钒氧酞菁(VOPc)与钒酞菁(VPc)分子的扫描 隧道显微镜图像模拟*

李群祥¹) 杨金龙¹²) 袁岚峰¹) 侯建国¹²⁾朱清时¹)

1(中国科学技术大学选键化学开放实验室,合肥 230026)

2(中国科学技术大学结构分析开放实验室,合肥 230026)

(2001年5月22日收到2001年7月3日收到修改稿)

利用第一性原理方法模拟了自由钒氧酞菁(VOPe)和钒酞菁(VPe)分子的扫描隧道显微镜(STM)图像,与实验观察结果相当符合.理论STM图像都显示出亚分子内结构,外围呈四叶状.其主要差异表现在 VOPe 分子中心处的 钒氧离子在STM图像中为一空洞,而在 VPe 分子的STM图像中钒离子为突起的亮斑.通过分析 VOPe 和 VPe 分子的 电子结构,对模拟结果给出自洽的理论解释.造成两者图像显著不同的物理原因是 VPe 分子在费米能级附近有明 显含 d₂ 成分的分子轨道,导致钒离子在STM图像中央为突起的亮斑.而在 VOPe 分子中 d₂ 分态密度峰位由于氧原 子的加入使之远离费米能级,使 STM 不能'看到 'VOPe 分子中钒氧离子.

关键词:钒氧酞菁,钒酞菁,STM 图像模拟,电子结构 PACC:6116,7115,3115

1 引 言

金属卟啉类分子不仅在催化、染色和化学传感 器等领域有着广阔的应用前景,而且它们具有可重 复进行的氧化还原反应的重要特性 如血红素中氧 的输送,已引起了人们广泛的研究兴趣,近年来,研 究热点之一就是利用扫描隧道显微镜(STM)直接观 察金属酞菁(MPc)分子在不同衬底表面的形貌图, 研究其吸附行为.例如对 CuPc 分子吸附在不同衬底 表面如多晶 Ag 表面^[1]、GaAs(110)^{2]}、Cu(100)³、石 墨和 MoS,^[4]、Si(100)和 Si(111)^{5]}以及 Cu(111)表 面^[6]等进行了一系列的 STM 观察研究,其中不少课 题组在 STM 实验中获得了 MPc 分子亚分子级高分 辨率的图像.如几年前 Hipps 课题组利用超高真空 STM 观察了 MPd M = Fe Co Ni Cu 分子吸附在 Au (111) 表面的图像,发现在 STM 图像中分子内金属 离子起伏与 d 轨道组态明显有关^[7-9] 其中 CuPe 和 NiPc 分子的金属离子为空洞,而 FePc 和 CoPc 分子 内的金属离子却为亮斑 由于在常温大气条件下 这 类分子可以在衬底表面挪动和漂移,在实际应用过

程中或观察这类分子的亚分子级分辨率的 STM 图 像时,首先必须使之在衬底表面固定下来,对此出现 了一些很漂亮的实验工作^[10-12].与此同时,对这类 分子也进行了一些理论研究工作.20世纪 90 年代 初中期,利用开壳层 Hartree-Fock 方法^{13]}、弹性散射 量子化学(ESQC)技术^[14]以及密度泛函(DFT)方 法^[15]计算了一个或几个 *M*Pc 分子的电子结构.

与 MPe 分子相比,关于金属氧酞菁(MOPe)分子的 STM 实验工作却少得多,相关的理论尚未见报 道.目前光敏薄膜材料 TiOPe 正广泛用于激光打印 机和复印机中,但还没有获得它的亚分子分辨率的 STM 图像^[16].直到最近两年来,Hipps 课题组对 VOPe 分子进行较系统而深入的 STM 研究工 $f^{[17,18]}$,有趣的是 STM 并不能"看到"钒氧(VO)离 子,分子的 STM 图像中央呈现一个明显的空洞,不 像 FePe 和 CoPe 等 Pe 分子中金属离子在 STM 图像 中为突起的亮斑.在解释实验观察到的 STM 图像 时,他们仅仅定性地认为 VOPe 中氧原子使分子在 费米能级(E_F)附近的态密度数减少导致其 STM 图 像中央为一空洞,没有给出真正的物理原因,显然 这是一个值得深入研究的问题.

