

# 1 $\mathcal{N} = 2$ 超対称代数

## 1.1 一般性質

**Definition 1.1** (実 supercharge と  $\mathcal{N} = 2$ <sup>\*1</sup> 超対称代数)

最小超対称関係を満たす三つのエルミート演算子  $H, Q, (-1)^F$  から, エルミート演算子<sup>\*2</sup>  $Q_1 := Q, Q_2 := -iQ(-1)^F$  を定める.  $H, Q_1, Q_2$  は,

$$\{Q_i, Q_j\} = 2H\delta_{ij} \quad (1)$$

$$[H, Q_i] = 0 \quad (2)$$

の関係を満たす.

これは, 最小超対称関係と等価だが,  $(-1)^F$  を加えて議論することが多い.  $(-1)^F$  は余分な演算子なので, 束縛関係  $iQ_1Q_2 = H(-1)^F$  で結ばれる<sup>\*3</sup>.

**Definition 1.2** (複素 supercharge と  $\mathcal{N} = 2$  超対称代数)

$\mathcal{Q} := (Q_1 + iQ_2)/\sqrt{2}$  を定める. このとき,  $\mathcal{Q}, H$  は

$$\{\mathcal{Q}^\dagger, \mathcal{Q}\} = 2H \quad (3)$$

$$\{\mathcal{Q}, \mathcal{Q}\} = \{\mathcal{Q}^\dagger, \mathcal{Q}^\dagger\} = 0 \quad (4)$$

$$[H, \mathcal{Q}] = [H, \mathcal{Q}^\dagger] = 0 \quad (5)$$

の関係を満たす.

Eq. (4) は  $\mathcal{Q}^2 = (\mathcal{Q}^\dagger)^2 = 0$  と書け, 2 乗してゼロになるこの性質を nilpotency という<sup>\*4</sup>.

複素の場合も,  $\mathcal{N} = 2$  超対称代数に  $(-1)^F$  を加え考えることが便利である. この場合の束縛関係は  $(\mathcal{Q}^\dagger \mathcal{Q} - \mathcal{Q} \mathcal{Q}^\dagger)/2 = H(-1)^F$  である. 左辺を実 supercharge で計算すれば,  $iQ_1Q_2$  になり, 実の場合の束縛を使うと導ける.

cpx supercharge で基本性質を見る.

**Property 1**

$E \geq 0$ .

**Property 2**

$E > 0$  なら次の supermultiplet の構造がある.

$$0 \leftarrow_{\mathcal{Q}} |E, -\rangle \xleftarrow{\mathcal{Q}^\dagger} |E, +\rangle \xrightarrow{\mathcal{Q}^\dagger} 0 \quad (6)$$

**Property 3**

$E = 0$  なら,  $\mathcal{Q}, \mathcal{Q}^\dagger$  で消える.

$$0 \leftarrow_{\mathcal{Q}} |E = 0\rangle \xrightarrow{\mathcal{Q}^\dagger} 0 \quad (7)$$

**Property 4**

Witten index がトポロジカルな量.

Witten index については全く同じ.

## 1.2 $S^1$ 上自由粒子での具体例

以下では, 上で見た  $\mathcal{N} = 2$  超対称代数を, 具体的に  $S^1$  上の自由粒子の例について見る.

前回, この系は  $H := -1/(2m) d^2/dx^2, Q := -i/(2m) d/dx, (-1)^F := \mathcal{P}$  が最小超対称関係を満たすことを見たが, もう少し具体的に見る.

この系では, 周期的境界条件から, エネルギーは  $E_n = n^2/(2mR^2), n \in \mathbb{Z}_{\geq 0}$  で対応する固有状態は二つあり,

$$\psi_{n,+}(x) = N_{n,+} \cos(nx/R) \quad n \in \mathbb{Z}_{\geq 0} \quad (8)$$

$$\psi_{n,-}(x) = N_{n,-} \sin(nx/R) \quad n \in \mathbb{Z}_{> 0} \quad (9)$$

であるが, これは,  $Q$  が一階微分演算子であり,  $\sin$  と  $\cos$  が入れ替わることを考えると,  $Q$  を通して移り合う.

<sup>\*1</sup>  $\mathcal{N}$  は supercharge の数である. ところが, 実 (エルミート) で数える流儀と複素で数える流儀があり, 文献を比較する際は確認する必要がある. 今は実で数えている.

<sup>\*2</sup> エルミートという意味で, 実 supercharge という.

<sup>\*3</sup>  $(-1)^F$  という余分な演算子が現れたとき,  $H$  をかければ最小限の  $Q_1, Q_2$  のみで書けるということ.

<sup>\*4</sup> nilpotency は場の理論の Grassmann 数の対称性である BRS 対称性による保存料である BRS charge, de Rham cohomology などでも重要な働きをするそう. 実際 SUSYQM で微分幾何をやるという話もある.

また、規格化定数の phase を  $N_{n,-} = iN_{n,+} =: iN_n$  ととると、

$$Q\psi_{n,+} = \sqrt{n^2/(2mR^2)}iN_n \sin(nx/R) \quad (10)$$

$$= \sqrt{E_n}\psi_{n,-} \quad (11)$$

と規格化定数も含めて、一般の結果が再現できる。

次に、複素 supercharge を用いて考える。以下では、具体的な微分などは考えず、 $H$  と  $Q$  と  $\mathcal{P}$  の代数的性質を用いて考察する。

今、 $\mathcal{P}_\pm := (1 \pm \mathcal{P})/2$  を定めると、複素 supercharge は  $\mathcal{Q} = (Q + i(-iQ\mathcal{P}))/\sqrt{2} = \sqrt{2}Q/\mathcal{P}_+$ 、 $\mathcal{Q}^\dagger = \sqrt{2}Q\mathcal{P}_-$  となる。

### Theorem 1.3

$\mathcal{P}_+$ ,  $\mathcal{P}_-$  はそれぞれ関数  $f(x)$  の偶関数成分、奇関数成分を取り出す演算子である。

$f(x) = (f(x) + f(-x))/2 + (f(x) - f(-x))/2$  と書き直したとき、第一項は偶関数であり、第二項は奇関数である。これらを偶関数成分、奇関数成分と呼ぶ。

$\mathcal{P}_\pm(f(x)) = (f(x) \pm f(-x))/2$  は実際に成り立つ。 □

### Theorem 1.4

$\mathcal{P}_\pm$  は射影演算子である。すなわち、次の性質を満たす。

- $(\mathcal{P}_\pm)^2 = \mathcal{P}_\pm$
- $\mathcal{P}_+ + \mathcal{P}_- = 1$
- $\mathcal{P}_+\mathcal{P}_- = 0$

これを用いて、Eq. (6) のスペクトラムは理解できる。

- $\psi_{n,+}$  は偶関数なので、 $\mathcal{Q}^\dagger \sim \mathcal{P}_-$  で消える。
- $\psi_{n,-}$  は奇関数なので、 $\mathcal{Q} \sim \mathcal{P}_+$  で消える。
- $\psi_{n,+}$  は偶関数なので、 $\mathcal{Q} \sim Q$  で奇関数に移る。
- $\psi_{n,-}$  は奇関数なので、 $\mathcal{Q}^\dagger \sim Q$  で偶関数に移る。

また、Eq. (7) のスペクトラムは次のように理解できる。

- ground state は定数関数なので、微分で消える。
- 偶関数でもあるので、 $\mathcal{P}_-$  でも消える。