

1. 紧束缚近似

每个晶格点 (原子) 处有 P_1, \dots, P_n 条轨道, 每个轨道处有 2 个自旋.
 ↑
 束缚于晶点.

在距离不远的 2 个晶点间, 电子可由一条轨道跃至另一条.

数学描述: 产生/湮灭算符
 $C_{i,p,\alpha}^+ / C_{i,p,\alpha}$ → 在 i 晶点处第 p 个轨道产生/湮灭一个自旋为 α 的电子
 ↑ ↑ ↓
 晶点 轨道 自旋.

电子数算符: $\hat{N}_{i,p,\alpha} = C_{i,p,\alpha}^+ C_{i,p,\alpha}$

由于电子为 Fermion, $N_{i,p,\alpha} = 0$ 或 1.

对易关系: $\{C_{i,p,\alpha}^+, C_{j,p,\beta}\} = \delta_{ij} \delta_{p\alpha p\beta} \delta_{\alpha\beta}$

实空间晶格 Hamiltonian:

(1) 在位能: $H_{on-site} = \sum_i \epsilon_{p,\alpha} C_{i,p,\alpha}^+ C_{i,p,\alpha}$

(2) 跃迁: $\langle ij \rangle$ 代表对所有距离最近的 (i,j) 对加和.
 $\langle\langle ij \rangle\rangle$ 代表 - - - - 次近的 - - - -
 依此类推.

例: $H' = \sum_{\langle ij \rangle} t_{ij,p\alpha,p\beta} C_{i,p,\alpha}^+ C_{j,p,\beta}$
 ↑ ↑
 此处产生 此处电子湮灭
 故总电子数不变.

动量空间

$$C_{iPa\alpha} = \frac{1}{\sqrt{N}} \sum_k C_{kPa\alpha} e^{ik \cdot R_i}$$

R_i : 第 i 个晶格点的矢量位置

$$\Rightarrow C_{kPa\alpha} = \frac{1}{\sqrt{N}} \sum_i C_{iPa\alpha} e^{-ik \cdot R_i}$$

在位能:

$$H_{on-site} = \sum_i \epsilon_{Pa,\alpha} \frac{1}{N} \sum_{k_1, k_2} C_{k_1Pa\alpha}^+ e^{-ik_1 \cdot R_i} C_{k_2Pa\alpha} e^{ik_2 \cdot R_i}$$

$$= \epsilon_{Pa,\alpha} \sum_{k_1, k_2} \frac{1}{N} C_{k_1Pa\alpha}^+ C_{k_2Pa\alpha} N \delta_{k_1, k_2}$$

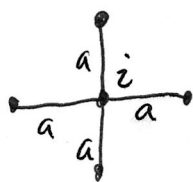
$$= \epsilon_{Pa,\alpha} \sum_k C_{kPa\alpha}^+ C_{kPa\alpha}$$

最近邻:

$$H' = \sum_{\langle ij \rangle} t_{ij, Pa\beta, \alpha\beta} \frac{1}{N} \sum_{k_1, k_2} C_{k_1, Pa, \alpha}^+ e^{-ik_1 \cdot R_i} C_{k_2, Pb, \beta} e^{ik_2 \cdot R_j}$$

对于最近邻: $R_j = R_i + \delta$

例子:
二维正方晶格:



i 的最近邻有 4 个.

$$R_j = R_i + \begin{cases} (a, 0) \\ (0, a) \\ (-a, 0) \\ (0, -a) \end{cases} \text{ 有 4 种 } \delta \text{ 的值.}$$

$$\sum_{\langle ij \rangle} = \sum_i \sum_{\delta}$$

$$H' = \sum_i \sum_{\delta} t_{ij, Pa\beta, \alpha\beta} \frac{1}{N} \sum_{k_1, k_2} C_{k_1, Pa, \alpha}^+ C_{k_2, Pb, \beta} e^{i(k_2 - k_1) \cdot R_i} e^{ik_2 \cdot \delta}$$

作 k 简化: $t_{ij, Pa\beta, \alpha\beta} = t_{Pa\beta, \alpha\beta}$ (与格点无关).

$$H' = \sum_k t_{PaPb,\alpha\beta} C_{kPa\alpha}^\dagger C_{kPb\beta} e^{ik\delta}$$

$$H' = \sum_k H_k$$

$$H_k = \sum_{Pa,\alpha} C_{kPa\alpha}^\dagger C_{kPa\alpha} + C_{kPa\alpha}^\dagger \left(\sum_{Pb,\beta} t_{PaPb,\alpha\beta} e^{ik\delta} \right) C_{kPb\beta}$$

固定 k , 以 $C_{kPb\alpha}$ 为基

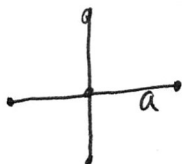
$$H_k = \left(C_{kPa\alpha}^\dagger \right) \left[\sum_{Pa,\alpha} \frac{\epsilon_{Pa\alpha}}{\delta} + \sum_{Pb,\beta} t_{PaPb,\alpha\beta} e^{ik\delta} \right] \left(C_{kPb\beta} \right)$$

