有趣的近藤效应	
朱礼军1,2,† 赵建华1,††	
(1 中国科学院半导体研究所 半导体超晶格国家重点实验室 北京 100083)	
(2 美国康奈尔大学 应用与工程物理系 伊萨卡 14850)	

寻找物质新态是凝聚态物理的重要前沿课题,也是科学家同行们激烈竞争的大舞台。近年



图1 (a)自旋单通道近藤效应示意图,一个导带电子与一个 局域自旋1/2杂质反铁磁强耦合;(b)自旋双通道近藤效应示 意图,两个轨道简并的导带电子同时屏蔽一个自旋1/2杂 质,导致"过屏蔽";(c)轨道双通道近藤效应示意图,来自 两个自旋通道的导带电子同时屏蔽一个赝自旋1/2的轨道杂 质——双能级系统;(d)正常金属(绿色)、单通道近藤效应 (蓝色)和双通道近藤效应(红色)的极低温电阻率的温度依赖 关系。正常金属低温下表现为费米液体行为,电阻率以T[°] 方式趋于饱和;单通道近藤效应低温下由于近藤散射其电 阻率随 – lnT增加,在近藤温度(T_k)以下恢复费米液体行 为;双通道近藤效应低温下表现为电阻率三温区变化,即 第1温区由于近藤散射电阻率随 – lnT变化,第11温区表现 出非费米液体行为,电阻率随 – T¹²变化,第111温区非费米 液体行为失效,恢复费米液体行为

2016-06-08收到

- $\dagger \quad email: zhulijun0@gmail.com$
- †† email: jhzhao@red.semi.ac.cn
 DOI: 10.7693/wl20160706
- 来,随着科学技术的飞速发展,诸如拓扑超导 态、拓扑绝缘态、外尔半金属态等一系列新物质 态不断在实验中被观测到。金、铜、银等正常金 属的电子基态称为费米液体态,其特征为电阻率 (ρ_{xx}) 随温度(T)以T^{*}方式趋于饱和。当金属自由电 子屏蔽局域磁性杂质时,就会发生有趣的单通道 近藤效应(Kondo effect, 图 1(a)), 电阻率以-lnT 方式随温度下降反常增大。当两个自旋简并的自 由电子(各自带有自旋1/2)完全平等地竞争同一个 自旋1/2的磁性杂质的"屏蔽权"时,一种新的 非费米液体态——双通道近藤效应(Two-channel Kondo effect)便发生了, 电阻率开始以 $T^{1/2}$ 方式增 加,如图1(b)所示。自1980年对双通道近藤效应 的理论预言以来,凝聚态领域的科学家在重费米 子超导体、半导体量子点、拓扑近藤绝缘体、碳 纳米管和谷电子学材料等多种物质家族积极开展 研究,试图寻得有关双通道近藤效应的蛛丝马迹。 目前,已有自旋近藤效应^[1]、电荷近藤效应^[2]、拓扑 近藤效应¹³、轨道近藤效应¹⁴等多种版本的双通道 近藤效应先后被提出来。

在自旋双通道近藤效应中,一个自旋1/2杂 质通过交换相互作用与两个等价的轨道通道中导 带电子发生反铁磁耦合。然而,这种自旋双通道 近藤效应,因其对两个耦合通道严格对称和零局 域磁场的苛刻要求,很难从实验上直接观测到。 幸运的是,上帝在关上一扇门的同时又打开了一 扇窗。1980年,匈牙利理论物理学家Zawadowki 预言^[5]:导带两个自旋通道的电子同时竞争屏蔽 轨道简并的赝自旋杂质——双能级系统时(图1 (c)),将表现出物理上与自旋双通道近藤效应等 价但较为稳定的轨道双通道近藤效应等 间,科学家们进行了大量的理论探讨和实验探 索,并且认识到,对电输运特性的研究可以提 供轨道双通道近藤效应的直接实验证据:三温 区电阻率反常上升(图1(d))、强磁场不依赖性和 双能级系统结构无序特性⁶⁶。20世纪90年代,美 国康奈尔大学 Buhrman 课题组^[7]在铜、钛等多种 玻璃态金属纳米点接触器件中观测到的非费米液 体态为双能级系统引起的轨道双通道近藤效应提 供了 T^{1/2} 温区(三温区中的第 II 温区)的实验证据。 然而, 2001年Aleiner等人¹⁸从理论上对双能级模 型进行了猛烈的抨击,并将弱耦合极限下的双通 道近藤效应送上了历史的绞刑架。2005年, 匈牙 利科学家 Zaránd¹⁹提出了双能级系统与导带两个 自旋通道的电子发生强耦合条件下的共振散射模 型,认为双通道近藤效应可以在有限温度下观测 到。然而迄今为止,由于结论性实验观测的缺 乏,轨道双通道近藤效应和双能级系统模型的理 论预言和实验存在一直饱受争议。

