Moiré quantum matter

任伟,徐潇彤,陈志谋,叶沛贤,陈九如 April 19, 2023

- 1. Moiré 材料简介
- 2. Moiré 晶格的理论推导 & 实验验证
- 3. STM 技术在 Moiré 材料中的应用
- 4. 近期 Moiré 材料的实验进展

Moiré 材料简介

Moire材料泛指有两片周期性的薄材料(原子尺度)上下以一个小的偏 转角叠加形成的新材料。Moire材料之所以受到重视,是因为由于受到 上下结构的影响,在特定的偏转角度中(魔角),上下两层材料的电 子会强烈的耦合在一起、在这个时候可以观测到很多非平凡的物理现 象,除了超导相和关联的绝缘态(correlated insulator state)外,还有量 子反常霍尔效应、Chern insulator等。此外, Moire材料提供了一个可调 控的平带、调控上下两层材料的偏转角可以改变上下电子的吸引强度 和电子能带的宽度,这使得Moire材料成为研究强关联体系的一个重要 的工具。

Moiré 晶格的理论推导 & 实验验

Moiré 纹的几何推导

考虑最简单的情况: 两组间隔相同且为 *p* 的平行条纹, 以 α 角度叠 加, 可以看到更大规模的周期性结构



其中亮纹间隔 D 为:

$$D = \frac{p}{\sin\alpha \ \cos\frac{\alpha}{2}} \qquad (1)$$

若角度 α 很小, 上式可化简为:

$$D = \frac{p}{\alpha} \tag{2}$$

Figure 1: Moiré 条纹



Figure 2: 生活中的 Moiré 条纹

当转角改变时、亮纹的间隔 也会随之而改变、这个就 是Moire纹。Moire纹广泛存在于 日常生活之中,基本所有拥有 周期性的结构重叠在一起就会产 生Moire纹,比如在使用照相机 拍照时、当感光元件的空间频率 与拍摄物件的空间频率接近时. 就会发现高频而且形状不规则的 条纹、也就是Moire条纹。

对于单层石墨烯,在紧束缚模型下,狄拉克点附近的哈密顿量是:

$$h_k = -v\sigma \cdot k \tag{3}$$

如果石墨烯位于x-y平面,且相对坐标轴转动了 θ ,那么哈密顿量为:

$$h_k(\theta) = -vk \begin{pmatrix} 0 & e^{i(\theta_k - \theta)} \\ e^{-i(\theta_k - \theta)} & 0 \end{pmatrix}$$
(4)

其中 θ_k 是 k 的方向角

对于双层石墨烯,为了方便起见,假设一层石墨烯的 *A* 原子在另一层 石墨烯 *B* 原子的正上方,两层石墨烯的方向分别为 *θ*/2 和 *-θ*/2 (即 两者夹角为 *θ*),此时系统的哈密顿量由三部分组成: *A* 层和 *B* 层独 自的哈密顿量,以及两者跃迁的哈密顿量:

$$H_{kp} = h_{kA}(\theta/2) + h_{pB}(-\theta/2) + T_{kp}$$
(5)

其中 A 平面波矢为 k, B 平面波矢为 p

假设 A 与 B 之间只有三种不同的动量交换,方向分别为: $q_b = (0, -1)$ $q_{tr} = (\frac{\sqrt{3}}{2}, \frac{1}{2})$ $q_{tl} = (\frac{-\sqrt{3}}{2}, \frac{1}{2})$ 若将 B 层的波函数按上述三个方向的基矢展开,并将跃迁矩阵元也相 应变化,则:

$$H = \begin{pmatrix} h_k(\theta/2) & T_b & T_{tr} & T_{tl} \\ T_b^{\dagger} & h_{k_b}(-\theta/2) & 0 & 0 \\ T_{tr}^{\dagger} & 0 & h_{k_{tr}}(-\theta/2) & 0 \\ T_{tl}^{\dagger} & 0 & 0 & h_{k_{tl}}(-\theta/2) \end{pmatrix}$$
(6)

若转角 θ 很小,可以假设跃迁矩阵元与 θ 无关,并且假设k很小,那 么哈密顿量可以写成:

$$H \approx H_{k=0} + v\sigma \cdot kI \tag{7}$$

经过一系列的运算,可以得到 $H_{k=0}$ 在 $E_0 = 0$ 对应的基 $\psi_0^i(i = 1, 2)$, 计算能量的一阶项 H_1^{ij} ,得到:

$$H_1^{ij} = -vf(\theta)\psi_0^i \sigma \cdot k\psi_0^j \tag{8}$$

其中:

$$f(\theta) = \frac{1 - 3\alpha^2}{1 + 6\alpha^2} \qquad \alpha = \frac{\omega}{2vK_D sin(\theta/2)}$$
(9)

