酞菁铜与 ${ m MoS}_2(0001)$ 范德瓦耳斯异质结研究 *

·曹宁通¹) 张雷¹) 吕路¹) 谢海鹏¹) 黄寒¹) 牛冬梅¹) 高永立^{1)2)†}

1)(中南大学先进材料超微结构与超快过程研究所,长沙 410083)

2) (Department of Physics and Astronomy, University of Rochester, Rochester 14627, USA)

(2014年3月10日收到;2014年4月29日收到修改稿)

利用光电子能谱、原子力显微镜以及低能电子衍射等表面研究手段系统研究了真空沉积生长的酞菁铜薄 膜与衬底 MoS₂(0001)之间的范德瓦耳斯异质结界面电子结构和几何结构.角分辨光电子能谱清楚地再现了 MoS₂(0001)衬底在 Γ 点附近的能带结构.低能电子衍射结果表明,CuPc薄膜在 MoS₂(0001)表面沿着衬底 表面 [1120], [1210]和[2110]三个晶向有序生长,反映了衬底对 CuPc 的影响.原子力显微镜结果表明,CuPc 在 MoS₂ 衬底上遵循层状-岛状生长模式:在低生长厚度下(单层薄膜厚度约为0.3 nm),CuPc 分子平面平行 于 MoS₂ 表面上形成均匀连续的薄膜;在较高的沉积厚度下,CuPc 沿衬底晶向形成棒状晶粒,表现出明显的 各向异性.光电子能谱显示界面偶极层为0.07 eV,而且能谱在膜厚 1.2 nm 饱和,揭示了酞菁铜与 MoS₂(0001) 范德瓦耳斯异质结的能级结构.

关键词: 有机半导体, 光电子能谱, 电子结构, 异质结 **PACS:** 79.60.Jv, 68.35.bm, 79.60.-i, 73.20.-r

DOI: 10.7498/aps.63.167903

1引言

近年来,基于硅材料的集成电路逐渐逼近摩尔 定律的极限,寻找新型半导体材料的工作就显得尤 为重要.二硫化钼(MoS₂)作为一种极具研究价值 的新型二维半导体材料,逐渐成为科研人员关注的 焦点^[1,2].MoS₂具有和石墨类似的层状结构,层内 以共价键结合,而层间仅为微弱的范德瓦耳斯力, 因此,通过微机械剥离法就能够得到单层MoS₂^[3]. 同时,MoS₂还存在合适的带隙(单层时为1.8 eV的 直接带隙^[4]),因此,MoS₂被广泛应用于新型纳米 器件的研究.Radisavljevic等^[5]首先生产出基于单 层MoS₂材料晶体管,并具有低能耗、较高迁移率以 及高电流开关比等优点.而Wang等^[6]利用机械方 法生产出单层MoS₂薄片,制造出逆变器、与非门、 存储器以及环形振荡器等多种基本电子设备. 目前,在研究二维材料性质与应用的同时,出现了利用二维材料相互堆积,形成二维范德瓦耳斯异质结的研究.Kang等^[7]通过第一性原理计算,发现由于材料间的范德瓦耳斯作用以及晶格失配的影响,二维MoS₂/MoSe₂异质结的电子结构明显不同于单一材料.Britnell等^[8]则在两个单层石墨烯中加入单层MoS₂,WS₂等二维材料,制备出具有"三明治"结构的异质结薄膜,从而提高材料的电子输运性质.但是由于获得较大尺寸二维异质结还存在一定的困难,因此,研究人员并不能够在实验上对这类体系的电子结构进行深入研究.考虑到有机半导体材料具有原料易得、廉价、制备工艺简单等特点,因此,利用有序有机半导体与二维材料的组合的方法同样能够获得此类异质结构并且加以研究.

酞菁铜 (CuPc, C₃₂H₁₆N₈Cu) 作为一种常见的 有机半导体材料,在有机太阳能电池、有机场效

© 2014 中国物理学会 Chinese Physical Society

http://wulixb.iphy.ac.cn

^{*} 国家自然科学基金(批准号: 51173205)、中央高等学校基本科研基金(批准号: 2013zzts155)和中南大学贵重仪器设备开放共享基金 (批准号: CSUZC2014023)资助的课题.

