# 第一性原理研究ZrO2晶体中的氧填隙

# 应杏娟<sup>1\*</sup>,国 芮<sup>2</sup>

<sup>1</sup>上海理工大学光电信息与计算机工程学院,上海 <sup>2</sup>上海理工大学理学院,上海

收稿日期: 2023年7月22日; 录用日期: 2023年8月31日; 发布日期: 2023年9月7日

## 摘要

本文利用第一性原理研究了单斜相结构ZrO2晶体中氧填隙Oi对晶体结构,电子结构和光学性质的影响。 利用广义梯度近似GGA结合PBE交换泛函计算的带隙严重低于实验值,无法获取准确的缺陷转化能级。本 文结合Alkauskas提出的带边修正的方法,采用杂化泛函的方法获取更准确的电子能带结构。采用有效尺 寸修正(FNV)方案消除,由于引入周期性边界条件,带电缺陷间的不可忽视的自相互作用。通过以上的修 正,我们可以得到准确的缺陷形成能和缺陷转化能级。通过一维位形坐标探究电子跃迁的过程以及能量 的变化,基于Frank-Condon原理方法给出归一化的光谱线形图。计算得到O<sub>i</sub>和O<sub>i</sub>"的吸收谱分别位于8.69 eV和7.06 eV,而发射峰位置分别位于5.20 eV和5.52 eV。氧填隙的吸收峰和发射峰均在紫外区。

## 关键词

ZrO2晶体,第一性原理,FNV修正,光学性质,氧填隙

# Study on the Oxygen Interstitial in ZrO<sub>2</sub> Crystals with First-Principles

## Xingjuan Ying<sup>1\*</sup>, Rui Guo<sup>2</sup>

<sup>1</sup>School of Optical-Electrical and Computer Engineering, University of Shanghai for Science and Technology, Shanghai

<sup>2</sup>College of Science, University of Shanghai for Science and Technology, Shanghai

Received: Jul. 22<sup>nd</sup>, 2023; accepted: Aug. 31<sup>st</sup>, 2023; published: Sep. 7<sup>th</sup>, 2023

#### Abstract

The effects of oxygen interstitial  $O_i$  in monoclinic  $ZrO_2$  crystal on the crystal structure, electronic \* $\bar{a}$ : $\bar{a}$ : $\bar{m}$ : $\bar{m}$ 

structure and optical properties have been studied by First-Principles. The band gap calculated by generalized gradient approximation GGA combined with PBE exchange functional is seriously lower than the experimental value, and the accurate defect transformation level cannot be obtained. In this paper, combining the method of band edge modification proposed by Alkauskas, a hybrid functional method is used to obtain more accurate electronic band structure. The effective size correction (FNV) scheme is used to eliminate the non-negligible self-interaction between charged defects due to the introduction of periodic boundary conditions. Through the above correction, we can get the exact defect formation energy and defect transformation energy level. The process of electron transition and the change of energy are investigated by one-dimensional configuration coordinates, and the normalized spectral line diagram is given based on the Frank-Condon principle method. The calculated absorption spectra of  $O'_i$  and  $O''_i$  are 8.69 eV and 7.06 eV respectively, and the emission peaks are 5.20 eV and 5.52 eV respectively. The absorption and emission peaks of oxygen interstitial are both in the ultraviolet region.

## **Keywords**

ZrO2 Crystal, First-Principles, FNV Correction, Optical Properties, Oxygen Interstitial Defect

Copyright © 2023 by author(s) and Hans Publishers Inc.

This work is licensed under the Creative Commons Attribution International License (CC BY 4.0).

http://creativecommons.org/licenses/by/4.0/

CC ① Open Access

# 1. 引言

二氧化锆(ZrO<sub>2</sub>)是一种很有前途的宽带隙金属材料,由于具有良好的光学和物理性能,如高折射率、高介电常数、高强度和韧性等,受到了广泛的关注[1] [2]。ZrO<sub>2</sub> 已广泛应用于催化剂、光学玻璃、热涂 层、光子器件等领域[3] [4] [5] [6] [7]。ZrO<sub>2</sub> 具有较宽的带隙,是一种具有良好光学应用前景的发光材料。因此,我们着重研究了基于电荷跃迁能级的 ZrO<sub>2</sub> 晶体的光学性质。

