トポロジカル秩序の分類に制限を与える禁止 定理

低音

November 4, 2024

2025 年物性若手夏の学校やります!!!

- 全国の物性物理関連の大学院生が集結
- 4 泊 5 日の集中合宿
- 講義・集中ゼミで最先端研究をキャッチアップ
- 学会形式で自分の研究を発表

若手研究者が研究の道を本格的に歩み始める第一歩になります!!! 参加・斡旋・各種協賛お願いします!!!

↓個人協賛応募フォーム ↓(調整中)



自己紹介: 低音

- 京大 基礎物理学研究所 M1
- 専門は凝縮系理論物理
- 登山・自転車が趣味
- note「ペンローズのグラフ記法」
- 第70回物性若手夏の学校副代表



このセミナーで目指すもの

目標

自発的対称性では説明できない相の分類を理解する

- 1 review: 自発的対称性の破れ
- 2 beyond SSB の例: toric code
- 3 量子相の分類問題
- 4 対称性と表現
- 5 Conclusion

理論と基底状態

定義 (固有方程式)

$$\begin{bmatrix} H_{11} & \cdots & H_{1N} \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ H_{N1} & \cdots & H_{NN} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \phi_1 \\ \vdots \\ \phi_N \end{bmatrix} = E \begin{bmatrix} \phi_1 \\ \vdots \\ \phi_N \end{bmatrix}$$
 固有状態ベクトル 固有状態ベクトル
$$\hat{H} | \phi \rangle = E | \phi \rangle$$

$$- H - | \phi \rangle = E - | \phi \rangle$$

定義 (理論)

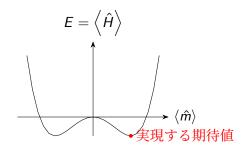
エネルギーを固有値にもつ行列 \hat{H}

定義 (基底状態)

自発的対称性の破れ

定義 (自発的対称性の破れ (spontaneous symmetry breaking; SSB))

理論 \hat{H} が対称性を持つが、系の基底状態がその対称性を持たないこと



自発的対称性の破れ

例 (固体液体転移)

- 液体: 平行移動で対称
- 固体: 平行移動の対称性を**自発的に破る**





秩序変数と相の分類

定義 (秩序変数)

自発的対称性の有無に応じて

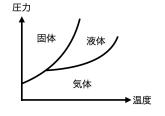
$$\langle \mathrm{GS}|\hat{\mathcal{O}}|\mathrm{GS}\rangle egin{cases} = 0 & \text{(sym. respect)} \ \neq 0 & \text{(sym. breaking)} \end{cases}$$

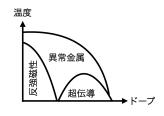
となるような $\langle \mathrm{GS} | \hat{\mathcal{O}} | \mathrm{GS} \rangle$ を秩序変数という。

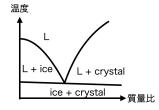
Example (固体液体転移)

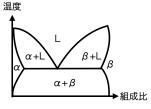
Landau paradigm

相分類は自発的対称性の破れだけで決定できると思っていた。





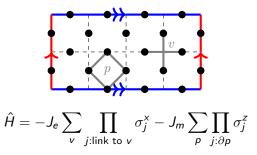




- 1 review: 自発的対称性の破れ
- 2 beyond SSB の例: toric code
- 3 量子相の分類問題
- 4 対称性と表現
- 5 Conclusion

toric code

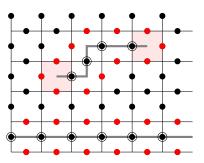
トーラスに格子を張ってスピン 1/2 を配置.



内部対称性は各方向 π 回転 $(\mathbb{Z}_2 \times \mathbb{Z}_2)$.

toric code Wilson line

灰色の線の周りを反転させる.



線の端の plaquette が励起. loop にすると励起が消滅する.

toric code の基底状態

トーラス T^2 では<mark>連続変形で移り変われない loop</mark> の取り方が 4 種類.