[†]通讯作者. E-mail: ygao@csu.edu.cn

应管以及有机发光二极管等光电器件中多有应 用^[9-12]. CuPc是一种平面型分子, 易于在石墨 烯^[13]、高定向石墨(HOPG)^[14]以及MoS₂^[15]等层 状材料上平躺生长,形成稳定的异质结构. 早期 有关酞菁分子与MoS2异质结的工作集中于有机 分子取向以及形貌的研究.利用扫描隧道显微 镜^[16]、角分辨紫外光电子能谱(ARUPS)^[17]、非接 触式原子力显微镜 (NCAFM)^[18] 以及低能电子衍 射(LEED)等手段,发现酞菁分子在MoS2单晶衬 底上平躺生长,并形成有序薄膜,但是对于该类异 质结的电子结构以及界面上存在的相互作用却并 未进行系统研究.因此,本文利用真空蒸镀技术在 MoS₂(0001)衬底上生长不同厚度的有序CuPc薄 膜,获得CuPc/MoS2异质结构,同时利用光电子能 谱(PES), 原子力显微镜(AFM)以及LEED等表面 研究手段系统研究了CuPc/MoS2异质结构的生长 模式、分子取向以及界面电子结构等问题,从而在 实验上加深对CuPc/MoS₂(0001)异质结构的认识.

2 实 验

本实验是在中南大学先进材料超微结构与超快过程研究所自旋分辨角分辨PES系统上完成的. 该套系统由样品分析腔、有机蒸镀腔、分子束外延制备腔、径向传送腔、多功能腔、快速进样室组成, 配备有LEED仪、反射式高能电子衍射仪、紫外光 源、X射线源、三维自旋分辨测试仪以及半球型能 量分析器等设备.

紫外光电子能谱 (UPS) 以及X射线光电子能 谱 (XPS) 数据是通过安装在样品分析腔的德国 SPECS公司生产的 Phoibos 150型能量分析器采 集得到,分析腔本底真空优于2×10⁻⁸ Pa. UPS 使用的是 He I (hv = 21.2 eV)紫外光源,分辨率为 0.10 eV; XPS分析使用的是经过单色化的Al Ka (hv = 1486.74 eV)光源,分辨率为0.50 eV; 仪器分 辨率均由标准样品特征峰测试得到. LEED测量 使用德国 SPECS公司生产的 ErLEED 1000A型 LEED 仪进行实验,利用相机对荧光屏进行拍摄 得到 LEED 图样. CuPc 蒸镀是在本底真空优于 2×10⁻⁶ Pa的有机蒸镀腔中进行, CuPc分子通过 自制钨舟蒸发源蒸镀在室温条件下的 MoS₂(0001) 衬底上,其沉积速率通过放置在衬底附近的石英 膜厚仪测得,为0.1 nm/min. PES测试所使用的样 品是在同一MoS₂ 衬底上按梯阶排列生成,保证了 相同的生长和测试条件. 在样品制备完成后,在 真空条件下立即转移到PES分析腔进行能谱测量. AFM测试使用 Agilent 公司生产的5500型 AFM 在 大气环境下进行.

3 结果与讨论

3.1 MoS₂(0001)表面的ARPES

MoS₂ (0001) 单晶衬底是在快速进样室 (真空 度为8.5×10⁻⁶ Pa) 中利用胶带剥离得到. 在获得 平整、洁净表面后, 立即传入分析腔, 利用LEED 仪、XPS 仪以及 ARPES 仪对衬底有序程度、洁净度 以及电子结构进行测试.