ZrO<sub>2</sub> 是一种多晶相转换氧化物材料,在常温下仍保持三种晶格结构,在低温下为单斜(m)相(空间群 P21/c),在 1400 K 以上为四方(t)相(P42/nmc),在 2570 K 以上为立方(c)相(Fm/3m)。一般情况下,随着 温度的升高,ZrO<sub>2</sub>的相会发生变化。ZrO<sub>2</sub>在室温下存在于单斜相中,而立方相可以通过 Ca<sup>2+</sup>、Mg<sup>2+</sup>和 Y<sup>3+</sup> 等阳离子的掺杂而稳定[8] [9] [10] [11] [12]。

经过各种实验和验证[11] [13] [14],发现在纯 ZrO<sub>2</sub> 晶体中掺杂 Ti 使其发光[15]。自由电子被 Ti<sup>3+</sup>/Ti<sup>4+</sup> 电荷补偿产生的氧空位(f++中心)捕获。在室温下,氧空位被认为是电子的深陷阱,它可以使 未掺杂的 ZrO<sub>2</sub> 持续发光[16]。此外,张景吉[17]还发现氧缺陷可以提高可见光光催化降解有机污染物 的能力。在吸收带边缘的末端引入氧空位是一种有效的策略,因为 ZrO<sub>2</sub> 晶体在可见光区域的吸收和发 射峰与氧空位有关。该晶体在富氧条件下,很容易形成氧填隙,氧填隙的存在影响了该晶体的光学性 质,而目前对氧填隙的研究还很少,所以,本文将对氧填隙进行系统研究,研究结果有利于该晶体的 实际应用。

本文通过对完整晶体的基本性质以及含有氧填隙的晶体进行研究。为了解决密度泛函理论计算的带隙偏小以及带边不准确等问题,使用杂化泛函计算(HSE)修正 DFT [18] [19]计算的价带顶以及带隙。使用 FNV 修正消除带电缺陷在周期边界条件下的自相互作用,得到比较精确的缺陷转变能级。在缺陷转变能 级得到有效修正的基础之上结合电子声子耦合进一步计算带电氧填隙的光谱。

# 2. 计算模型和方法

在本文当中所有的计算都是基于 DFT [20] [21],在 VASP 计算模拟软件中实现[22] [23] [24]。用投影 缀加波(PAW)方法描述离子与价层电子轨道间的相互作用,用广义梯度近似(GGA)结合平面波赝势(PBE) 处理交换相关函数。选取 ZrO<sub>2</sub> 晶体结构中的单斜相(m-ZrO<sub>2</sub>),将 12 个原子的原胞结构扩展为 96 个原子 的超晶胞(2 × 2 × 2),在此基础上构建缺陷模型。Zr 和 O 原子的价电子构型分别为 4s2,4p6,5s2,4d2 and 2s2,2p4 [25]。晶格常数为 a = 10.37297 Å, b = 10.49702 Å, c = 10.74065 Å。首先通过 MedeA 软件对含 有本征点缺陷的计算模型进行严格的结构收敛性测试,优化收敛的标准是能量误差小于 1 × 10<sup>-5</sup> eV/atom [26],结果均为收敛。经测试后平面波的截断能设为 600 eV,布里渊区中倒格子 k 点设为 3 × 3 × 3。

氧填隙模型则是通过 MedeA 软件寻找结构中最佳填隙位置,即能量最低结构最稳定的位置,添加一个氧原子形成 97 个原子的计算模型结构。如图 1 所示。在坐标(0.8893, 0.5581, 0.6514)处添加一个原子形成氧填隙为-2 价,在本文中将研究带有电荷 0、-1 和-2 三种缺陷结构。



**Figure 1.** (a) A supercell containing oxygen interstitial (b) A complete crystal supercell with Zr atoms represented in green and O atoms represented in red 图 1. (a) 含有氧填隙的超晶胞, (b) 完整晶体的超晶胞, 绿色代表 Zr 原子, 红色代表 O 原子

## 3. 计算结果和讨论

## 3.1. 缺陷形成能修正

晶体中点缺陷的缺陷形成能可通过以下公式确定[27]:

$$E_f(D^q) = E(D^q) - E(perfect) + \sum n_s \mu_s + q(E_{Fermi} + \varepsilon_{vbm} - \Delta V) - E_{corr}$$
(1)