在如此激烈的争议和密切的关注下,发现一 个具有结论性的直接实验证据尤为重要。最近, 我们与美国佛罗里达州立大学物理系教授熊鹏等 人合作,在L10-MnAl外延薄膜中首次观测到轨道 双通道近藤效应的全部电输运证据,包括三温区 电阻率反常上升、强磁场不依赖性和双能级系统 结构无序特性,有力证明了轨道双通道近藤效应 的存在^[10]。值得指出的是,在这项工作中,利用 分子束外延技术,通过对样品无序程度的精确控 制,成功实现了双通道近藤效应诸如近藤温度、 耦合强度、赝自旋杂质特征能量劈裂和体密度等 特征参数的有效调控,从而深度验证了轨道双通 道近藤效应的理论模型。这也是首次在具有长程 铁磁序的材料体系中观测到双通道近藤效应,证 明了轨道双通道近藤效应可以与自旋极化能带结 构共存,排除了长期以来认为即使很弱的导带自 旋极化也可能会降低通道对称性从而彻底破坏轨 道双通道近藤效应的疑虑。该发现对将轨道近藤 效应的载体从玻璃态金属纳米点接触扩展到扩散 输运体系、从非磁体系扩展到长程铁磁体系具有 重要的物理意义。最近,我们在长程铁磁序的 *L*1₀-MnGa 薄膜中也观测到了很强的轨道双通道 近藤效应,充分证明了双能级模型的正确性和轨 道双通道近藤效应的稳定性^[11]。值得一提的是, 由于*L*1₀-MnGa和MnAl的巨大垂直磁各向异性^[12], 垂直强磁场下没有各向异性磁电阻和自旋波散射 等影响。这为得到双通道近藤效应的磁场不依赖 性扫除了障碍,使得实验证据干净可信。

众所周知,反常霍尔效应(Anomalous Hall effect) 是铁磁金属中最重要的物理效应之一。最近的科学研究表明^[13, 14],反常霍尔效应强烈依赖于 具体的电子散射机制。例如,与静态缺陷不同, 声子对反常霍尔电阻率(ρ_{AH})的外禀部分(skew scattering 和 side jump)没有贡献。在一般铁磁金属 中,人们发现反常霍尔电阻率和电阻率满足标度 关系ρ_{AH}=a₀ρ_{xx0}+bρ_{xx}²,其中 a₀,b对大多数铁磁金 属为常数,ρ_{xx0}为剩余电阻率。当反常霍尔效应



图2 (a)反常霍尔效应及其测量示意图^[15], (b)*L*1₀-MnAl薄膜 反常霍尔效应的标度行为,较高温度下,反常霍尔电阻率随 纵向电阻率平方线性变化,满足标度关系*ρ*₄₀=*a*₀*p*₄₀+*bp*₄₇²,但 低温下由于轨道双通道近藤效应明显偏离该标度关系



和双通道近藤效应同时出现时,会发生什么 现象呢?我们通过对*L*1。-MnAl薄膜的研究发 现¹⁵:在高温下该关系完美描述其标度行 为,但在低温下双通道近藤效应对反常霍尔 电阻率产生一个负贡献,从而导致该标度关 系失效,如图2所示。这一结果进一步补充 完善了人们对反常霍尔效应的认识,对强关 联电子体系中反常霍尔效应的研究具有重要 意义。

参考文献

- [1] Potok R M et al. Nature, 2007, 446:167
- [2] Iftikhar Z et al. Nature, 2015, 526:233
- [3] Kashuba O, Timm C. Phys. Rev. Lett., 2015, 114:116801
- [4] Jarillo-Herrero P et al. Nature, 2005, 434:484
- [5] Zawadowski A. Phys. Rev. Lett., 1980, 45:211
- [6] Cox D L, Zawadowki A. Adv. Phys., 1998, 47:599
- [7] Ralph D C, Buhrman R A. Phys. Rev. Lett., 1992, 69:2118
- [8] Aleiner I L et al. Phys. Rev. Lett., 2001, 86:2629
- [9] Zaránd G. Phys. Rev. B, 2005, 72:245103
- [10] Zhu L J, Nie S H, Xiong P et al. Nat. Commun., 2016, 7: 10817
- [11] Zhu L J, Woltersdorf G, Zhao J H. 2016, arXiv: 1605. 04366
- [12] Zhu L J et al. Adv. Mater., 2012, 24:4547
- [13] Tian Y, Ye L, Jin X. Phys. Rev. Lett., 2009, 103:087206
- [14] Zhu L J, Pan D, Zhao J H. Phys. Rev. B, 2014, 89:220406 (R)
- [15] Zhu L J, Nie S H, Zhao J H. Phys. Rev. B, 2016, 93: 195112



