# メモ: 非エルミート系の対称性

#### 塩崎 謙

## August 14, 2024

#### Abstract

非エルミート系の対称性の定義として、エルミート化したハミルトニアンに対して通常のエルミート系の対称性の定義となるように非エルミート系の対称性を定義する方法がある [1]. この流儀についてのメモ.

## 1 非エルミート系

Gを有限群,Gのパラメータ空間Xへの群作用をgkと書く.  $\phi, \eta, c: G \to \mathbb{Z}/2 = \{\pm 1\}$ を準同型とする.行列Mに対して記号

$$M^{\phi_g} = \begin{cases} M & (\phi_g = 1) \\ M^* & (\phi_g = -1) \end{cases}, \tag{1.1}$$

$$M^{(\phi_g,\eta_g)} = \begin{cases} M & (\phi_g = 1, \eta_g = 1) \\ M^* & (\phi_g = -1, \eta_g = 1) \\ M^\top & (\phi_g = -1, \eta_g = -1) \\ M^\dagger & (\phi_g = 1, \eta_g = -1) \end{cases}$$
(1.2)

を導入する. 対称性として,

$$u_g H_k^{(\phi_g, \eta_g)} v_k^{\dagger} = c_g H_{gk}, \quad g \in G, \tag{1.3}$$

なるものを考える  $u_g, v_g$ はユニタリー行列. すると,

$$c_{gh}H_{ghk} = \begin{cases} u_g(u_h H_k^{(\phi_h, \eta_h)} v_h^{\dagger})^{\phi_g} v_g^{\dagger} & (\eta_g = 1) \\ u_g(v_h [H_k^{(\phi_h, \eta_h)}]^{\dagger} u_h^{\dagger})^{\phi_g} v_g^{\dagger} & (\eta_g = -1) \end{cases}$$
(1.4)

が成立する.  $z \in Z^2(G, U(1)_{\phi})$ を群コサイクルとして,

$$z_{g,h}u_{gh} = \begin{cases} u_g u_h^{\phi_g} & (\eta_g = 1) \\ u_g v_h^{\phi_g} & (\eta_g = -1) \end{cases}, \quad z_{g,h}v_{gh} = \begin{cases} v_g v_h^{\phi_g} & (\eta_g = 1) \\ v_g u_h^{\phi_g} & (\eta_g = -1) \end{cases}, \tag{1.5}$$

とすると,

$$c_{gh}H_{ghk} = u_{gh}H_{ghk}^{(\phi_{gh},\eta_{gh})}v_{gh}^{\dagger} \tag{1.6}$$

が成立する  $^2$ . u,vの乗数系 $z_{g,h}$ が一致しているのは,(1.4)の右辺において位相因子をキャンセルさせるため.

<sup>1[1]</sup>は複素共役を考えていないが、複素共役を含む場合への拡張は容易.

 $<sup>^2</sup>$ 注意として,例えば転置の対称性を $u_gH_ku_g^\dagger=H_{gk}^\top$ のように右側に転置をつけて定義すると,g,hが転置型の対称性のとき, $u_{gh}\sim u_g^*u_h$ となる.対称性の定義は(1.3)のように左側に複素共役,転置,エルミート共役をつけるのが良いだろう.

- $z_{q,h}$ は一般にはパラメータ空間Xの点に依存しても良い.
- 固定点gk=kにおいて $H_k$ 自身が群の"表現" $u_g,v_g$ をつなぐintertwinerであるので,固定点gk=kにおいて点ギャップを有するハミルトニアン $H_k$ が存在すれば, $u_g,v_g$ は"等価な表現"である. つまり,点ギャップを有するハミルトニアンを議論したい場合は,(1.5)に加えて, $u_g,v_g$ は"等価な表現"に取る必要がある.詳しくは[1]を見よ.

## 2 エルミート化

2重化したエルミートハミルトニアン

$$\tilde{H}_k = \begin{pmatrix} H_k \\ H_k^{\dagger} \end{pmatrix}_{\sigma} \tag{2.1}$$

を導入する、2重化した対称性行列も

$$\tilde{u}_g = \begin{cases} \begin{pmatrix} u_g & \\ & v_g \end{pmatrix} & (\eta_g = 1) \\ & u_g \end{pmatrix} & , \quad g \in G, \\ v_g & \end{pmatrix} \quad (\eta_g = -1) \tag{2.2}$$