^{*}王宽诚博士后奖励基金、国家自然科学基金(批准号:10074058)和国家自然科学杰出青年科学基金(批准号 20025309)资助的课题。

在分析和解释 STM 实验结果时,进行相应的理 论模拟计算十分必要且有意义.然而对金属卟啉类 分子进行 STM 图像模拟的工作并不多见,仅 Sautet 和 Joachim 利用 ESQC 方法模拟了 CuPe 吸附在 Cu (100)表面的图像,并讨论了针尖结构和 E_F 对图像 的影响^[14].为了深入分析和解释已有的实验结果, 本文利用第一性原理密度泛函方法模拟 VOPe 和 VPe 的 STM 图像,分析它们的电子结构,自洽解释了 为什么在 STM 图像中 VOPe 分子中钒氧离子为空洞 而 VPe 分子中的钒离子为亮斑.

2 计算模型与方法

VOPe 是非平面型分子,因为钒氧原子是位于 Pe 分子平面之上,如图 1(a),而 VPe 分子中钒原子 和 Pe 处于同一平面,为平面型分子,如图 1(b),它 们分别属于 *C*4v和*D*4h群.在这两个棍棒模型中黑棍 为氮原子,灰棍为碳原子,小白棍为氢原子,大灰球 为钒原子,图 1(a)中小白球为氧原子.为了更方便 地观察 VOPe 分子的几何构型,将它进行了一些角 度旋转.

本文的计算使用从头计算量子化学软件包 DMo^[19],它是基于密度泛函理论的第一性原理计算 方法,类似的方法广泛地应用于计算材料电子结构^[20].在具体计算过程中可得到用数值原子轨道基表示的变分自洽解,提供分子波函数和电子密度.在计算过程中使用了 Vosko-Wilk-Nusair 参数化的局域交换相关能^[21]的局域密度近似(LDA).基组是带极化函数的双数值基(DNP),大致相当于 Gaussian 的 6-31G^{**}基组.为加快自洽场的收敛,*E*_F 附近的轨道可允许 0.02Hartree 的电荷平滑化.自洽过程以体系的能量是否收敛为依据,精度均优于 10⁻⁶ a.u.用 Broyden-Fletcher-Goldfarb-Shanno(BFGS)算法完成几何优化^[22],收敛精度对于梯度和位移优于 10⁻³ a.u., 在构型优化计算过程中,对分子进行了对称性限制.

为了模拟出 VOPe 和 VPe 分子的 STM 图像,本 文采用 Tersoff-Hamann 模型^[23].在小偏压条件下,隧 道电流正比于针尖所在处 *E*_F 附近的样品表面的局 域态密度.可以将距离样品表面一定高度的局域态 密度(LDOS)近似为理论 STM 图像.这一方法简单而 有效,我们利用这一方法已成功地模拟出不同吸附 取向的 C₆₀及其他吸附在半导体和金属表面的 STM 图像^[24-26].为了节省计算量,本文采用等高模式来 模拟 STM 图像,而非实验常用的恒流模式.



图 1 VOP.(a)和 VP.(b)分子的棍棒模型图 黑棍为氮原子,灰棍为碳原子,小白棍为氢原子,大灰球为钒原子.图(a)中小白球为氧原子

3 结果与讨论

现在简单分析两个分子优化后的几何构型和基本物理化学性质.优化后的构型显示,在 VOPe 分子中钒原子位于外围 Pe 分子平面的上方约 0.05nm,

而氧原子位于钒原子的正上方,氧原子中心与 Pe 平面之间的距离约为 0.21nm ,与 STM 实验中测量出来的值 0.20nm 相当符合^[18]. VOPe 和 VPe 分子中钒原子与最近邻氮原子的间距 $d_{\mathfrak{N}-\mathfrak{M}}$ 值相当于钒离子半径和 氮 共 价 半 径 之 和. VOPe 分子 中 $d_{\mathfrak{N}-\mathfrak{M}}$ 为 0.202nm,比 VPe 分子中钒—氮距离(0.197nm)稍长,