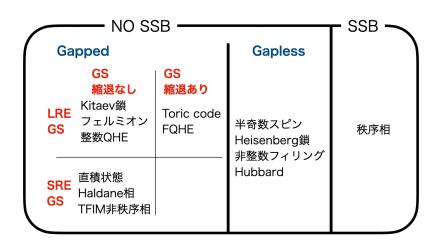
loop I_1,I_2 に沿って $\prod_{j\in I_i}\sigma_j^2$ を取ると、それぞれ固有値が異なる。 基底状態が直交して 4 重縮退. しかしいずれも内部対称性を破っていない.

$$\hat{U}|\text{GS}\rangle = |\text{GS}\rangle$$
 $(\forall U \in \mathbb{Z}_2 \times \mathbb{Z}_2)$

自発的対称性の破れだけでは相の分類が足りない?

- 1 review: 自発的対称性の破れ
- 2 beyond SSB の例: toric code
- 3 量子相の分類問題
- 4 対称性と表現
- 5 Conclusion

量子相の分類

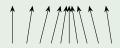


エネルギーギャップ

Example (スピン 1/2 Heisenberg モデル)

$$H = -\sum_{j} \hat{\mathbf{S}}_{j} \cdot \hat{\mathbf{S}}_{j+1}$$

スピンが揃った状態が最安定だが、わずかに揺らせば実質エネルギー0で他の状態に移れる。



→外部からの擾乱に弱い

エネルギーギャップ



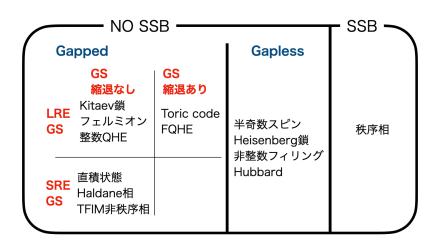
基底状態からのギャップが広ければ広いほど、外部からの擾乱で他の状態に変わりにくい。 e.g. 量子ビットに最適!

←ロト ←部ト ← 差ト ← 差 → りなぐ

エンタングルメント (量子もつれ)

古典的確率で定式化できない相関

量子相の分類・再掲



- 1 review: 自発的対称性の破れ
- 2 beyond SSB の例: toric code
- 3 量子相の分類問題
- 4 対称性と表現
- 5 Conclusion

対称性による相の制限

SSBでは対称性から相分類が制限できた。量子相も対称性を使って分類できない? 対称性について、ちゃんと勉強しないといけない

対称性再訪

対称性=対称性操作





正三角形の対称性は

- ±120º 回転
- ■鏡映
- 何もしない

で不変になるものと、これらの組み合わせ。

 $p31m := \{1, R, R^2, M, MR, MR^2 | R^3 = M^2 = 1, MRM = R^2\}$

対称性と群

対称性操作を表す数学の道具として群が使える。

定義(群)

集合 G と演算・が以下を満たすとき (G, \cdot) を群という。

- ullet ・について閉じる $(\forall g_1, g_2 \in G, g_1 \cdot g_2 \in G)$
- 何もしない操作 (単位元) が存在 ($\exists 1 \in G$ s.t. $1 \cdot g = g \cdot 1 = g \ \forall g \in G$)
- 全ての操作に対し元に戻す操作 (逆元) が存在 $(\forall g \in G \exists g' \in G \text{ s.t. } g \cdot g' = g' \cdot g = 1)$

あくまで対称性対称性操作しか扱ってない。

群の表現

対称性操作と量子力学 (線形代数) をつなげたい → <mark>群の表現</mark> 群元を (複素数値) 行列の言葉に置き換える。

$$R \to \hat{R} = e^{2\pi i/3}, \begin{pmatrix} \cos 2\pi/3 & -\sin 2\pi/3 \\ \sin 2\pi/3 & \cos 2\pi/3 \end{pmatrix}, \dots$$

群元 R に $^$ をつけることで R に対応する行列 \hat{R} に移す。

表現による作用

行列 \hat{R} を物理量 \hat{O} にかけると回転ができる。

 $\hat{R}\hat{O}\hat{R}^{-1}$: \hat{O} の 120 $^{\circ}$ 回転

表現行列 \hat{R} を状態 $|\psi\rangle$ にかけると対称操作ができる。

 $\hat{R} | \psi \rangle$: $| \psi \rangle$ の 120 $^{\circ}$ 回転

状態の位相不変性

定理 (状態の位相不変性)

量子状態 $|\psi\rangle$ は U(1) 位相の変化

$$|\psi\rangle\mapsto e^{i\theta}\,|\psi\rangle$$

で物理を変えない

現実には状態ベクトルを測定できず、必ず期待値や固有値の形し か現れない。→ 脚は潰れている。

$$\boxed{\phi} - \boxed{\hat{H}} - \boxed{\hat{U}} - \boxed{\psi}$$

表現も状態にかけるとき位相 $e^{i\theta}$ の自由度が許される。

エネルギー固有状態と既約表現

- H: Hilbert 空間
- G: 対称性を与える群
- lacksquare: G o set of operators on $\mathcal H$

対称性変換: $g \in G$ で状態が $|\psi\rangle \mapsto \hat{g} |\psi\rangle$ と変換. $\hat{g} \in \mathrm{U}(\mathcal{H})$ は $g \in G$ の表現.