\uparrow 像态矢 一样处理 ($\langle 1$)
 \downarrow 哈密顿量矩阵
 \uparrow 像态矢 一样处理 ($| \rangle$)

对角化 给出 能带与 Bloch 态的 周期部分。

例子: (1) 二维四方晶格:

1 格点 处有 1 原子, 无自旋



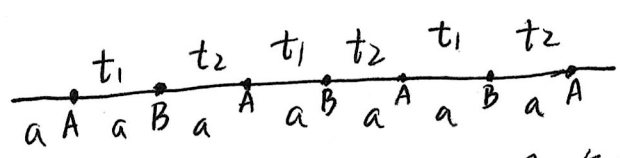
$$H = \sum_i \epsilon \cdot c_i^\dagger c_i + t \sum_{\langle ij \rangle} e^{i\delta} c_j^\dagger c_i \quad \uparrow \text{4种 } \delta$$

$$H_k = \epsilon + t \left(e^{-ik_x a} + e^{ik_y a} + e^{-ik_x a} + e^{-ik_y a} \right)$$

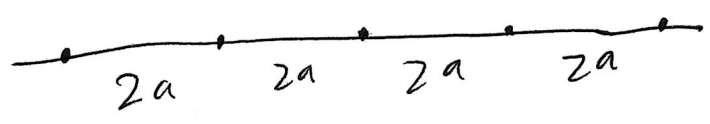
$$= \epsilon + 2t (\cos k_x a + \cos k_y a)$$

能带 \rightarrow

(2) 一维双原子链



尽管距离相同,但跃迁强度不同,故一个单元格有2原子。
 相当于如下周期性, 在每个格点处放2个原子。



紧束缚:

$$H = \sum_i (-1)^i \epsilon c_i^\dagger c_i + \sum_{\langle ij \rangle} t_{ij} c_i^\dagger c_j$$

↑
2个原子在格点不同。

↓
跃迁有位置有关。

设A为本

$$H_k = (C_{Ak}^\dagger, C_{Bk}^\dagger) \begin{pmatrix} -\epsilon & t_1 e^{-ika} + t_2 e^{ika} \\ t_1 e^{ika} + t_2 e^{-ika} & \epsilon \end{pmatrix} \begin{pmatrix} C_{Ak} \\ C_{Bk} \end{pmatrix}$$

↑
哈密顿矩阵。

可写为

$$\hat{H} = \vec{h} \cdot \vec{\sigma}$$

$$\vec{h} = (t_1 \cos ka + t_2 \cos ka, t_1 \sin ka - t_2 \sin ka, -\epsilon)$$

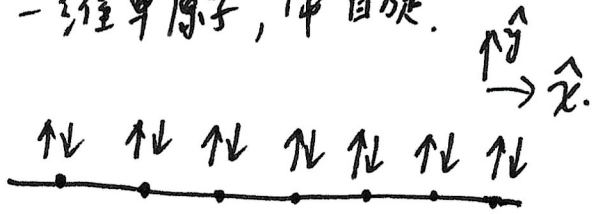
$\vec{\sigma}$ 为泡利矩阵 (赝自旋)。



...

P.5.

(3) 一维单原子, 带自旋.



\hat{R}_{ij} 为从 i 到 j 的方向的单元向量.

$$H = \sum_i \epsilon (\sigma_z)_{\alpha\beta} C_{i\alpha}^\dagger C_{i\beta} + \sum_{\langle ij \rangle} t \left[(\hat{z} \times \hat{R}_{ij}) \cdot \sigma \right]_{\alpha\beta} C_{i\alpha}^\dagger C_{j\beta}$$

↑
虚数单位, 保证厄米性.

在位能与自旋有关, 作 Fourier 转换后.

$$\text{H-on-site} = (C_{k\uparrow}^\dagger, C_{k\downarrow}^\dagger) \begin{pmatrix} \epsilon & \\ & -\epsilon \end{pmatrix} \begin{pmatrix} C_{k\uparrow} \\ C_{k\downarrow} \end{pmatrix}.$$

跃迁:

$$H' = (C_{k\uparrow}^\dagger, C_{k\downarrow}^\dagger) \begin{pmatrix} 0 & te^{ika} - t\bar{e}^{-ika} \\ -te^{ika} + t\bar{e}^{-ika} & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} C_{k\uparrow} \\ C_{k\downarrow} \end{pmatrix}$$

$$= (C_{k\uparrow}^\dagger, C_{k\downarrow}^\dagger) \begin{pmatrix} 0 & 2itsinka \\ -2itsinka & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} C_{k\uparrow} \\ C_{k\downarrow} \end{pmatrix}$$

$$\tilde{H} = \begin{pmatrix} \epsilon & 2itsinka \\ -2itsinka & -\epsilon \end{pmatrix}$$

$$= -2tsinka \sigma_y + \epsilon \sigma_z$$

↑
泡利阵 (真实自旋).