这是钒原子与氧原子间的相互作用要比钒原子与氮 原子间作用强,使钒原子接近氧原子而偏离氮原子 的缘故。

表 1 给出 VOPc, VPc 和 Pc 分子中金属原子上净 电荷数、分子的平均结合能、垂直亲合势和电离势.由 Mulliken 集居数分析可知,在 VOPc 分子中钒原子失 去 0.85 个电子,比 VPc 分子中钒原子失去 0.69 个电 子要多,这个结果很好理解,因为前者钒原子的配位 数为 5,比后者多出一个氧原子,而且氧原子的电负 性比氮原子的大,使钒原子失去更多的电子.比较分 子平均结合能可知,VOPc和VPc分子的平均结合能 差不多,约为6.55eV/atom,比Pc的平均结合能 (6.45eV/atom)要大,这说明在Pc分子中央加入钒或 钒氧原子可使整个分子更加稳定.同时钒或钒氧原子 的加入使分子的亲合能和电离势明显减小即从VOPc 或VPc分子中电离出一个电子比从Pc分子要容易,而 获得电子的本领却差一些.在三个分子中,VOPc最稳 定,得到电子本领差,VPc最容易失去电子.

表 1 VOP, VPc和Pc分子中金属原子与最近邻氮原子之间的距离、金属原子失去电子数、平均结合能、亲合能和电离势

化合物	$d_{\pm \mathbf{k} - \mathbf{x}}/\mathbf{n}\mathbf{m}$	钒原子的净电荷数	平均结合能(eV/atom)	亲合能/eV	电离势/eV
VOPc	0.202	0.85	6.58	2.49	6.31
VPc	0.197	0.69	6.55	3.13	6.24
Pc			6.45	3.69	6.68

本文的研究重点是模拟出实验上观察的 VOPc 和 VPc 分子 STM 图像,比较它们的差别,分析各自 的电子结构,作出合理的解释.图 <u>2</u>(a)和(b)分别给 出 VOPc 和 VPc 分子的模拟 STM 图像,针尖偏压分 别约为 1.1 和 0.5V,针尖扫描高度都为 0.6nm.模 拟结果表明这两类分子的 STM 图像都表现出亚分 子结构,外围为四叶状,另外一个特征是这两个分子 在其对角方向存在节面,与实验上观察到的高分辨 率 STM 图像一致^[7-9,17,18]. VOPe 分子的每片叶状为 椭圆状,而 VPe 的理论图像的叶状为腰子型.当降 低模拟高度时,VPe 分子中每片叶状亮斑的两端变 得更亮,趋于八瓣状.早期的理论研究结果表明 Pe 分子最高占据态(HOMO)的电荷分布图形状为八瓣 状^[15],说明外围亮斑的主要贡献来自 Pe 分子.



图 2 VOPd(a)和 VPd(b)分子的理论 STM 图像

比较图 2(a)和(b),它们之间最明显的差异表现在 STM 图像中是否能'看到'中心钒氧或钒离子. VOPe 分子的钒氧离子在模拟 STM 图像中央表现为一空洞,VPe 分子的 STM 图像的中心钒离子却能'看到',为突起的亮斑.VOPe 分子的理论图像[图 2(a)]与实验观察到的高分辨率的结果非常符合^[17,18],即位于 Pe 分子平面上方的钒氧离子并没有被 STM 探测到,在图像中它们的原子位置所对应的是空洞(这一现象被称之为图像反转或负像).由于 实验上还没有获得 VPc 分子的高分辨率 STM 图像, 理论图像无法与实验结果直接对比,但是图 (b)与 Hipps 等人在实验上观察到其他 MPc 分子如 FePc 和 CoPc 分子的 STM 图像非常相似^[7—9],分子中心的 金属离子在 STM 图像中表现为突起的亮斑.

为什么两个分子的 STM 图像出现这么大的差别,回答这个问题必须分析它们的电子结构,一般而 言,实验上 STM 图像反映的信息主要是样品 *E*_F 附 近的局域态密度(LDOS),而 STM 是否能分辨出吸附 的分子乃至单个原子或离子,取决于在 E_F 附近对 隧道电流提供主要贡献的电子态局域在这些吸附分 子或原子离子的概率的大小.因此可以通过分析两 个分子的 LDOS 信息来分析和解释模拟结果和实验 观察到的图像.首先分析 VOPc 和 VPc 分子的总态 密度(TDOS),如图 3,为了便于比较,将两个分子的 E_F 都作了一个平移,移至 $E_F = 0$ 处. VPc 分子的 TDOS 在 E_F 附近有一个小峰(B'),而 VOPc 分子的 小峰(B)向空态略有偏移.比较两条曲线可知,在