图 1 为He I 光源下 MoS₂ (0001) 单晶沿其 *M*-*Γ*-*M* 方向以价带顶 (VBM) 能量 E_{VBM} 为零点的 ARPES. 其中 $k_{//}$ 为倒格矢空间内平行于样品表面 高对称线 *M*-*Γ*-*M* 方向的波矢. MoS₂ 价带带宽约 为7 eV,其结构主要是由 Mo 4d 与 S 3p 轨道杂化而 成. 由于 S 3p 轨道对 Mo 4d_z² 轨道产生的屏蔽作用 以及光电子的选择定则^[19],导致了 *Γ*点费米面附 近的 Mo 4d_z² 原子轨道特征峰强度不明显,在 *Γ*点 位置的特征峰分别位于费米能级以下 1.25, 3.57 eV 处,与文献 [20] 的结果相符合. ARPES 稍显不对 称,可能是由于分析器接收光电子角度以及样品平 整度的问题,从而导致图片中光电子强度左边弱于 右边. 图 1清晰地展示了 MoS₂ 单晶能带结构特征.



图 1 He I 光源下 MoS₂(0001) 晶体沿 *M*-*Γ*-*M* 方向的 ARPES

3.2 单层CuPc在MoS₂(0001)衬底上的 几何结构

3.2.1 LEED实验结果与讨论

LEED仪是一种研究表面晶体结构的有利工 具,为了研究MoS₂(0001)对CuPc排列结构的影 响,我们首先利用LEED研究了其晶格之间的关 系. 图 2 (a) 为电子束能量 E = 125 eV 时 MoS₂单 晶衬底表面的 LEED 图样, 从 LEED 图样能够看到 衬底表面清晰的(1×1)结构以及(0,0)和(1,0)点. 图2(b)是取自单分子层(0.3 nm)CuPc有机薄膜 覆盖的 MoS₂(0001)的 LEED 图样 (E = 15 eV),图 中六重对称衍射点展现出与衬底明显不同的CuPc 单层薄膜晶格结构. 图2(c)则是利用LEEDpat30 软件在仅考虑动力学因素条件下模拟出的相应 的LEED图样^[21],其中已把单个畴中晶格结构用 虚线部分标出. 通过分析可知, 图中的这些周期 性的衍射点分别来自于三个等效对称畴,再根据 图2(a)中衬底晶向可以判断CuPc在衬底上分别 沿 MoS₂(0001) 的 [1120], [1210] 和 [2110] 三个高对 称晶向形成了长程有序的单层薄膜,这与Okudaira 等^[17]报道的结果一致.

图 2 (d) 给出了薄膜分子与衬底之间的有序结 构在实空间中的结构示意图. 平面型的 CuPc 有机 分子沿着衬底特定的三个晶向排列, 形成有序薄膜. MoS₂(0001) 晶格常量为 3.16 Å, 而 CuPc 的晶格常 量为 13.7 Å. 通过计算, CuPc 分子在 MoS₂(0001) 衬底表面结构可以利用以下矩阵表示:

$$CuPc = \begin{pmatrix} 4.34 & 0\\ 2.60 & 5.01 \end{pmatrix} MoS_2(0001)$$

图 2 (e) 是取自 4.8 nm的 CuPc 有机薄膜覆盖的 MoS₂ 的 LEED 图样 (*E* = 27 eV),在薄膜较厚的 情况下,通过改变样品与 LEED 仪的相对位置,已 经不能获得单层薄膜时六重对称的衍射点图样,仅 能展现更加尖锐的四重对称的衍射点结构. 虽然 此时图样变得暗淡,但是具有周期性的衍射点仍清 晰可见 (图 2 (f)),说明 CuPc 薄膜有序,而且畴也相 对单一.除了图 2 (f) 中强调的主要衍射点外,还有 一些模糊的衍射点可见,这可能来源于共存的其 他取向的畴.为了进一步研究 CuPc 厚度的增加是 否引起其结构的变化,我们采用 AFM 研究了 MoS₂ (0001) 上不同厚度的 CuPc 薄膜的形貌.