结合实验数据,可以得到 $\theta \approx 1.05^{\circ}$ 时, $f(\theta) = 0$,这也就是魔角

Electronic structure of bilayer graphene (转角石墨烯)



Figure 3:转角石墨烯的能带图(A),以及态密度分布(B)¹

¹PNAS volume 108, no.30 (2011)

晶格失配时的 Moiré 结构

当晶格失配时,也会产生 Moiré 图样(在 $\theta = 0$ 时仍存在) Moiré 波长 λ ,以及其方向角 ϕ 的计算式为:

 $\lambda = \frac{(1+\delta)a}{\sqrt{2(1+\delta)(1-\cos\theta)+\delta^2}} \qquad tan\phi = \frac{\sin\theta}{(1+\delta)-\cos\theta}$ (10)



Figure 4: $\lambda \phi 与 \theta$ 关系图²

²Nature Physics volume 8, pages382–386 (2012)

Graphene-hBN体系: 六角晶格二维材料, $\delta = 1.8\%$ 失配率



Figure 5:不同层间转角下STM测到的moire超晶格形貌,比例尺统一为5nm³

³Nature Physics volume 8, pages382–386 (2012)

Moiré 超晶格对石墨烯的影响



Figure 6: (a) 不同转角下的能态密度 曲线(理论值) (b)(实验值) (c)不 同栅压下的能态密度 (d) dip 的峰位与 转角的关系

- 满足薛定谔方程的粒子在周期
 性势场(晶格, K)中于布里
 渊区边界打开能隙
- 满足狄拉克方程的手性粒子在 周期性势场(moire超晶格, G)中产生新的狄拉克点
- 在STM的态密度谱上表现为 两个dip:

$$E = \pm \frac{\hbar v_F |G|}{2} = \pm \frac{2\pi \hbar v_F}{\sqrt{3}\lambda}$$

• 狄拉克点的栅压调控:

$$E_D = \hbar v_F \sqrt{2\alpha \pi (V_g - V_o)/g_v}$$

Moiré 超晶格对石墨烯的影响



Figure 7: 三个狄拉克点的 STM 图像,上面一排是实验结果,下面一排为理 论值

STM 技术在 Moiré 材料中的应用



Figure 8: STM原理

$$I \sim e^{-2\kappa d} \qquad I \propto \int_0^{eV} LDOS_s(E) dE \qquad dI/dV \propto LDOS_s(E)$$

用STM对 2D Wigner 的实空间成像有以下要求:

- 空间分辨率高
- single-electron 灵敏度高(需要强耦合)
- 对 electron lattice 的扰动小 (需要弱耦合)

传统 STM 技术很容易实现前两点,但传统的 STM 耦合到样品的隧穿 电流很强很容易破坏脆弱的 Wigner crystal lattice

对 STM 的改进主要在后两点之间寻求平衡

对传统 STM 的改进



Figure 9: Dual-gated WSe₂/WS₂ moiré heterostructure device.⁴

. 测量手段改进的核心: 单层石墨烯 +5nm的hBN:

- 5nm足够薄(<8nm)使STM针尖和石墨烯可 以有效地耦合到WSe₂/WS₂超晶格中的单 个moiré电子。
- 5nm足够厚使针尖和石墨烯层对脆弱的 Wigner lattice没有破坏性。
- * 扫到WSe₂/WS₂的Wigner lattice上的 moiré电子时会得到V_{bias}微分电导变大 的信号
- →调控WSe₂/WS₂的费米能级(载流子密 度)处于导带

⁴Nature volume 597, pages650-654 (2021)

对传统 STM 的改进



Figure 10: 成像原理

STM隧穿进入石墨烯层的电流可以通过长程库仑相互作用耦合到WS₂/WSe₂的moiré电子。

长程库伦相互作用的耦合效应以下面两种不同的 机制影响隧穿电流:

- 被局域在Wigner lattice的moiré电子能引起石墨烯的能带弯曲,从而改变石墨烯的态密度,进而改变dl/dV信号。
- 当V_{blas}超过一个阈值时,针尖就会捕获一个WS₂/WSe₂ 的moiré电子。

石墨烯的费米能级被调节到狄拉克点附近时,石 墨烯对耦合效应的屏蔽就会被弱化,即STM对 WS₂/WSe₂的moiré电子的探测更灵敏。



Figure 11:调节*V*_{BG}可以改变TMD的载流子浓度,进而改变TMD所处的填充态^b



 Voias = 100 mW

 Figure 12: 全部的格点被

 填充电子



Figure 13: 2/3的格点被

填充电子

^aNature volume 597, pages650-654 (2021)

近期 Moiré 材料的实验进展

Direct synthesis of moiré superlattice through chemical vapor deposition growth of monolayer WS2 on plasma-treated HOPG