前两项分别是结构优化后的完整 ZrO<sub>2</sub> 晶体中基于 DFT 计算的含有缺陷和不含缺陷的总能量。 $\sum n_s \mu_s$  在本文表示氧的化学势。q 指缺陷结构所带的电荷, $E_{Fermi}$ 表示相对于价带顶(VBM)的费米能级。 $\varepsilon_{vbm}$ 是 计算完整超晶胞所对应的 VBM,  $\Delta V$  是完整超晶胞和含有缺陷超晶胞之间的平均静电势差。等式的最后 一项  $E_{corr}$  是有限尺寸校正。本文采用 Freysoldt, Neugebauer 和 Van deWalle 提出的 FNV 修正方法对带电 缺陷形成能进行了修正。

在完成 FNV 修正的基础上,通过公式(1)计算得到缺陷形成能。如表1 所示,氧填隙带不同电荷修正前和修正后缺陷形成能之间的比较。结果表明,FNV 修正后缺陷形成能的误差在 0.3~1.3 eV 范围内。同

时在表中也能注意到,高价态的缺陷形成能较高。

 Table 1. Different valence defect formation energy of oxygen interstitial gap (Fermi level is set at the top of valence band under hypoxia condition)

缺陷结构 价态		修正前/eV	修正后/eV	
	0	2.59	2.59	
O <sub>i</sub>	-1	5.33	5.63	
	0	3.14	3.14	
$O_i'$	-1	3.36	3.68	
	-2	4.85	6.08	
	-1	3.71	4.03	
	-2	4.67	5.89	

表 1. 氧填隙不同价态缺陷形成能(缺氧条件下,费米能级设置在价带顶)

## 3.2. 带边修正

当缺陷存在不同价态时,缺陷转化能级即为缺陷形成能相等时所对应的费米能级,如(2)式所示。

$$\varepsilon(q_1/q_2) = \frac{\Delta E_f(\alpha, q_1) - \Delta E_f(\alpha, q_2)}{q_1 - q_2} + \varepsilon_{VBM}$$
<sup>(2)</sup>

式中, $\Delta E_f(\alpha, q_1)$ 和  $\Delta E_f(\alpha, q_2)$ 分别表示缺陷  $\alpha$  处在  $q_1$ 和  $q_2$ 价态时的缺陷形成能(费米能级设在价带顶),  $\varepsilon_{VBM}$ 表示带边修正的价带顶的差值[28]。

基于 DFT-GGA 近似方法的计算,存在着众所周知的带隙问题,也影响了禁带中缺陷转变能级的计算。为了解决这一问题,对于缺陷的研究从半局域近似到密度泛函理论投入大量的精力,对于应用在小的体系,也探索出几种实用的方法,例如:剪刀-算子法、标记法等等,但是这些方法的普遍适用性不是很明确,近几年,混合密度泛函方法在处理缺陷能级问题上变得越来越适用,在 Perdew、Burke 和 Ernzerhof (PBE)提出的广义梯度近似下,进行了半局域密度泛函计算。其中用 Hartree-Fock 代替 25%的 PBE 交换能,计算结果有更高的精度和更准确的带隙。

通过 GGA-PBE 计算获得的带隙为 3.61 eV,比实验带隙小 2.20 eV。因此,多粒子系统的激发态和带隙中缺陷能级的位置是不准确的。因此应用更精确的混合密度泛函来修正,采用 HSE 方法来处理交换相关能修正带边问题,可以由[29] [30]给出:  $E_{xc}^{HSE} = \alpha E_{xc}^{HF} + (1-\alpha) E_{x}^{PBE} + E_{c}^{PBE}$ 。

通过调整  $\alpha$  值来实现改变带隙,在这项计算中  $\alpha$  设置为 0.23。  $E_{xc}^{HF}$  表示 Hartree-Fock 交换相关能的 短程势。  $E_x^{PBE}$  表示 PBE 交换能。  $E_c^{PBE}$  表示 PBE 相关能。通过 HSE 方法计算的带隙(5.82 eV)非常接近实 验值(5.83 eV) [31],带隙值见表 2。

Table	2. Calculated bandgap	values and	experimental	bandgap	values
表 2.	计算带隙值与实验带网	隙值			

	GGA-PBE	HSE	Expt.
$ZrO_2$	3.61	5.82	5.83

Alkauskas 等人发现[32],使用相同的赝势,由 DFT 和 HSE 计算得出的缺陷转变能级的偏差可以小到 0.2 eV 以内。



**Figure 2.** Relationship of oxygen interstitial defect formation energy with Fermi level 图 2. 氧填隙缺陷形成能随费米能级的关系

图 2 画出了不同价态氧填隙缺陷形成能随费米能级的关系图,从图中可以看出,当费米能级靠近价带顶的时候,0价结构的氧填隙 O<sup>\*</sup> 缺陷形成能最低,容易形成,而靠近倒带底时则是 O<sup>\*</sup> 缺陷较容易形成。 之后根据公式(2)计算相对于价带顶的缺陷转化能级,如表 3 所示。修正前后的氧填隙缺陷转化能级在禁 带中的位置如图 3 所示。

