更稳定,p型化特征更明显.此 外,研究发现Mn和N原子共掺杂ZnO体系中有更 多的杂质态密度穿越费米能级,在费米面附近受主 N 2p的杂质态更宽,形成轻空穴带. Mn和N原子 共掺杂ZnO体系时更多的杂质态密度穿越费米能 级,费米能级附近形成轻空穴带比较宽,空穴间的 排斥力减弱,体系更加稳定. 与Mn-N掺杂体系相 比, Mn-2N 共掺杂体系的受主杂质在费米能级附近 的态密度更加弥散,非局域化特征明显,对p型掺

杂的实现有重要意义.

#### 参考文献

- Wang G P, Chu S, Zhan N, Liu Y Q, Chernyak L, Liu J L 2011 Appl. Phys. Lett. 98 041107
- [2] Teng X Y, Wu Y H, Yu W, Gao W, Fu G S 2012 Chin. Phys. B 21 097105
- [3] Wardle M G, Goss J P, Briddon P R 2005 *Phys. Rev. B* 71 155205
- [4] Mohamed G A, Add EI-Moiz A B, Rashad M 2005 *Physica. B* 370 158
- [5] Li P, Deng S H, Zhang X Y, Zhang L, Liu G H, Jiang Y 2010 Commun. Theor. Phys. 54 723
- [6] Sun F, Shan C X, Wang S P, Li B H, Zhang J Y, Zhang Z Z, Zhao D X, Yao B, Shen, Fan X W 2010 Applied Surface Science 256 3390
- [7] Yamamoto T, Katayama-Yoshida H 2000 Cryst. Growth 214 552
- [8] Li P, Deng S H, Zhang L 2010 Chin. Phys. B 19 117102
- [9] Liu J S, Shan C X, Shen H, Li B H, Zhang Z Z, Liu L, Zhang L G, Shen D Z 2012 Appl. Phys. Lett. 101 011106

- [10] Yang T Y, Kong C Y, Ruan H B, Qin G P, Li W J, Liang W W, Meng X D, Zhao Y H, Fang L, Cui Y T 2012 Acta. Phys. Sin. 61 168101 (in Chinese) [杨天勇, 孔春阳, 阮海波, 秦国平, 李万俊, 梁薇薇, 孟祥丹, 赵永红, 方亮, 崔玉婷 2012 物理学报 61 168101]
- [11] Segall M D, Lindan P L D, Probert M J, Pickard C J, Hasnip P J, Clark S J, Payne M C 2002 Journal of Physics Condensend Matter 14 2717
- [12] Perdew J P, Burke K, Ernzerhof M 1996 Phys. Lett. 77 183865
- [13] Monkhorst H J, Park J D, Freeman D L 1979 Solid State Canmunications 29 723
- [14] HAUKSSON I S, SIMPSON J, WANG SY 1992 Appl. Phys. Lett 18 2208
- [15] Chen K, Fan G H, Zhang Y, Ding S F 2008 Acta. Phys. Sin. 57 3318 (in Chinese) [陈琨, 范广涵, 章勇, 丁少锋 2008 物理学报 57 3318]

- [16] Yao G R, Fan G H, Zheng S W, Ma J H, Chen J, Zhang Y, Li S T, Su S C, Zhang T 2012 Acta Phys. Sin. 61 176105 (in Chinese) [姚光锐, 范广涵, 郑树文, 马佳洪, 陈 峻, 章勇, 李述体, 宿世臣, 张涛 2012 物理学报 61 176105]
- [17] Janotti A, Walle C G V 2007 Phys. Rev. B ${\bf 76}$ 165202
- [18] Decremp S F, Datci F, Saitta A M, Polian A, Pascarelli S, DiCicco A, Itie J P, Baudelet F 2003 *Phys. Rev. B* 68 104101
- [19] Jaffe J E, Snydern J A, Lin Z, HessA C 2000 *Phys. Rev.* B 62 1660
- [20] Zuo C Y, Wen J, Zhu S L, Zhong C 2010 Optical Materials 32 595
- [21] Zhao H F, Cao Q X, Li J T 2008 Acta. Phys. Soc. 57
   5828 (in Chinese) [赵慧芳, 曹全喜, 李建涛 2008 物理学报
   57 5828]
- [22] Yuan D, Luo H F, Huang D H, Wang F H 2011 Acta.
   Phys. Sin. 60 077101 (in Chinese) [袁娣, 罗华锋, 黄多辉, 王藩侯 2011 物理学报 60 077101]

# First-princples study of Mn-N co-doped p-type ZnO\*

Chen Li-Jing<sup>1)2)†</sup> Li Wei-Xue<sup>1)2)‡</sup> Dai Jian-Feng<sup>1)2)</sup> Wang Qing<sup>2)</sup>

1) (State Key Laboratory of Advanced Processing and Recycling of Non-ferrous Metals, Lanzhou University of Technology,

Lanzhou 730050, China)

2) (School of Sciences, Lanzhou University of Technology, Lanzhou 730050, China)

( Received 27 March 2014; revised manuscript received 5 June 2014 )

#### Abstract

Based on first-principles plane-wave ultrasoft pseudopotential density functional theory method, the lattice structure, formation energy, density of states and charge density of the ZnO:(Mn,N) system are calculated and studied theoretically. Results show that Mn and N co-doped ZnO system is more suitable for doping into a p-type system, for it has a lower impurity formation energy and higher chemical stability; Mn and N in a proportion of 1:2 doping system can effectively reduce the formation energy of the system and so it is more stable; when the system forms a double acceptor level defects, the p-type characteristic of the system is more obvious, for the solubility of impurities and the number of carriers in the system are increased. In addition, it is found that more impurities can go through the Fermi level density of states in the Mn-N co-doped system, while the 2p state density of N is widened and effective mass of holes is smaller and more delocalized. Moreover, compared with the Mn-N-doped system, the density of states of Mn-2N co-doped system is more dispersed near the Fermi level, and the non-localized characteristics are distinctive, thus it is expected to be a more effective means of p-type doping.

Keywords: first-principles, ZnO,p-type doping, density of states PACS: 61.72.Bb, 71.51.Mb, 73.22.-f DOI: 10.7498/aps.63.196101

<sup>\*</sup> Project supported by the Natural Science Foundation of Gansu Province, China (Grant No. 1010RJZA045).

<sup>†</sup> Corresponding author. E-mail: ljchen1003@126.com

<sup>‡</sup> Corresponding author. E-mail: lwx@lut.cn