图 2 (a) 电子束能量为 125 eV 时 MoS₂ 单晶衬底的 LEED 图样; (b) 电子束能量为 15 eV 时 0.3 nm CuPc 薄膜的 LEED 图样; (c) 0.3 nm CuPc 薄膜 LEED 仿真 图样; (d) 单层 CuPc 在衬底表面吸附示意图; (e) 电 子束能量为 27 eV 时 4.8 nm CuPc 薄膜的 LEED 图样; (f) 4.8 nm CuPc 薄膜 LEED 结构分析图

3.2.2 AFM测试结果与讨论

我们分别对生长厚度为0.3, 2.4以及4.8 nm (图3(a),(b),(d))的CuPc薄膜进行AFM测试,结 果如图3所示.在低生长厚度(0.3 nm,约单分子 层)下,可以明显看到区别于平整有序MoS2单晶 衬底,由CuPc分子形成能够完全覆盖于衬底表 面的层状薄膜结构,但是随着薄膜厚度的进一步 增加(生长厚度大于2.4 nm),CuPc分子逐渐聚集 成沿一定方向排列的棒状晶粒,这与CuPc分子 在石墨烯上形貌类似^[22],并最终形成薄膜.通 过对AFM扫描结果分析可知,平面型的CuPc分 子在MoS2表面的生长并不符合层状生长(Frankvan der Merwe)模式的生长过程,而是层状-岛状 (Stranski-Krastanov)生长模式.

图3(c)为图3(b)中所标注位置的薄膜剖面 图,图中薄膜厚度主要分布在8.5 nm以及17.5 nm 两个高度上.但在图3(d)中,薄膜厚度并没有随着 CuPc材料的持续蒸镀而继续增加,说明在生长较 厚的CuPc有机薄膜时,CuPc分子首先在衬底上形 成较厚的棒状晶粒,而后晶粒密度逐渐变大,直至 形成致密薄膜.我们对图3(d)所示的形貌高度进 行积分,发现积分后的平均高度为3.24 nm,表明常 温条件下大约在薄膜厚度为1.5 nm时发生了从层 状生长到岛状生长的转变.结合图2(a),(d)所示 的LEED的研究结果,CuPc所形成的棒状晶粒沿 衬底表面[1120]_{MoS2}晶向进行排列,表现出明显的 各向异性.



图 3 AFM 扫描图 (a) 0.3 nm CuPc 薄膜形貌图 (右 侧为薄膜高度分布图, 0.35 nm 表示出现概率最大的位置, 下同); (b) 2.4 nm CuPc 薄膜形貌图; (c) 2.4 nm CuPc 薄膜剖面图; (d) 4.8 nm CuPc 薄膜形貌图

之前文献[17]对CuPc的分子取向进行了研 究,结果表明,CuPc分子并不总是平行于MoS2单 晶衬底表面,在较厚(5 nm)的CuPc薄膜表面分子 平面和衬底表面具有约10°的倾斜角.值得注意的 是,本文中对于有机分子取向分别使用了平躺与平 行两词加以描述,前者是用来形容分子平面基本 与衬底平行,其中可能会有轻微倾斜,而平行则是 分子平面与衬底呈零度夹角.由于分子层数的增 加阻碍了分子与基底之间的相互作用,所以相比 于单层薄膜,多层薄膜反而更加均匀^[18],这也解释 了LEED测试结果中4.8 nm薄膜(图 2 (e))相比于 0.3 nm薄膜具有更加尖锐衍射点的原因.

3.3 CuPc表面与界面电子结构分析

3.3.1 价带电子结构

图4为HeI光源下不同厚度CuPc薄膜样品的 UPS 图, 光源入射角为45°, 光电子沿样品法线方向 出射. 图4(a)为MoS₂衬底上沉积不同厚度CuPc 时二次电子截止边的变化谱线. 通过截止边信息 可以确定样品功函数(work function)的变化情况. 通过二次电子截止边台阶中线的位置可以确定: MoS₂(0001)清洁表面的截止边位于费米能级以下 16.55 eV处, 可得其功函数为4.65 eV. 随着CuPc 薄膜厚度的增加,功函数逐渐变化,从0.3 nm分子 层时的4.80 eV逐渐减小,最终基本保持在4.72 eV. 功函数的变化说明在CuPc与MoS₂(0001)界面处 存在着大小为0.07 eV较为微弱的偶极层, 且偶极 方向垂直于表面,由CuPc分子层指向MoS2表面. 图5是通过图4信息获得的样品功函数以及CuPc 电离能 (ionization potential) 随 CuPc 厚度的变化 曲线. 从图5可以看出, 样品功函数随着CuPc 膜厚 的增加逐渐减小,薄膜厚度增加到1.2 nm以上时, 考虑仪器分辨率(0.10 eV)的影响,功函数逐渐趋于 一个稳定的值(4.72 eV),此时主要反映的是CuPc 体材料的性质.