も導入する.  $\tilde{H}_k$ に対する対称性をまとめると以下:

$$\sigma_z \tilde{H}_k \sigma_z = -\tilde{H}_k, \tag{2.3}$$

$$\tilde{u}_g \tilde{H}_k \tilde{u}_g^{\dagger} = c_g \tilde{H}_{gk}, \quad \tilde{u}_g \tilde{u}_h^{\phi_g} = z_{g,h} \tilde{u}_{gh}, \tag{2.4}$$

$$\sigma_z \tilde{u}_q = \eta_q \tilde{u}_q \sigma_z. \tag{2.5}$$

# 3 実線ギャップ条件

 $H_k$ が実線ギャップ条件を満たす、つまり

$$\Re(E_k) \neq 0, \quad E_k \in \operatorname{Spec}(H_k), \quad k \in X,$$
 (3.1)

が満たされ、かつ

$$u_q = v_q, \quad g \in G, \tag{3.2}$$

が満たされるときは、 $H_k$ を実線ギャップとG対称性を保ったままエルミートに変形できる  $^3$ . 条件 $H_k^{\dagger}=H_k$ は2重化したエルミートハミルトニアン $\tilde{H}_k$ に対する追加のカイラル対称性

$$\sigma_y \tilde{H}_k \sigma_y = -\tilde{H}_k \tag{3.3}$$

を要請することと等価 [2].  $\sigma_y$ と他の対称性の関係は,

$$\sigma_z \sigma_y = -\sigma_y \sigma_z, \tag{3.4}$$

$$\tilde{u}_g \sigma_y^{\phi_g} = \phi_g \eta_g \sigma_y \tilde{u}_g, \quad g \in G. \tag{3.5}$$

 $H_k$ に対する対称性を確認すると,

$$\tilde{H}_k = H_k \sigma_x, \tag{3.6}$$

$$\tilde{u}_g = u_g \sigma_x^{\frac{1-\eta_g}{2}}, \quad g \in G, \tag{3.7}$$

 $<sup>3</sup>u_g \neq v_g$ の場合は、射影 $P_k = \frac{1}{2\pi i} \oint_C \frac{dz}{z-H_k} \vec{N}$  G対称性を満たさないため、G対称性を保ったままエルミートなハミルトニアンに変形できない。

より,

$$u_q H_k^{\phi_g} u_q^{\dagger} = c_q H_{qk}, \quad g \in G, \tag{3.8}$$

となり, もとの対称性に戻る.

# 4 純虚線ギャップ条件

 $H_k$ が純虚線ギャップ条件を満たす、つまり

$$\Im(E_k) \neq 0, \quad E_k \in \operatorname{Spec}(H_k), \quad k \in X,$$
 (4.1)

が満たされ、かつ

$$u_g = v_g, \quad g \in G, \tag{4.2}$$

が満たされるときは、 $H_k$ をG対称性と反エルミートに純虚線ギャップを保ったまま変形できる.条件 $H_k^\dagger = -H_k$ は2重化したエルミートハミルトニアン $\tilde{H}_k$ に対する追加のカイラル対称性

$$\sigma_x \tilde{H}_k \sigma_x = -\tilde{H}_k \tag{4.3}$$

を要請することと等価 [2].  $\sigma_x$ と他の対称性の関係は,

$$\sigma_z \sigma_x = -\sigma_x \sigma_z, \tag{4.4}$$

$$\tilde{u}_q \sigma_x^{\phi_g} = \sigma_x \tilde{u}_q, \quad g \in G.$$
 (4.5)

 $H_k$ に対する対称性を確認すると,

$$\tilde{H}_k = H_k i \sigma_y, \tag{4.6}$$

$$\tilde{u}_g = u_g \sigma_x^{\frac{1-\eta_g}{2}}, \quad g \in G, \tag{4.7}$$

より,

$$u_g H_k^{\phi_g} u_g^\dagger = \eta_g c_g H_{gk}, \quad g \in G, \tag{4.8} \label{eq:4.8}$$

となる. エルミートなハミルトニアン

$$H_k' = iH_k \tag{4.9}$$

を導入すると,

$$u_a(H_k')^{\phi_g} u_a^{\dagger} = c_a \eta_a \phi_a H_{ak}', \quad g \in G, \tag{4.10}$$

となる.

## References

- [1] Ken Shiozaki, Seishiro Ono, Symmetry indicator in non-Hermitian systems, arXiv:2105.00677.
- [2] Nobuyuki Okuma, Kohei Kawabata, Ken Shiozaki, Masatoshi Sato, Topological Origin of Non-Hermitian Skin Effects, arXiv:1910.02878.