系が対称性を満たす ($[\hat{g},\hat{H}]=0$) なら,

$$\hat{H}\hat{g}\ket{E} = E\hat{g}\ket{E}$$

 \hat{g} は固有値ごとにブロック対角化されている \longrightarrow エネルギー固有状態は G の既約表現の基底

射影表現

■ 升: Hilbert 空間

■ G: 対称性を与える群

lacksquare: G o set of operators on ${\mathcal H}$

量子状態は U(1) 位相自由度を同一視:

$$\hat{g}\hat{h}\ket{\psi} = e^{i\theta_{g,h}}\widehat{(gh)}\ket{\psi}$$

としても差し支えない. 位相自由度を演算子に付与 \rightarrow 射影表現 U(1) 位相自由度を射影表現にも与える \longrightarrow [$\theta_{g,h}$] の同値類 (**乗数系**) を組める.

例 (スピン 1/2 系のπ回転)

群元のレベルでは $U_{\pi}^2=U_{2\pi}=1$ だが, 演算子としてスピンに作用 すると

$$(\hat{U}_{\pi})^2 = (e^{-i\pi\hat{S}^{(3)}})^2 = -1 = e^{i\pi}\hat{U}_{2\pi}$$

射影表現の同値類

$$\hat{g}\hat{h} = e^{i\theta_{g,h}}\widehat{gh}$$

U(1) 位相自由度を \hat{g} などにも与えて $\hat{g} \sim \hat{g}e^{i\alpha_g}$ を同一視.

$$\mathrm{e}^{i heta_{\mathrm{g},h}}\sim rac{\mathrm{e}^{ilpha_{\mathrm{g}h}}}{\mathrm{e}^{ilpha_{\mathrm{g}}}\mathrm{e}^{ilpha_{h}}}\mathrm{e}^{i heta_{\mathrm{g},h}}$$

特に $\{\hat{g}\}$ が 1 次元表現 (U(1)) の場合は、この同一視により

$$e^{i heta_{g,h}}\sim e^{i heta_{g,h}}rac{\widehat{gh}}{\hat{g}\hat{h}}=1.$$

定理

1 次元射影表現は自明状態の U(1) 位相自由度により同一視すると、1 次元射影表現は本質的に全ての $\theta_{g,h}$ を 0 とできる. 対偶から、本質的に非自明な射影表現は表現次元が 2 以上なので基底状態が縮退する。

射影表現による相分類の制限

定理 (射影表現なら縮退)

系が非自明な射影表現に従うとき基底状態は縮退する。

相図を制限できる。



何が嬉しいのか?

理論屋にとっては

- 理論にある性質を計算しなくても求められる
- 欲しい性質がある理論を作る指針になる

実験屋にとっては

- 実現したい現象の候補物質を絞れる
- 自分が持っている物質に期待される現象がわかる いずれにしても、エキゾチックな現象の発見に役立つ

- 1 review: 自発的対称性の破れ
- 2 beyond SSB の例: toric code
- 3 量子相の分類問題
- 4 対称性と表現
- 5 Conclusion

Conclusion

Take home message

- 量子相は**自発的対称性の破れよりも細かい分類**が必要になる.
- 拡張 Lieb-Schultz-Mattis 定理はある種の条件下で基底状態が unique gapped であることを禁止する.
- モデルがどの相に属するかの判断材料になる.

2025 年物性若手夏の学校やります!!!

- 全国の物性物理関連の大学院生が集結
- 4泊5日の集中合宿
- 講義・集中ゼミで最先端研究をキャッチアップ
- 学会形式で自分の研究を発表

若手研究者が研究の道を本格的に歩み始める第一歩になります!!!

参加・斡旋・各種協賛お願いします!!!

↓個人協賛応募フォーム ↓(調整中)