图4(b)中, CuPc厚度为0的谱线清晰反映 出 MoS₂(0001) 价 带 电子结构, Mo 原子中d 带 以及Mo 4d与S 3p形成的d-p杂化带分别位于 费米能级以下 2.27 eV 以及 3.71 eV 处^[23],通过分 析 MoS₂(0001) 衬底靠近结合能零点附近能谱 (图4(c))可以判断MoS2衬底的价带顶位于结合 能的零点,其位置由图4(c)中标出的线性外推法 (linear extrapolation)确定,下面对于CuPc材料的 最高占据态轨道(HOMO)位置也用同样方法确定. 当CuPc材料在MoS2表面沉积后,反映衬底的特 征峰强度逐渐减弱,与CuPc材料相关的谱峰开始 出现. 当CuPc材料沉积厚度达到1.2 nm 时, 与衬 底有关的信号已经基本消失, CuPc的HOMO起始 位置位于费米能级以下0.65 eV 处. 随着样品厚度 的继续增加, UPS 图基本保持不变, 可知此时的 PES反映的是CuPc体材料的电子结构特征,特征 价带谱峰顶端分别位于费米能级以下1.02, 3.65 eV 处. 在CuPc厚度为0.3 nm时,材料HOMO位于 费米能级以下0.52 eV处,随着薄膜厚度的增加, CuPc的HOMO出现了0.13 eV的偏移,最终位于

费米能级以下0.65 eV处,但是观察发现其他有关 的薄膜的特征峰并未发生移动,说明界面间不存在 能带弯曲, HOMO 位置的移动可能是由于分子取 向发生轻微变化所导致^[24].这与上面LEED以及 AFM 实验结果相符合. 通过对样品的电离能进行 计算,得到图5所示的电离能的变化曲线,当薄膜 厚度从0.6 nm增加到0.9 nm时, 电离能会由于分 子取向的改变而发生轻微的增加,并最终稳定在 5.37 eV 左右. 但是, 我们没有发现文献 [17] 观察到 的5.0 nm 厚CuPc所有特征峰都相对于0.4 nm 厚 CuPc向高结合能端偏移约0.3 eV的现象. 由于本 文测得的UPS和XPS都没出现类似的能级偏移, 文献[17]等观察到的偏移很可能是实验条件造成 的误差,如同步加速器的高光强以及长时间对样品 的照射造成的样品损伤或电荷积累等效应. 而本文 梯阶式的样品较好地避免了观测手段对样品可能 造成的伤害.



图 4 不同厚度 CuPc 薄膜样品的 UPS 图 (a) 截止边 区域; (b) 价带区域; (c) CuPc 厚度为零时谱线放大图

对于孤立的有机分子往往仅存在惟一的电离

能,但是在研究中发现大量聚集的分子却能够存 在不同的电离能.对于π共轭的有机分子而言, 分子平躺时π电子云与衬底界面能够形成偶极 层,因此与站立时的分子相比,平躺分子则具有 更大的电离能. 关于CuPc电离能的研究已经相 当充分, CuPc分子能够平躺于HOPG, Ag(111)等 衬底生长成膜,但是在SiO2等衬底上却站立生长, 两种取向下CuPc的电离能具有很大差异. Wang 等^[14]发现平躺于HOPG生长的CuPc分子电离能 为5.37 eV,而SiO2衬底上站立的CuPc分子的电 离能却只有4.65 eV. Chen 等^[25] 也在HOPG以及 C8-SAM 衬底上生长CuPc材料, 电离能分别为 5.15 eV 和 4.75 eV. 在本文的实验中, 得到 CuPc 的 电离能基本保持在5.32 eV 与5.37 eV 之间,考虑到 UPS的分辨率为0.1 eV, 电离能上的差异完全可以 忽略. 而该数值与平躺于其他材料的CuPc电离能 相当,并且结合LEED以及AFM 的实验结果,可 以说明CuPc分子在MoS2单晶衬底上始终以平躺 方式生长,并且随着分子厚度的增加,分子平面将 会发生轻微的取向变化.