图 3 VOPc 和 VPc 分子的总态密度图 费米能级被挪至能量为 0eV 处.为了方便比较 將 VOPc 的总态密度向上作了平移

 $E_{\rm F}$ 附近 VOPc 分子的态密度比 VPc 分子的确要小 一些,但相差不多.另外图 3 中 VOPc 分子的 AB 间 距要比 VPc 态密度的 A'B' 两峰的间距大一些,这是 由于氧原子的加入使 VOPC 分子的能级拓宽的缘 故.Hipps 等人在解释 STM 实验中为什么不能" 看 到 'VOPc 分子的钒氧离子时仅定性地认为这是由于 氧原子导致分子在 $E_{\rm F}$ 附近的 DOS 减小所造成的, 显然仅仅因为 VOPc 分子在 $E_{\rm F}$ 附近的 TDOS 稍小一 些,这无法信服地解释 VOPc 和 VPc 分子 STM 图像 的差别,必须进一步分析它们的分态密度(PDOS).

图 4(a)和(b)分别给出 VOPe 和 VPe 分子钒离 子 $m \neq 0$ 的 d 电子(m = 1 的 $3d_{x_{e_{1},v_{e}}}$ 和 m = 2 的 $3d_{x_{y_{e_{1},v_{e_{2}}}}$ 》和 $m = 0(3d_{2})$ 》的 PDOS.由于钒原子 4s 轨 道和 VOPe 分子中氧原子的 2s 和 2p 的 PDOS 比 d 的 PDOS 小许多,图 4 中未示出.比较两个分子 m = 1的 PDOS ,由图 4(a)可知, VOPe 分子在 E_{F} 右侧约 2.5eV 有显著的 PDOS 峰(虚线), VPe 的 PDOS 为多 峰结构(点划线),其中一个峰就在 E_{F} 处.而 m = 2的 PDOS 两个分子也各有特点, VOPe 的 PDOS 为双 峰状(点线), VPe 分子的 PDOS 具有三峰特征(实 线),它们在 E_{F} 处都有一个峰.有趣的是,如果分别 将 VOPc 和 VPc 分子的 m = 1 和 m = 2 的 PDOS 叠 加,不难发现 $m \neq 0$ 的 PDOS 曲线的总体特征差不 多 在 E_F 附近(如 ± 1eV)尤其相似.在图 4(b)中两 个分子 $m = 0(3d_{2})$)的 PDOS 都有双峰特征,但峰的 位置明显不同, VPc 分子在 E_F 处有一个显著峰,而 VOPc 的 PDOS 峰位都远偏离 E_F 超过 3.5eV.

众所周知 不同磁量子数的 d 轨道波函数的空 间分布很不一样 $m \neq 0$ 的 d 轨道的电子云分布为 4 个纺锤形,都有一个节面,中心处电子云密度极小, 对 VOPc 分子而言,由于显著含有钒离子 d 电子成 $\Re(m=1)$ 的分子轨道与 $E_{\rm F}$ 的相对距离超过偏压 值 在模拟时就没有考虑这些波函数的贡献.m=2的电子云分布平行于分子平面(xy),出现在分子平 面上方一定距离如 0.6nm 的概率很小,即使 VOPc 分子在 $E_{\rm F}$ 处有 m = 2 占较大成分的分子轨道(VPc 分子也一样),其贡献在模拟图像中也不大.而 m = 0的 d₂在垂直分子表面(z)方向有一个显著突起的 电子云分布,可以与针尖原子的电子云发生最大程 度上的重叠, VPc 分子在 E_F 处的波函数又显著含有 d2 成分 因此在小偏压条件下也能被 STM 探测到钒 离子的 d.2 的贡献,从而在 STM 图像中表现为突起 的亮斑,当然,由图 4(a)可知, VPc 分子中钒离子 m =1的d电子对模拟 STM 图像中亮斑会有一些小的 贡献.而 VOPc 分子显著含有 d_2 的分子轨道离 $E_{\rm F}$ 约4.0eV 远远超过实验中通常所加的偏压值 STM 无法测量到 m = 0 的 d_2 的贡献.由此可以合理自洽 地解释为什么 VOPc 和 VPc 分子的 STM 模拟图像间 的差别 STM 图像中是否能看到中心处的离子取决 于那些显著含有金属离子的 d_{z^2} 成分的能级与 E_F 的相对位置,即 VPc 分子在 $E_{\rm F}$ 附近的分子轨道含 有显著的 d.2 成分,给隧道电流提供主要贡献,因此 中心金属钒离子在 STM 图像中为突起的亮斑,而 VOPc 分子中显含 d_{2} 的能级与 $E_{\rm F}$ 的相对距离大于 偏压值 STM 测量不到 d.2 的贡献,图像中心将出现 空洞.