跃迁能级	修正前/eV	修正后/eV
$arepsilon\left(0/-1 ight)$	1.08	2.25
$\varepsilon(-1/-2)$	2.21	3.38
	1	HSE
(	GGA-PBE	CB
CB		
	(-2/-1)	(-2/-1)
	(-1/0)	(-1/0)
VBM	$\Delta E_v = 1.172 eV$	VBM
	Common reference level	

 Table 3. Thermodynamic transition energy levels of interstitial oxygen in different valence states

 表 3. 不同价态的氧填隙热力学跃迁能级



#### 3.3. 光学性质计算

本文介绍了带边修正方法以得到更为准确的能带结构以及缺陷转化能级,介绍了 FNV 修正方法用来 修正带电缺陷带来的静电相互作用,以得到比较准确的缺陷形成能。在得到上述结果后,本文基于位形 坐标图研究对应缺陷的光谱。

位形坐标模型[33] (Configuration Coordinate)是关于电子和离子晶格振动总能量与离子平均位置(用 一个坐标表示)相关的物理模型。如图 4 所示,我们给出了位形坐标模型与吸收和光发射过程示意图,简 单描述电子 - 声子耦合过程,并给出一些相关参数[34]。



**Figure 4.** Schematic diagram of configuration coordinate model and absorption and light emission process 图 4. 位形坐标模型与吸收和光发射过程示意图

如图 4 所示,假设费米能级在导带底,其中标 0 的抛物线表示缺陷的基态,标+1 的抛物线表示缺陷 的激发态。当电子由基态平衡点 R0 受到激发后吸收能量被激发到激发态 A 点,原本的缺陷由于丢失一 个电子而无法保持电中性,从而变成+1 价。弗兰克 - 康登原理(Franck-Condon approximation) [33] [34] [35] 与吸收和发射的斯托克斯频移中提到:由于电子的质量比离子的质量小得多,所以在电子跃迁的瞬间, 离子来不及调整自己的位置,晶体的位形不变,所以在电子跃迁的瞬间,只是体系的电子价态发生改变, 而结构状态依然保持不变。电子由基态到激发态的过程即为光吸收的过程。被激发到激发态的电子由于 其不稳定性,必须调整自己的位置以便重新达到平衡,即回到图 4 所示的 B 点,这一过程称为晶格弛豫。 晶格弛豫过程中产生的能量损耗 ΔE<sub>e</sub>称为 Franck-Condon 位移。图 4 中的 E<sub>ZPL</sub> 为基态与激发态平衡位置 之间的能量差。由示意图可知,光吸收能可表示为:

$$E_{abs} = E_{ZPL} + \Delta E_e \tag{3}$$

与光吸收过程类似,光发射过程为:处在激发态 B 位置的电子会竖直沿着 BC 线段跃迁到基态势能 曲线的 C 点,然后通过晶格弛豫回到基态平衡位置 R<sub>0</sub>,这一过程中发射出一个光子,并伴随着能量损耗 Δ*E<sub>g</sub>*。由以上分析可以知道,电子在基态和激发态都会发生晶格弛豫,从而产生能量损耗,把这个能量 损耗称之为斯托克斯红移(Stokes-shift)。由示意图可知,斯托克斯红移即为光吸收和发射之间的能量差, 可表达为:

$$E_{abs} - E_{em} = \Delta E_e + \Delta E_g \tag{4}$$

有效参数Δ*Q* 表示处于基态与激发态上的每个原子的相对原子质量与其在各个方向上产生的位移乘 积的和,可以表示为:

$$\left(\Delta Q\right)^2 = \sum_{\alpha,i} m_{\alpha}^{1/2} \Delta R_{\alpha,i} \tag{5}$$

