

反転対称性とWannier状態について

塩崎 謙

January 5, 2024

1 例 1

1次元系において、単位胞中心に局在した2つの局在軌道であって、両方とも反転の固有値が正である状況を考える。図1 (a)を見よ。

$$\hat{I}|w_{1,R}\rangle = |w_{1,-R}\rangle, \quad \hat{I}|w_{2,R}\rangle = |w_{2,-R}\rangle. \quad (1)$$

対応するBloch状態を

$$|\phi_{j,k}\rangle = \sum_R |w_{j,R}\rangle e^{ikR}, \quad j = 1, 2, \quad (2)$$

とし、

$$\Phi_k = (|\phi_{1,k}\rangle, |\phi_{2,k}\rangle) \quad (3)$$

と書くと、反転対称性は Φ_k に対して

$$\hat{I}\Phi_k = \Phi_{-k}I_k, \quad I_k = 1_2, \quad (4)$$

と作用する。

反転対称性を考慮しなければ、2つの局在軌道を混成させ、 $x = a, -a$ に局在させることが可能である。具体的には、ユニタリ変換

$$\Phi'_k = (\phi'_{1,k}, \phi'_{2,k}) = \Phi_k U_k = \Phi_k \begin{pmatrix} \cos \frac{\theta}{2} & -\sin \frac{\theta}{2} e^{ik} \\ \sin \frac{\theta}{2} e^{-ik} & \cos \frac{\theta}{2} \end{pmatrix} \quad (5)$$

と再定義すると、 $\phi'_{1,k}, \phi'_{2,k}$ から構成されるWannier

$$|w'_{j,R}\rangle = \sum_k |\phi'_{j,k}\rangle e^{-ikR}, \quad j = 1, 2, \quad (6)$$

の中心位置、つまりBerry位相

$$r'_j = \langle w'_{j,R=0} | \hat{r} | w'_{j,R=0} \rangle \quad (7)$$

は

$$r'_1 = \sin^2 \frac{\theta}{2}, \quad r'_2 = -\sin^2 \frac{\theta}{2} \quad (8)$$

と変化する。実際、Wannier状態の変化は、

$$|w'_{1,R}\rangle = \cos \frac{\theta}{2} |w_{1,R}\rangle + \sin \frac{\theta}{2} |w_{2,R+1}\rangle, \quad (9)$$

$$|w'_{2,R}\rangle = -\sin \frac{\theta}{2} |w_{1,R-1}\rangle + \cos \frac{\theta}{2} |w_{2,R}\rangle, \quad (10)$$

となり, $\hat{r}|w_{j,R}\rangle = R|w_{j,R}\rangle$ に注意すると, 上の計算を再現する.
 Φ'_k における反転対称性の表現行列は

$$\hat{I}\Phi_k = \hat{I}\Phi_k U_k = \Phi_{-k} I_k U_k = \Phi'_{-k} U_{-k}^\dagger I_k U_k \quad (11)$$

より,

$$I'_k = U_{-k}^\dagger I_k U_k = \begin{pmatrix} \cos^2\left(\frac{\theta}{2}\right) + e^{-2ik} \sin^2\left(\frac{\theta}{2}\right) & i \sin(k) \sin(\theta) \\ i \sin(k) \sin(\theta) & \cos^2\left(\frac{\theta}{2}\right) + e^{2ik} \sin^2\left(\frac{\theta}{2}\right) \end{pmatrix} \quad (12)$$

と与えられる.

$$W'_R = (|w'_{1,R}\rangle, |w'_{2,R}\rangle) \quad (13)$$

と書く. Wannier状態に対する反転対称性の作用は

$$\hat{I}W'_R = \sum_{R'} W'_{R'} \sum_k I'_k e^{ik(R-R')} \quad (14)$$

より,

$$I'_{R-R'} = \sum_k I'_k e^{ik(R-R')} \quad (15)$$

で与えられる. 計算すると,

$$I'_{R-R'} = \begin{cases} \begin{pmatrix} \cos^2\frac{\theta}{2} & \\ & \cos^2\frac{\theta}{2} \end{pmatrix} & (R-R'=0) \\ \begin{pmatrix} & \pm\frac{1}{2}\sin\theta \\ \pm\frac{1}{2}\sin\theta & \end{pmatrix} & (R-R'=\pm 1) \\ \begin{pmatrix} \sin^2\frac{\theta}{2} & \\ & 0 \end{pmatrix} & (R-R'=2) \\ \begin{pmatrix} 0 & \\ & \sin^2\frac{\theta}{2} \end{pmatrix} & (R-R'=-2) \\ O & (\text{else}) \end{cases} \quad (16)$$

となり, あるサイト R における単一のWannier状態で閉じないことが分かる. 閉じる場合は, (5)のゲージ変換に限るのであれば, $\theta = 0$, つまり初期のWannier状態 $|w_{1,R}\rangle, |w_{2,R}\rangle$ のみに限ることも確かめられる.