图 5 不同序反 Gur C 杆吅切图 数 以及电齿 肥文 化 同

3.3.2 芯态电子结构

为了进一步了解CuPc材料与衬底之间的相 互作用,我们使用XPS手段测量了随CuPc薄膜 厚度的增加,有关芯能级的变化情况. 图6(a)为 CuPc/MoS₂(0001)的XPS全扫描谱随薄膜厚度的 变化情况. 从图6(a)可以看出,由于薄膜层的覆盖, 能够反映衬底信息的Mo,S等元素特征峰逐渐减 弱,与薄膜有关的Cu,N,C元素特征峰逐渐增强, 在CuPc厚度达到4.8 nm,衬底元素的特征峰已经 基本消失,反映出薄膜生长的全部过程. 图6(b), (c)为CuPc材料中C 1s, N 1s以及衬底Mo 3p3/2 能级随薄膜厚度增加而产生的变化情况.随着薄 膜厚度的不断增加, C 1s, N 1s峰强度逐渐增强以 及Mo 3p3/2峰强度逐渐减弱.通过对不同厚度下 各元素特征峰位置分析可知,随着薄膜厚度的增 加,各元素特征峰均基本上没有发生偏移.图6(d) 是对4.8 nm厚度下C 1s峰进行解析得到的三个峰, 所对应的位置分别为284.68, 286.01, 287.98 eV. 位 于284.68 eV的主峰来源于CuPc分子中苯环上的 C原子,其余两个峰分别由CuPc分子吡咯中与N 相邻的C原子以及π-π*跃迁所形成^[26],只反映出 薄膜材料的性质.因此,可知CuPc与衬底之间几 乎没有电荷转移,材料与衬底之间仅存在弱相互作 用,这与UPS测量结果是一致的.

3.3.3 能级排列

根据以上UPS 仪以及 XPS 仪的测试结果, 我 们能够得到 CuPc/MoS₂(0001) 界面的能级排列结 构(图7),图中 $E_{vac} 和 E_F 分别表示真空能级以及$ 费米能级的位置,其中 MoS₂(0001) 的功函数为

4.65 eV, 随着CuPc薄膜厚度的增加, 功函数从 4.80 eV变为最终的4.72 eV. 由功函数的变化可 知, CuPc/MoS₂(0001)界面处形成了0.07 eV的偶 极层,但是考虑到仪器分辨率(0.10 eV)等因素,界 面偶极的存在与否还有待进一步研究. 随着CuPc 薄膜厚度的增加, 电离能从5.32 eV变化为最终的 5.37 eV, 这与CuPc在其他衬底上平躺生长时所测 得的电离能相近^[14,25],从而也间接说明单层CuPc 在MoS₂(0001)衬底上是平躺生长.在图4(c)中利 用线性外推法可知, MoS2 晶体的VBM 与费米能 级相切, 而CuPc材料由于分子取向随薄膜厚度稍 有改变, HOMO顶端从费米能级以下 0.52 eV 逐渐 增加到0.65 eV. MoS2 晶体以及CuPc 材料的带隙 分别为1.29 eV^[4], 1.6 eV^[27], 从而得到衬底导带底 (CBM)以及最低非占据态轨道(LUMO)能级位置, 其中CuPc薄膜的空穴注入势垒为0.65 eV,而电子 注入势全为0.95 eV. 在CuPc/MoS₂(0001)界面的 能级结构中, CuPc分子取向变化抬高了界面处有 机层的能级,减小了势垒高度,从而更有助于提高 异质结处载流子的迁移.