 $\Delta R_{\alpha,i}$ 表示弛豫过程中的原子在各个方向(*i*(*x*, *y*, *z*))上产生的位移。其中 $\alpha$ 表示原子种类,  $m_{\alpha}$ 表示 $\alpha$ 原子的相对原子质量,  $\Delta Q$ 可以表示为:

$$\Delta Q = M^{1/2} \Delta R \tag{6}$$

上式中的∆R 可以表示为:

$$\left(\Delta R\right)^2 = \sum_{\alpha,i} \Delta R_{\alpha,i}^2 \tag{7}$$

想得到材料缺陷的光谱需要给出电子 - 声子相互作用的大小。为此,引入黄昆因子(Huang-Rays factor) [36]这个物理量,该物理量表示晶格弛豫能所折合的声子数,可以定义为:

$$S_g = \frac{\Delta E_g}{\hbar \omega_e}; \ S_e = \frac{\Delta E_e}{\hbar \omega_e}$$
(8)

上式中, *ω*, 与 *ω*, 分别表示基态与激发态的晶格有效振动频率。

在上文中引入黄昆因子 *S*,更好地理解电子 - 声子耦合作用,并对光学过程中参与的声子数进行量 化处理。继而根据弗兰克 - 康登原理,基于一维位形坐标图讨论了光吸收和发射进程以及涉及到的一些 重要参数。我们将更加详细地讨论吸收和发射过程并给出归一化的光谱图。基于第一性原理计算的归一 化的发射光谱可以表达为[34] [35] [37]:

$$L(\hbar\omega) = \sum_{n} e^{-s} \frac{s^{n}}{n!} g_{\sigma} \left( E_{ZPL} - \hbar\omega_{gn} - \hbar\omega \right)$$
<sup>(9)</sup>

上式中, $L(\hbar\omega)$ 是归一化函数,S代表黄昆因子, $g_{\sigma}$ 为高斯函数, $\sigma$ 表示高斯函数展宽因子, $E_{ZPL}$ 表示 零声子线。

类似地,我们在假设相同频率的简谐振子的情况下可以得到归一化吸收强度,吸收谱的表达式[34] [37]:

$$f(h\nu) = \sum_{p=-\infty}^{\infty} \delta(E_0 - p\hbar\omega - h\nu)W_p$$
(10)

上式中, W<sub>p</sub>可以表达为:

$$W_{p} = \exp\left[-\left(2\overline{n}+1\right)S\right]\left[\left(\overline{n}+1\right)/\overline{n}\right]^{p/2} \times I_{p}\left(2S\left[\left(\overline{n}+1\right)\overline{n}\right]^{\frac{1}{2}}\right)$$
(11)

*I*<sub>p</sub>是一个修正的贝塞尔函数,上式中, *n* 被定义为:

$$\overline{n} = \left[ \exp(\hbar\omega/kT) - 1 \right]^{-1}$$
(12)

*S* 表示黄昆因子,可由 *S* =  $\frac{\Delta E}{\hbar \omega}$  获得, *k* 表示玻尔兹曼常数,*T* 表示温度, *E*<sub>0</sub> 表示热跃迁能级(相对于 CBM),它的值等于 *E*<sub>2PL</sub> 的数值, *h*ω表示声子能量, *h*ν 表示光子能量, *ΔE* 表示基态或激发态弛豫能。*ω* 表示有效振动频率。

通过电子声子耦合获取受主缺陷氧填隙的光谱,氧填隙在禁带中俘获空穴的跃迁形式以一维位形坐标图来描述,如图 5 所示。



**Figure 5.** Configuration coordinates between (a)  $O_i^{\times}$  and  $O_i'$ , and (b)  $O_i'$  and  $O_i''$ 图 5. (a)  $O_i^{\times} \cap O_i'$ , (b)  $O_i' \cap O_i''$ 之间位形坐标图

通过上图可以看出,氧填隙的晶格弛豫能很大,对周围原子成键情况影响也很大。而且通过表 4 中 氧填隙光谱基本参数可以知道,黄昆因子也很大,氧填隙周围原子晶格畸变较大,证明氧填隙引起了大 的晶格畸变。

Table	<ol><li>Basic parameters of</li></ol>	oxygen	interstitial	spectrum
表 4.	氧填隙光谱基本参数			

缺陷	$\Delta R$ (Å)	$E_{ZPL}$ (eV)	$\Delta E_g ({ m eV})$	$S_g$	$S_e$	$\hbar\omega_g$ (meV)	$\hbar \omega_e$ (meV)
$O_i + 2h^+ \\$	0.76	6.74	1.54	55.57	62.47	2.78	3.13
$\boldsymbol{O}_i + \boldsymbol{h}^+$	1.41	5.86	0.34	51.54	95.44	6.75	1.25