应该指出的是,若针尖波函数为 m = 0 的 s,p 或 d 波函数 ,则 STM 实验中无法观察到 $m \neq 0$ 态的 贡献,因为这类波函数的空间分布是正负相隔,与针 尖波函数重叠积分贡献为零.由于 VOPc 和 VPc 分 子的电子总数为单数,采用自旋限制计算方案,它们 的 HOMO 应为单电子占据态. 然而,在 E_F 处数个轨 道的能级十分相近,导致轨道的电子占据数为分数 型. 虽然 VOPe 和 VPe 分子中这些前线轨道的主要 成分都来自 Pe 分子和钒原子的 $m \neq 0$ 的 d 电子,但 VPe 分子的前线轨道还有一个位于 E_F 处显含 d_2 成 分的轨道,因此模拟出来的 STM 图像有明显的差 别.一般而言,存在金属衬底向吸附分子转移电荷的 现象,使吸附分子呈负电性,但与中性分子的能级 顺序和电子结构相差不大,即考虑电荷转移效应不 会对模拟结果有明显的影响.当然,若吸附分子与衬 底有很强的相互作用,两者能级严重杂化,吸附分子 的态密度会拓宽,在 STM 实验中很难看到亚分子级 分辨率的图像.本文的计算过程中虽然没有考虑针 尖和衬底的影响,但对与实验结果相当一致的理论 图像作出了一个清晰的物理解释.然而解释 STM 实验中有关 VOPe 分子的其他一些测量结果,我们认为可能需要考虑针尖和衬底对测量结果的影响.如 Hipps 等人的实验结果还表明图像的起伏高度与所加的偏压有明显的依赖关系,在样品偏压在 – 1.5 到 0.2V 范围内,Pe 分子环的图像起伏约为 0.1nm,而偏压为 1V 时,此时的起伏高达 0.55nm.在他们测量到的 d*I*/d*V* 曲线中出现峰状特征,在约 1.4, – 1.1 和 1.8V 处都有明显的峰,并将 1.4V 处的峰归属为 Pe 分子环的 π^* 最低空轨道态^[17,18].相应的理论研究工作正在进行中.



图 4 VOPc 和 VPc 分子中钒原子 d 电子的分态密度图 (a)为 3d_m(m ≠ 0)分态密度图 (b)为 m = 0 的 3d₂2 分态密度图

4 结 论

利用第一性原理方法对 VOPc 和 VPc 分子进行 了 STM 图像模拟,通过分析体系的电子结构,自洽 解释了它们图像的差异.可以得出以下结论:

1. 模拟出来的 STM 图像都表现出亚分子结构, 外围为四叶状. VOPc 分子的中央钒氧离子为空洞, VPc 分子的中央钒离子为亮斑 ,与已有实验观察结 果相当一致.

2.STM 图像中是否能看到中心处的离子取决于 那些显著含有金属离子的 d_{2} 成分的能级与 E_{F} 的 相对位置.

