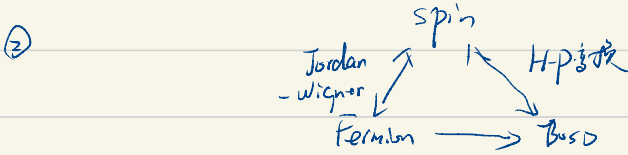


Review 平均场 \rightarrow 自洽求解

磁性
超导

方法是非唯一的

① Exact diagonalization $\left\{ \begin{array}{l} \text{Spin} \\ \text{Fermion} \rightarrow \text{Hilbert空间} \\ \text{Boson} \end{array} \right.$



③ Bethe - Ansatz 求解 Def: Nagaosa "QFT in strongly correlated electron system"

ED. $H|\psi\rangle = E|\psi\rangle$, $|\psi\rangle = \sum_n C_n |\psi_n\rangle$

Model. (1d)

① Spin $H = -J \sum_i (S_i^x S_{i+1}^x + S_i^y S_{i+1}^y + \Delta S_i^z S_{i+1}^z)$

② Fermion spinless $H = -t \sum_i (a_i^\dagger a_{i+1} + h.c.) + \mu \sum_i n_i$

③ boson $H = -t \sum_i (\psi_i^\dagger \psi_{i+1} + h.c.) + \frac{\mu}{2} \sum_i (n_i - 1)$

第一, 判断对称性, 是否有守恒量

Spin. $S^z = \sum_j S_j^z$, 总自旋数

Fermion - Boson $N = \sum_i a_i^\dagger a_i$, 总粒子数

Spin $K = K_0 \oplus K_1 \oplus K_2 \dots$ 基态 $\{ |1111\rangle, |1011\rangle, \dots \}$

总的希尔伯特空间可分解为 l 个自旋向上的, $l-1$ 个自旋向上的, \dots , 等不同自旋向上的子空间的直和。

Fermion 守恒量 $\hat{N} = \sum_j c_j^\dagger c_j$

$\hat{N} = 0$, $|100000\rangle$, $l=5$ 作为例子

$\hat{N} = 1$, $|120000\rangle, |101000\rangle, |100100\rangle, \dots$

$\hat{N} = 2$, $|111000\rangle, \dots$

$K = K_0 \oplus K_1 \oplus K_2 \dots$

Boson $\hat{N} = \sum_j a_j^\dagger a_j$, $[\hat{N}_i, \hat{H}] = 0$

$\hat{N} = 0$, $|100000\rangle$

$\hat{N} = 1$, $|120000\rangle, \dots$

$\hat{N} = 2$, $|200000\rangle, |111000\rangle, \dots$

玻色子的基态数目增长速度
会快很多。

玻色子可
以在同一个格
点上。

作业: $L=5, N=2$.
求以上三个模型的本征值,
参数自定

Dicke Model:

$$H = \omega a^\dagger a + \Omega \sum_i \sigma_i^x + g(a^\dagger \sigma^- + \text{h.c.}) + U(N-M-1)$$

守恒量 $N = a^\dagger a + \sum_i \sigma_i^z$

$\hat{N} = 0, \quad |0, \downarrow\rangle$

$\hat{N} = 1, \quad |1, \downarrow\rangle, |0, \uparrow\rangle$

$\hat{N} = 2, \quad |2, \downarrow\rangle, |1, \uparrow\rangle$

整个系统可以分解为不同的小的子空间。

可以逐格求解。

以 $L=2, N=2$ 为例, 求解。

$$H = -J \sum_i (S_i^x S_{i+1}^x + S_i^y S_{i+1}^y + \Delta S_i^z S_{i+1}^z)$$

基态的数目, $K = C_2^2 = 10$,

$$\left\{ \begin{array}{l} |P_1\rangle = |\uparrow\uparrow\downarrow\downarrow\rangle \\ |P_2\rangle = |\uparrow\downarrow\uparrow\downarrow\rangle \\ |P_3\rangle = |\uparrow\downarrow\downarrow\uparrow\rangle \\ \vdots \\ \vdots \end{array} \right.$$

① $|\mathcal{E}\rangle = \sum_n C_n |\Psi_n\rangle$
 $-J \sum_i \Delta S_i^z S_{i+1}^z |\mathcal{E}\rangle = \sum_n C_n \underline{A_n} |\Psi_n\rangle$
 是对角的

② $-J \sum_i (S_i^x S_{i+1}^x + S_i^y S_{i+1}^y) |\mathcal{E}\rangle = \sum_n C_n \underline{B_n} |\Psi_n\rangle$
 非对角的

例

$$-\sqrt{2} \frac{1}{2} (S_i^+ S_{i+1}^- + S_i^- S_{i+1}^+) |↑↑↓↓⟩$$

$$\begin{aligned} S^+ S^- & \downarrow \uparrow \rightarrow \uparrow \downarrow \\ S^- S^+ & \uparrow \downarrow \rightarrow \downarrow \uparrow \end{aligned}$$

$$= -\sqrt{2} \frac{1}{2} (S_2^- S_3^+) |↑↑↓↓⟩ = -\sqrt{2} \frac{1}{2} |↑↓↑↓⟩$$

Jordan-Wigner 变换

$$0 \rightarrow \downarrow, 1 \rightarrow \uparrow$$

自旋的 Hilbert 空间和费米子的 Hilbert 空间有一一对应

自旋的代数和费米子不同

$$[S_i^a, S_j^b] = \delta_{ij} i \epsilon^{abc} S^c, \text{ 对易}$$

$$\{c_i, c_j^+\} = \delta_{ij} \quad \text{反对易}$$

$$S_i^+ |s_1, s_2, \dots, s_N\rangle = (\frac{1}{2} - s_i) |s_1, \dots, s_{i+1}, \dots, s_N\rangle$$

$$S_i^- |n_1, n_2, \dots, n_N\rangle = \frac{(1-n_i)}{2} |n_1, n_2, \dots, n_{i+1}, \dots\rangle$$

↑
string

猜测

$$\begin{cases} S_i^+ = e^{i\pi \sum_{j=1}^{i-1} a_j^+ a_j} a_i^+ \\ S_i^- = a_i e^{-i\pi \sum_{j=1}^{i-1} a_j^+ a_j} \\ S_i^z = a_i^+ a_i - \frac{1}{2} \end{cases}$$

可以验证，且分别满足各自的代数关系。