计算得到了归一化吸收谱和发射谱图,氧填隙的吸收谱和发射谱如图 6 和图 7 所示。Oʻ<sub>i</sub>和Oʻ<sub>i</sub>的吸收 谱分别位于 8.69 eV 和 7.06 eV,对应波长为 142 nm 和 175 nm。而发射峰位置分别位于 5.20 eV 和 5.52 eV, 对应的波长为 238 nm 和 224 nm 附近。两种价态的斯托克斯位移分别为 3.49 eV 和 1.53 eV。吸收和发射的 峰位置都低于 400 nm,处在紫外区。按照缺陷转化能级预测 Oʻ<sub>i</sub>发射分支应该小于 Oʻ<sub>i</sub>的发射峰值,但在这 里却是相反的,我们可以猜测是由于 Oʻ<sub>i</sub>的晶格畸变较大,导致晶格损耗的能量过大,影响了发射峰值。



**Figure 6.** Absorption spectra of different valence states of oxygen interstitial 图 6. 氧填隙不同价态的吸收谱



**Figure 7.** Emission spectra of different valence states of oxygen interstitial 图 7. 氧填隙不同价态的发射谱

## 4. 结论

本文基于第一性原理计算结合 GGA + PBE 方法计算了 ZrO<sub>2</sub> 晶体中氧填隙的缺陷形成能,结合 HSE 修正与 FNV 方法修获取更为精确的缺陷转化能级和缺陷形成能,之后根据一维位型坐标图等讨论其光学 性质,最后进行归一化计算吸收谱和发射谱线形图。O'<sub>i</sub>和O''<sub>i</sub>的吸收谱分别位于 8.69 eV 和 7.06 eV。而发 射峰位置分别位于 5.20 eV 和 5.52 eV。两种价态的斯托克斯位移分别为 3.49 eV 和 1.53 eV,均处在紫外 区。本文的结果也可以为实验研究光谱的来源提供理论借鉴。

# 参考文献

- [1] 饶晓晓, 胡树兵. 纳米 ZrO2应用现状及前景研究[J]. 材料导报, 2007, 21(z1): 143-146.
- [2] Davis, B.H., Keogh, R.A. and Srinivasan, R. (1994) Sulfated Zirconia as a Hydrocarbon Conversion Catalyst. *Catalysis Today*, 20, 219-256. <u>https://doi.org/10.1016/0920-5861(94)80004-9</u>
- [3] 刘欣梅, 阎子峰. 介孔二氧化锆分子筛的合成机理述[J]. 分子催化, 2006, 20(1): 84-94.
- [4] Seuser, G., Martinelli, M., Garcia, E.S., et al. (2023) Reverse Water-Gas Shift: Na Doping of m-ZrO<sub>2</sub> Supported Pt for Selectivity Control. Applied Catalysis A: General, 650, Article ID: 119000. https://doi.org/10.1016/j.apcata.2022.119000
- [5] Puigdollers, A.R., Illas, F. and Pacchioni, G. (2016) Structure and Properties of Zirconia Nanoparticles from Density Functional Theory Calculations. *The Journal of Physical Chemistry*, **120**, 4392-4402. <u>https://doi.org/10.1021/acs.jpcc.5b12185</u>
- [6] Wang, M., Li, H., Ren, J., et al. (2022) Research on Novel Quantum Phenomena of Transition Metal-Doped ZrO<sub>2</sub> Nanosheets. Journal of Chemical Physics, 157, Article ID: 234701. <u>https://doi.org/10.1063/5.0126291</u>
- [7] Zhou, Y.M., Yang, W.B., Wang, X.T., et al. (2020) Preparation of ZrO<sub>2</sub>-Based Catalytic Fibers via the Assistance of Microfluidic Chips. Industrial & Engineering Chemistry Research, 59, 21592-21601. <u>https://doi.org/10.1021/acs.iecr.0c04441</u>
- [8] Smith, D.K. and Newkirk, W. (1965) The Crystal Structure of Baddeleyite (Monoclinic ZrO<sub>2</sub>) and Its Relation to the Polymorphism of ZrO<sub>2</sub>. *Acta Crystallographica*, **18**, 983-991. <u>https://doi.org/10.1107/S0365110X65002402</u>
- [9] Heuer, A.H., Claussen, N., Kriven, W.M. and Ruhle, M. (1982) Stability of Tetragonal ZrO<sub>2</sub> Particles in Ceramic Matrices. *Journal of the American Ceramic Society*, 65, 642-650. <u>https://doi.org/10.1111/j.1151-2916.1982.tb09946.x</u>
- [10] Garvie, R.C. and Nicholson, P.S. (1972) Phase Analysis in Zirconia Systems. *Journal of the American Ceramic Society*, 55, 303-305. <u>https://doi.org/10.1111/j.1151-2916.1972.tb11290.x</u>
- [11] Wolten, G.M. (1963) Diffusionless Phase Transformations in Zirconia and Hafnia. Journal of the American Ceramic Society, 46, 418-422. <u>https://doi.org/10.1111/j.1151-2916.1963.tb11768.x</u>