3. VPc 分子在 E_F 附近的分子轨道含有显著的 d_2 成份,则金属钒离子在 STM 图像中为突起的亮 斑. 而氧原子的加入使 VOPc 中钒的 d_2 分态密度劈

裂开 ,这些能级远离 E_F ,相对距离大于偏压值 ,在

- [1] Gimzewski J K , Stol E and Schlittler R R 1987 Surf. Sci. 181 267
- [2] Moeller R, Coenen R, Esrlinger A and Kaslouski B 1990 J. Vac. Sci. Technol. A 8 659
- [3] Lippel P H et al 1989 Phys. Rev. Lett. 62 171
- [4] Ludwig C et al 1994 J. Vac. Sci. Technol. B 12 1963
- [5] Kanai M et al 1995 Surf. Sci. 329 L619
- [6] Fritz T, Hara M, Knoll W and Sasabe H 1994 Cryst. Sci. Technol. Sct. A 252/253 561
- [7] Hipps K W et al 1996 J. Phys. Chem. 100 11207
- [8] Lu X, Hipps K W, Wang X D and Mazur U 1996 J. Am. Chem. Soc. 118 7197
- [9] Lu X and Hipps K W 1997 J. Phys. Chem. B 101 5391
- [10] Qiu X H et al 2000 J. Am. Chem. Soc. 122 5550
- [11] Qiu X H et al 2000 J. Phys. Chem. B 104 3570
- [12] Xu B et al 2000 J. Phys. Chem. B 104 10502
- [13] Reynolds P A and Figgis B N 1991 Inorg. Chem. 30 2294
- [14] Sautet P and Joachim G 1992 Surf. Sci. 271 387
- [15] Rosa A and Baerends E F 1992 Inorg. Chem. 31 4717

Rosa A et al 1994 Inorg. Chem. 33 584

- [16] Narushima K , Kontani T , Egerton R F , Urao E , Takeuchi M 1997 Appl. Surf. Sci. 113/114 326
- [17] Hipps K W, Barlow D E and Mazur U 2000 J. Phys. Chem. B 104 2444
- [18] Barlow D E and Hipps K W 2000 J. Phys. Chem. B 104 5993
- [19] Dmol is a registered simulation software of msi cop.
- [20] Tong H Y et al 2000 Acta Phys. Sin. 49 1545 (in Chinese] 童宏 勇等 2000 物理学报 49 1545]
- [21] Vosko S J , Wilk L and Nusair M 1980 Can . J . Phys . 58 1200
- [22] Fletcher R 1980 Practical Methods of Optimization vol 1 (New York : Wiley)
- [23] Tersoff J and Hamann D R 1985 Phys. Rev. B 31 805
- [24] Hou J G et al 1999 Phys. Rev. Lett. 85 3001
- [25] Li Q X et al 1999 Acta Phys. Sin. 48 1477 (in Chinese]] 李群祥 等 1999 物理学报 48 1477]
- [26] Li Q X et al 2000 Prog. Phys. 20 234 (in Chinese)[李群祥等 2000 物理学进展 20 234]

STM 实验中不能'看到'钒氧离子,为一空洞.

Simulations of scanning tunneling microscope images for vanadyl phthalocyanine (VOPc) and vanadium phthalocyanine (VPc)*

Li Qun-Xiang¹) Yang Jin-Long¹⁽²⁾ Yuan Lan-Feng¹) Hou Jian-Guo¹⁽²⁾ Zhu Qing-Shi¹⁾

¹ (National Laboratory of Bond Selective Chemistry, University of Science and Technology of China, Hefei 230026, China)

² (Structure Research Laboratory, University of Science and Technology of China, Hefei 230026, China)

(Received 22 May 2001 ; revised manuscript received 3 July 2001)

Abstract

We presented the simulated scanning tunneling microscope (STM) images of vanadyl phthalocyanine (VOPc) and vanadium phthalocyanine (VPc) molecules as well as their electronic structures obtained by using the first-principles method. The simulated STM images show submolecular structures and four-leaves at its periphery, and well reproduce the features of the experimental images. The main difference between the two molecules is that the central vanadium ion in VPc appears as a bright bump in the molecular image, while there is a hole at the centre of the molecular STM image in VOPc. The simulated images are interpreted by that VPc molecule has significant d_{z^2} character near the Fermi level, while the dark central region is attributed to the oxygen atom causing the d_{z^2} states far away from Fermi level in VOPc molecule.

Keywords : vanadyl phthalocyanine , vanadium phthalocyanine , simulated STM image , electronic structure PACC : 6116 , 7115 , 3115

^{*} Project supported by the Wang Kuan-cheng Post-doctoral Foundation, the National Natural Science Foundation of China (Grant No. 10074058), and the National Natural Science Foundation for Outstanding Young Scientists of China (Grant No. 20025309).