- では(5)以外のゲージ変換であって,

$$r'_1 = -r'_2 = a \neq 0 \quad (17)$$

かつ, 反転対称性がWannier状態1つか2つで閉じる, つまり, $I'_{R-R'}$ の成分の絶対値が1であるものが存在するか?

2 例2

単位胞中心に局在した2つの局在軌道であって, 前節とは異なり, 反転の固有値がそれぞれ正と負である状況を考える. 図1 (b)を見よ.

$$\hat{I}|w_{1,R}\rangle = |w_{1,-R}\rangle, \quad \hat{I}|w_{2,R}\rangle = -|w_{2,-R}\rangle. \quad (18)$$

対応して,

$$I_k = \begin{pmatrix} 1 & \\ & -1 \end{pmatrix} \quad (19)$$

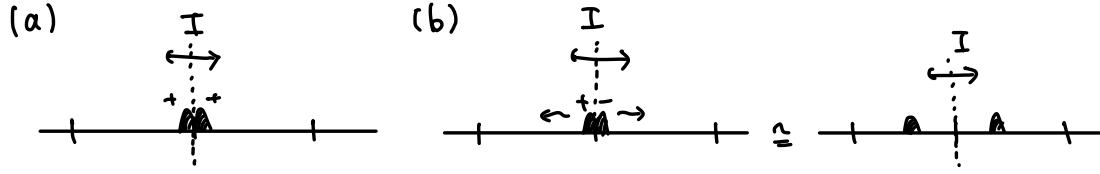


Figure 1

である.

$|w_{1,R}\rangle, |w_{2,R}\rangle$ 内における反転対称性の行列は $I \sim \begin{pmatrix} 1 & \\ & 1 \end{pmatrix}$ とユニタリ同値であり, このような基底においてはWannier状態の局在位置を $x = a, -a$ に反転対称性を保ったまま連続変形できるため, Φ_k のゲージを上手く取って, $r_1 = -r_2 = a$ かつ $I_k = \begin{pmatrix} 1 & \\ & 1 \end{pmatrix}$ とできると期待できる.

条件を書き出すと, ゲージ変換

$$U_k = \begin{pmatrix} u_k & -v_k^* \\ v_k & u_k^* \end{pmatrix} \quad (20)$$

が

$$I'_k = U_{-k}^\dagger I_k U_k = \begin{pmatrix} 1 & \\ & 1 \end{pmatrix} \quad (21)$$

を満たし, かつ, Berry位相

$$r'_1 = \frac{i}{2\pi} \oint_0^{2\pi} dk (u_k^* \partial u_k + v_k^* \partial v_k) \quad (22)$$

が非ゼロ.

一般解の導出は別にして, 非自明解が存在することを示す.

$$U_k = \begin{pmatrix} \frac{\cos(\frac{\theta}{2}) + \sin(\frac{\theta}{2})(i \cos(k) + \sin(k))}{\sqrt{2}} & \frac{\cos(\frac{\theta}{2}) + e^{ik} i \sin(\frac{\theta}{2})}{\sqrt{2}} \\ \frac{\cos(\frac{\theta}{2}) - i e^{-ik} \sin(\frac{\theta}{2})}{\sqrt{2}} & \frac{i e^{ik} \sin(\frac{\theta}{2}) - \cos(\frac{\theta}{2})}{\sqrt{2}} \end{pmatrix} \quad (23)$$

とすると, 条件を満たし, Berry位相は

$$r'_1 = \sin^2 \frac{\theta}{2} \quad (24)$$

となる.

- 一般論として, 原子絶縁体の断熱変形が存在する場合, 対応するゲージ変換 $U_{\mathbf{k}}$ が存在するか?
- Wannier状態が“空間群対称性を満たす原子絶縁体”となる条件は, 空間群対称性演算子 $U_g(\mathbf{k})$ から構成されるWannier状態間の遷移行列

$$U_g(\mathbf{R} - \mathbf{R}') = \int_{T^3} \frac{d^3 k}{(2\pi)^3} U_g(\mathbf{k}) e^{i\mathbf{k} \cdot (\mathbf{R} - \mathbf{R}')} \quad (25)$$

の行列要素が, ある原子絶縁体から誘導される空間群の表現と一致する場合, と定義すれば良いか? もっと“まし”な定義はないか?