- [12] Heuer, A.H., Ruhle, M. and Marshall, D.B. (1990) On the Thermoelastic Martensitic Transformation in Tetragonal Zirconia. *Journal of the American Ceramic Society*, **73**, 1084-1093. https://doi.org/10.1111/j.1151-2916.1990.tb05161.x
- [13] Mikhailov, M.M. and Utebekov, T.A. (2012) Qualitative and Quantitative Differences in the Absorption Spectra of Electron-Irradiated Reflective Coatings Based on Mixtures of BaTio<sub>3</sub>, Powder with ZrO<sub>2</sub>, Micro-or Nanopowder of Different Concentrations. *Journal of Surface Investigation. X-Ray, Synchrotron and Neutron Techniques*, 6, 923-929. <u>https://doi.org/10.1134/S1027451012110067</u>
- [14] Sal'nikov, V.V. (2000) Influence off Centers on the Optical and Adsorptive Properties of Doped ZrO<sub>2</sub> Crystals. *Inorganic Materials*, 36, 479-483. <u>https://doi.org/10.1007/BF02758052</u>
- [15] 吕彩霞. 氧化锆晶化过程的研究[D]: [硕士学位论文]. 兰州: 兰州理工大学, 2010.
- [16] Khan, S.A., Fu, Z.Y., Asif, M., Wang, W.M. and Wang, H. (2015) Formation Mechanism and Template-Free Synthesis of Hierarchicalm-ZrO<sub>2</sub> Nanorods by Hydrothermal Method. *Journal of Wuhan University of Technology-Mater. Sci. Ed.*, **30**, 1163-1166. <u>https://doi.org/10.1007/s11595-015-1289-0</u>
- [17] Letichevsky, S., Zonetti, P.C., Reis, P.P.P., et al. (2015) The Role of m-ZrO<sub>2</sub> in the Selective Oxidation of Ethanol to Acetic acid Employing PdO/m-ZrO<sub>2</sub>. Journal of Molecular Catalysis A: Chemical, 410, 177-183. <u>https://doi.org/10.1016/j.molcata.2015.09.012</u>
- [18] Reis, P.P., Zonetti, P.C., Passos, F.B. and Appel, L.G. (2017) Acetic Acid Synthesis from Ethanol: Describing the Synergy between PdO and m-ZrO<sub>2</sub>. *Catalysis Letters*, 147, 821-827. <u>https://doi.org/10.1007/s10562-017-2001-0</u>
- [19] Silva-Calpa, L.D.R., Zonetti, P.C., Rodrigues, C.P., *et al.* (2016) The Zn<sub>x</sub>Zr<sub>1-x</sub>O<sub>2-y</sub> Solid Solution on m-ZrO<sub>2</sub>: Creating O Vacancies and Improving the m-ZrO<sub>2</sub>Redox Properties. *Journal of Molecular Catalysis A: Chemical*, **425**, 166-173. <u>https://doi.org/10.1016/j.molcata.2016.10.008</u>
- [20] Ohtaka, O., Andrault, D., Bouvier, P., et al. (2005) Phase Relations and Equation of State of ZrO<sub>2</sub> to 100 GPa. Journal of Applied Crystallography, 38, 727-733. <u>https://doi.org/10.1107/S0021889805018145</u>
- [21] Kawasaki, S. and Yamanaka, T. (1994) Elastic Properties of Monoclinic and Orthorhombic ZrO<sub>2</sub>. Journal of Materials Science Letters, 13, 514-515. <u>https://doi.org/10.1007/BF00540184</u>
- [22] 李海心, 刘廷禹, 刘检, 等. ZrO<sub>2</sub> 晶体本征点缺陷形成能的第一性原理计算及热动力学性质[J]. 硅酸盐学报, 2015, 43(6): 788-793.
- [23] Chen, W. and Pasquarello, A. (2015) First-Principles Determination of Defect Energy Levels through Hybrid Density Functionals and GW. *Journal of Physics: Condensed Matter*, 27, Article ID: 133202. https://doi.org/10.1088/0953-8984/27/13/133202
- [24] Liu, B., Wu, L.J., Zhao, Y.Q., Wang, L.Z. and Cai, M.Q. (2016) First-Principle Investigations of Structural, Electronic, Magnetic and Optical Properties of Bulk BiVO<sub>3</sub>. *RSC Advances*, **95**, 92473-92478. https://doi.org/10.1039/C6RA17053F