图 6 XPS 图 (a) 样品随厚度变化的全扫描谱; (b) C 1s 能级谱; (c) N 1s 以及 Mo 3p3/2 能级谱; (d) 4.8 nm 薄 膜 C 1s 解析谱

167903-6



4 结 论

本文通过LEED, AFM以及PES对有机半导 体CuPc在MoS₂(0001)表面生长以及电子结构进 行了研究.利用ARPES研究了 MoS_2 衬底 Γ 点 附近的能带结构,反映了衬底的电子结构特征. LEED 图样表明CuPc薄膜在MoS₂(0001)衬底表 面沿着衬底表面[1120], [1210]和[2110]三个晶向有 序生长,反映了衬底对CuPc生长取向的影响.通 过AFM 测试分析得知, CuPc 在MoS₂(0001) 衬 底上并不符合层状生长模式, 而是遵循层状-岛状 生长模式: 在低生长厚度下 (单层薄膜厚度约为 0.3 nm), CuPc 平行 MoS₂表面形成均匀连续的薄 膜; 在较高沉积厚度下, CuPc 沿衬底晶向形成棒 状晶粒,表现出明显的各向异性,表明虽然平躺,但 分子平面已不再完全平行于 MoS₂ 表面. UPS 以及 XPS测试中,薄膜以及衬底特征峰均未发生任何偏 移,表明CuPc有机薄膜与衬底之间几乎没有电荷 转移,薄膜与衬底间仅通过微弱的范德瓦耳斯作 用结合. 通过对二次电子截止边的分析得到, 清洁 MoS₂(0001)表面的功函数为4.65 eV, CuPc薄膜最 终的电离能为5.37 eV,从电离能的结果也可以间 接证明分子是以平躺方式生长于衬底表面,并由此 得到了CuPc/MoS₂(0001) 异质结构的能带示意图.

参考文献

- Xu M, Liang T, Shi M, Chen H 2013 Chem. Rev. 113 3766
- [2] Fuhrer M S, Hone J 2013 Nature Nanotechnol. 8 146
- [3] Dong H M 2013 Acta Phys. Sin. 62 206101 (in Chinese)
 「董海明 2013 物理学报 62 206101]

- [4] Wu M S, Xu B, Liu G, Ouyang C Y 2012 Acta Phys. Sin. 61 227102 (in Chinese) [吴木生, 徐波, 刘刚, 欧阳楚 英 2012 物理学报 61 227102]
- [5] Radisavljevic B, Radenovic A, Brivio J, Giacometti V, Kis A 2011 Nature Nanotechnol. 6 147
- [6] Wang H, Yu L, Lee Y H, Shi Y, Hsu A, Chin M L, Li L J, Dubey M, Kong J, Palacios T 2012 Nano Lett. 12 4674
- [7] Kang J, Li J B, Li S S, Xia J B, Wang L W 2013 Nano Lett. 13 5485
- [8] Britnell L, Ribeiro R M, Eckmann A, Jalil R, Belle B D, Mishchenko A, Kim Y J, Gorbachev R V, Georgiou T, Morozov S V, Grigorenko A N, Geim A K, Casiraghi C, Neto A H C, Novoselov K S 2013 Science 340 1311
- [9] Chen W B, Yang W F, Zou H J, Tang J X, Deng L F, Li P T 2011 Acta Phys. Sin. 60 117107 (in Chinese) [陈 卫兵,杨伟丰, 邹豪杰, 汤建新, 邓林峰, 黎沛涛 2011 物理 学报 60 117107]
- [10] Wang N N, Sheng Y J, Zang Y, Jiang Y D 2010 Chin. Phys. B 19 038602
- [11] Nardi M V, Detto F, Aversa L, Verucchi R, Salviati G, Iannotta S, Casarin M 2013 Phys. Chem. Chem. Phys. 15 12864
- [12] Zhao J Q, Ding M, Zhang T Y, Zhang N Y, Pang Y T, Ji Y J, Chen Y, Wang F X, Fu G 2012 *Chin. Phys. B* 21 057110
- [13] Wu Q H, Hong G, Ng T W, Lee S T 2012 Appl. Phys. Lett. 100 161603
- [14] Wang C G, Irfan I, Turinske A J, Gao Y L 2012 Thin Solid Films 525 64
- [15] Koma A, Sunouchi K 1985 J. Vac. Sci. Technol. B 3 724
- [16] Ludwig C, Strohmaier R, Petersen J, Gompf B, Eisenmenger W 1994 J. Vac. Sci. Technol. B 12 1963
- [17] Okudaira K K, Hasegawa S, Ishii H, Seki K, Harada Y, Ueno N 1999 J. Appl. Phys. 85 6453
- [18] Fukuma T, Kobayashi K, Yamada H, Matsushige K 2004 J. Appl. Phys. 95 4742
- [19] Boker T H, Severin R, Muller A, Janowitz C, Manzke R 2001 Phys. Rev. B 64 235305
- [20] Mahatha S K, Patel K D, Menon K S R 2012 J. Phys.: Condens. Matter 24 475504
- [21] Huang H, Sun J T, Feng Y P, Chen W, Wee A T S 2011 Phys. Chem. Chem. Phys 13 20933
- [22] Xiao K, Deng W, Keum J K, Yoon M, Vlassiouk I V, Clark K W, Li A P, Kravchenko I I, Gu G, Payzant E A, Sumpter B G, Smith S C, Browning J F Geohegan D B 2013 J. Am. Chem. Soc. 135 3680
- [23] McMenamin J C, Spicer W E 1977 Phys. Rev. B ${\bf 16}$ 5474
- [24] Yamane H, Yabuuchi Y, Fukagawa H, Kera S, Okudaira K K, Ueno N 2006 J. Appl. Phys. 99 093705
- [25] Chen W, Chen S, Huang H, Qi D C, Gao X Y, Wee A T S 2008 Appl. Phys. Lett. 92 063308
- [26] Gao Y L Yan L 2003 Chem. Phys. Lett. 380 451
- [27] Ding H J, Gao Y L, Cinchetti M, Wüstenberg J P, Sánchez-Albaneda M, Andreyev O, Bauer M, Aeschlimann M 2008 Phys. Rev. B 78 075311