Figure 14: (a)新解理HOPG的STM图像, (b) 为 (a) 的原子分辨STM图像, (c) 氩等离子体处 理HOPG表面的STM图像, (d) 经氢等离子 体(10W,60s)处理后HOPG表面的STM图像。 (e-f) 分别显示三维生长模式和二维生长模式的模型图。 2 可通过等离子体预 处理HOPG衬底,并 使用化学气相沉积生 长出全部都为单层的 WS₂

¹Nano Res. 2022, 15(9): 8587-8594

Direct synthesis of moiré superlattice through chemical vapor deposition growth of monolayer WS2 on plasma-treated HOPG



Figure 15: (a)WS2/HOPG异质结构的STM图 像, (b-d)不同扭转角WS2/HOPG异质结构的原 子分辨STM图像, (e-g)分别为(b-d)中对应的堆 垛结构示意图, (h)层间扭转角统计直方图, (f) WS2/HOPG异质结构的平均结合能与扭转角的 关系。

当单层 WS2 生长在 HOPG 时,倾向于形成转角 为0°或60°的摩尔超晶格。 图2(b)-(d)显示了转角分别 为0.6°、5.5°和9.5°的摩尔超 晶格。为了进一步阐明它 们的堆叠结构,构建了转角 异质结的原子模型,如(e)-(g)所示,其中摩尔超晶格的 周期性与对应的STM图像具 有良好的一致性。

- 三层扭曲石墨烯(顶层、底层相对于中间层同时扭转相同角度)
 中发现超导效应。
- 三层石墨烯重新构建moiré晶格,结构形成锁定在接近魔角的现象,形成一系列缺陷位点"twistons"和"moiré solitons"。
- 通过在原子排列形式为AAA位点发生扭曲,导致AtA位点的原子排 列周期性增强,这种Moiré晶格扭曲现象是因为不同区域的局部变 化扭转角和石墨烯产生的应力两方面原因导致。



Figure 16: 扭曲三层石墨烯层上的扫描隧道显微镜STM表征⁵

⁵Turkel et al., Science 376, 193–199 (2022)

- 另外在调节载流子的过程中,发现态密度图变得更加均匀,意味 着畸变现象得到缓解。说明与其他类型Moiré材料相比,堆叠石墨 烯具有独特性质,能够通过Vg系统的调节电子的无序态。
- 堆叠魔角三层石墨烯中的平带共振导致电子的无序态降低,增强超导性,说明沿着掺杂轴的超导现象可能因为原子排列无序化产生的。



Figure 17: 莫尔晶格重构



Figure 18: 相关能隙和平带谐振

Van der Waals Nanowires with Continuously Variable Interlayer Twist and Twist Homojunctions



Figure 19: (a) 未引入螺旋位错 (b) 引入螺旋位错 (c) 手性和非手性部分示意 图 (d)(e) 电子散射图样 (f) 转角随z变化函数 ⁷

⁶Advanced Functional Materials 31, 2006412 (2021)

Van der Waals Nanowires with Continuously Variable Interlayer Twist and Twist Homojunctions

- GeS也是一种范德瓦尔斯材料
- 纳米线半径R(z)=40 150 nm, 层间转角θ = 2 · 10⁻³ ~ 5 · 10⁻²,
 对应moire结构的周期为 λ = 0.5 ~ 10 μm
- 轴向的螺旋位错b引入Eshelby twist,使具有层间转角 θ 的手性结构稳定存在
- $\frac{d\theta}{dz} = \frac{b}{\pi R^2(z)}$, 可以实现转角的连续变化
- 生长过程中突然降低衬底温度,位错将终止,从而形成手性和非
 手性部分的同质结

Van der Waals Nanowires with Continuously Variable Interlayer Twist and Twist Homojunctions



局域的层间转角改变了 局域的能带结构,能隙 大小的波动反映在电子 能量损失谱和光电激发 谱中

References

- Bistritzer, Rafi, and Allan H. MacDonald. "Moiré bands in twisted double-layer graphene." Proceedings of the National Academy of Sciences 108.30 (2011): 12233-12237.
- Yankowitz, Matthew, et al. "Emergence of superlattice Dirac points in graphene on hexagonal boron nitride." Nature physics 8.5 (2012): 382-386.
- Li, Hongyuan, et al. "Imaging two-dimensional generalized Wigner crystals." Nature 597.7878 (2021): 650-654.
- Zhou, Xiaowen, et al. "Direct synthesis of moiré superlattice through chemical vapor deposition growth of monolayer WS2 on plasma-treated HOPG." Nano Research 15.9 (2022): 8587-8594.
- Turkel, Simon, et al. "Orderly disorder in magic-angle twisted trilayer graphene." Science 376.6589 (2022): 193-199.
- Sutter, Peter, Juan-Carlos Idrobo, and Eli Sutter. "Van der Waals nanowires with continuously variable interlayer twist and twist homojunctions." Advanced Functional Materials 31.9 (2021): 2006412.

Thanks!