- [25] Li, Y., Uberuaga, B., Jiang, C., et al. (2012) Role of Antisite Disorder on Preamorphization Swelling in Titanate Pyrochlores. Physical Review Letters, 108, Article ID: 195504. <u>https://doi.org/10.1103/PhysRevLett.108.195504</u>
- [26] Kresse, G. (1996) Efficient Iterative Schemes for *ab initio* Total-Energy Calculations Using a Plane-Wave Basis Set. *Physical Review B*, 54, 11169-11186. <u>https://doi.org/10.1103/PhysRevB.54.11169</u>
- [27] Chen, M.H., Thomas, J.C., Natarajan, A.R. and Van der Ven, A. (2016) Effects of Strain on the Stability of Tetragonal. *Physical Review B*, 94, Article ID: 054108. <u>https://doi.org/10.1103/PhysRevB.94.054108</u>
- [28] Lu, X.X., Liu, T.Y., Fu, M.X. and Li, J. (2018) First-Principles Study of the Optical Properties of YPO<sub>4</sub> Crystal with Oxygen Vacancies. *Journal of Physics & Chemistry of Solids*, **120**, 1-5. <u>https://doi.org/10.1016/j.jpcs.2018.04.018</u>
- [29] Heyd, J., Scuseria, G.E. and Ernzerhof, M. (2006) Erratum: "Hybrid Functionals Based on a Screened Coulomb Potential" [J. Chem. Phys. 118, 8207 (2003)]. *Journal of Chemical Physics*, **124**, Article ID: 219906. <u>https://doi.org/10.1063/1.2204597</u>
- [30] Hummer, K., Harl, J. and Kresse, G. (2009) Heyd-Scuseria-Ernzerhof Hybrid Functional for Calculating the Lattice Dynamics of Semiconductors. *Physical Review B*, 80, 115205. <u>https://doi.org/10.1103/PhysRevB.80.115205</u>
- [31] Liang, Z., Wang, W., Zhang, M., *et al.* (2017) Structural, Mechanical and Thermodynamic Properties of ZrO<sub>2</sub>, Polymorphs by First-Principles Calculation. *Physica B: Condensed Matter*, **511**, 10-19. https://doi.org/10.1016/j.physb.2017.01.025
- [32] Alkauskas, A., Broqvist, P. and Pasquarello, A. (2008) Defect Energy Levels in Density Functional Calculations: Alignment and Band Gap Problem. *Physical Review Letters*, **101**, Article ID: 046405. https://doi.org/10.1103/PhysRevLett.101.046405
- [33] 方容川. 固体光谱学[M]. 合肥: 中国科学技术大学出版社, 2003.

- [34] Alkauskas, A., Lyons, J.L., Steiauf, D. and Van de Walle, C.G. (2012) First-Principles Calculations of Luminescence Spectrum Line Shapes for Defects in Semiconductors: The Example of GaN and ZnO. *Physical Review Letters*, 109, Article ID: 267401. <u>https://doi.org/10.1103/PhysRevLett.109.267401</u>
- [35] Dreyer, C.E., Alkauskas, A., Lyons, J.L., *et al.* (2018) First-Principles Calculations of Point Defects for Quantum Technologies. *Annual Review of Materials Research*, **48**, 1-26. <u>https://doi.org/10.1146/annurev-matsci-070317-124453</u>
- [36] Huang, K. and Rhys, A. (1950) Theory of Light Absorption and NonRadiative Transitions in F-Centres. Proceedings of the Royal Society of London. Series A. Mathematical and Physical Sciences, 204, 406-423. https://doi.org/10.1098/rspa.1950.0184
- [37] Alkauskas, A., Mccluskey, M.D. and Van De Walle, C.G. (2016) Tutorial: Defects in Semiconductors—Combining Experiment and Theory. *Journal of Applied Physics*, **119**, Article ID: 181101. <u>https://doi.org/10.1063/1.4948245</u>