The van der Waals heterostructure of ${ m CuPc/MoS_2(0001)^*}$

Cao Ning-Tong¹⁾ Zhang Lei¹⁾ Lü Lu¹⁾ Xie Hai-Peng¹⁾ Huang Han¹⁾ Niu Dong-Mei¹⁾ Gao Yong-Li^{1)2)†}

1) (Institute of Super-Microstructure and Ultrafast Process in Advanced Materials, Central South University, Changsha 410083, China)

2) (Department of Physics and Astronomy, University of Rochester, Rochester 14627, USA)
 (Received 10 March 2014; revised manuscript received 29 April 2014)

Abstract

Molecular packing and interfacial electronic properties of well-ordered organic semiconductor, copper phthalocyanine, thin films grown on MoS₂(0001) are studied with low energy electron diffraction (LEED) optics, atomic force microscope (AFM) and photoelectron spectroscopy (PES). The band structure of MoS₂(0001) around the Γ point of the surface Brillouin zone is given by angle-resolved photoelectron spectroscopy. The LEED patterns indicate that three equivalent well-ordered two-dimensional square lattices are formed in CuPc monolayer thin film along three surface crystalline axes ([1120], [1210] and [2110]) of MoS₂(0001) substrate, respectively. The AFM measurements show that the growth of CuPc on MoS₂(0001) occurs in a Stranski-Krastanov mode. The CuPc molecule can be flat-laying on MoS₂(0001) at low coverage (~ 0.3 nm), but form strip-like crystals along the surface crystal axes of MoS₂(0001) at high coverage (> 2.4 nm). The CuPc molecule shows obvious anisotropy, indicating that the molecular plane is not parallel to the MoS₂ surface. The PES measurements show there is no charge transfer process at the interface, indicating weak van der Waals interaction between CuPc and MoS₂(0001).

Keywords:organic semiconductor, photoemission spectroscopy, electronic structure, heterostructurePACS:79.60.Jv, 68.35.bm, 79.60.-i, 73.20.-rDOI:10.7498/aps.63.167903

^{*} Project supported by the National Natural Science Foundation of China (Grant No. 51173205), the Fundamental Scientific Research Foundation for the Central Universities of China (Grant No. 2013zzts155), and the Open-End Fund for the Valuable and Precision Instruments of Central South University, China (Grant No. CSUZC2014023).

[†] Corresponding author. E-mail: ygao@csu.edu.cn