

Лекция 15.

Основное состояние и возбуждение магнонов. Спиновые волны в ферромагнетиках

$$\vec{\hat{s}}_n \vec{\hat{s}}_m = \underbrace{\left(\hat{s}_n^x \hat{s}_m^x + \hat{s}_n^y \hat{s}_m^y \right)}_{?} + \underbrace{\hat{s}_n^z \hat{s}_m^z}$$

$$\hat{s}^{\pm} = \hat{s}^x \pm i \hat{s}^y \rightarrow \hat{s}^+ \Psi_{s_z} = (\dots) \Psi_{s_z+1}$$

$$\hat{s}^- \Psi_{s_z} = (\dots) \Psi_{s_z-1}$$

Оператор \hat{s} описывает рождение спиновой волны

$$\rightarrow \left. \begin{array}{l} \hat{s}^+ \Psi_{+s} = 0 \\ \hat{s}^- \Psi_{-s} \equiv 0 \end{array} \right\} \text{дополнительное ограничение, связанное со структурой спинового}$$

момента

$$\hat{s}^x = \frac{1}{2} \left(\hat{s}^+ + \hat{s}^- \right)$$

$$\hat{s}^y = \frac{1}{2} \left(\hat{s}^+ - \hat{s}^- \right)$$

$$\begin{aligned}
S_n^x S_m^x + S_n^y S_m^y &= \frac{1}{4} \left\{ \left(\hat{S}_n^+ + \hat{S}_n^- \right) \left(\hat{S}_m^+ + \hat{S}_m^- \right) - \left(\hat{S}_n^+ - \hat{S}_n^- \right) \left(\hat{S}_m^+ - \hat{S}_m^- \right) \right\} = \\
&= \frac{1}{4} \left\{ \cancel{\hat{S}_n^+ \hat{S}_m^+} + \hat{S}_n^- \hat{S}_m^+ + \hat{S}_n^+ \hat{S}_m^- + \cancel{\hat{S}_n^- \hat{S}_m^-} - \cancel{\hat{S}_n^+ \hat{S}_m^+} + \hat{S}_n^+ \hat{S}_m^- + \hat{S}_n^- \hat{S}_m^+ - \cancel{\hat{S}_n^- \hat{S}_m^-} \right\} = \\
&= \frac{1}{2} \left\{ \underbrace{\hat{S}_n^+ \hat{S}_m^-}_{\vec{n} \rightarrow \vec{m}} + \hat{S}_n^- \hat{S}_m^+ \right\} \rightarrow \sum_{n \neq m} J \left(\left| \vec{n} - \vec{m} \right| \right) \hat{S}_n^+ \hat{S}_m^- =
\end{aligned}$$

подставим в исх. $n \rightleftharpoons m$

гамильтониан

$$= \sum_{n \neq m} J \left(\left| \vec{m} - \vec{n} \right| \right) \hat{S}_m^+ \hat{S}_n^- = \sum_{n \neq m} J_{nm} \hat{S}_n^- \hat{S}_m^+$$

$$\sum_{n \neq m} J_{nm} \left(\hat{S}_n^x \hat{S}_m^x + \hat{S}_n^y \hat{S}_m^y \right) = \cancel{J} \cdot \frac{1}{\cancel{J}} \sum_{n \neq m} J_{nm} \hat{S}_n^- \hat{S}_m^+$$

в результате гамильтониан системы

$$\hat{H} = -\frac{1}{2} \sum_{n \neq m} J_{nm} \left(\hat{S}_n^- \hat{S}_m^+ + \hat{S}_n^z \hat{S}_m^z \right) - g \mu_B H \sum_n \hat{S}_n^z$$

здесь все операторы действуют на волновую функцию

изменить суммарную проекцию спина на OZ нельзя

Изменение можно внести только внешним воздействием.

$$\hat{S}_n^\pm = \frac{1}{\sqrt{N}} \sum_{\vec{q}} \hat{S}_g^\pm e^{\pm i\vec{q}\vec{n}}$$

$$\{n\} = N$$

$$\{\vec{q}\} = N$$

$$-\frac{\pi}{a\alpha} < q_\alpha < \frac{\pi}{a\alpha}; q_\alpha = \frac{2\pi}{a\alpha} \cdot \frac{P_\alpha}{N_\alpha} \rightarrow$$

$$\hat{S}_n^\pm = \frac{1}{\sqrt{N}} \sum_{\vec{q}} \hat{S}_g^\pm e^{\pm i\vec{q}\vec{n}}$$

$$\left[\hat{S}_q^-, \hat{S}_{q_1}^+ \right] = \frac{1}{N} \sum_n \sum_m e^{i\vec{q}\vec{n}} e^{i\vec{q}_1\vec{m}} \left[\hat{S}_n^-, \hat{S}_m^+ \right]$$

$$\frac{N_\alpha}{2} < P_\alpha \leq \frac{N_\alpha}{2}$$

в виде сумм

$$\left[\left(\hat{S}_n^x - i\hat{S}_n^y \right), \left(\hat{S}_m^x + i\hat{S}_m^y \right) \right] = \left\{ \left[\begin{array}{c} \hat{S}_n^x \hat{S}_m^x \\ \hat{S}_n^y \hat{S}_m^y \end{array} \right] - i \left[\begin{array}{c} \delta_{nm} \\ \hat{S}_n^y \hat{S}_m^y \end{array} \right] + i \left[\begin{array}{c} \delta_{nm} \\ \hat{S}_n^x \hat{S}_m^y \end{array} \right] - \left[\begin{array}{c} \hat{S}_n^y \hat{S}_m^x \\ \hat{S}_n^x \hat{S}_m^y \end{array} \right] \right\} =$$

↓ 0

↓ 0

$$-\delta_{nm} i \begin{bmatrix} \hat{s}_n^y & \hat{s}_n^x \\ \hat{s}_n & \hat{s}_n \end{bmatrix} + \delta_{nm} i \begin{bmatrix} \hat{s}_n^x & \hat{s}_n^y \\ \hat{s}_n & \hat{s}_n \end{bmatrix}$$

$$\begin{bmatrix} \hat{s}_n^\alpha & \hat{s}_n^\beta \\ \hat{s}_n & \hat{s}_n \end{bmatrix} = i \varepsilon^{\alpha\beta\gamma} \hat{s}_n^\gamma$$

$$= -i \delta_{nm} \left\{ \underbrace{-i \varepsilon^{yxz}}_{-1} \hat{s}_n^z + \underbrace{i \varepsilon^{xyz}}_{+1} \hat{s}_n^z \right\} = -2 \delta_{nm} \hat{s}_n^z$$

$$\begin{bmatrix} \hat{s}_{q^-} & \hat{s}_{q^+} \\ \hat{s}_q & \hat{s}_{q_1} \end{bmatrix} = -\frac{1}{N} \sum_n \sum_m e^{i\bar{q}\bar{n}} e^{-i\bar{q}_1\bar{m}} \delta_{nm} 2 \hat{s}_n^z =$$

$$= \frac{-2}{N} \sum_n e^{i(\bar{q}-\bar{q}_1)\bar{n}} \hat{s}_n^z \approx \frac{2s}{N} \sum_n e^{i(\bar{q}-\bar{q}_1)\bar{n}} + \left(\underbrace{\sim \frac{\Delta N}{N}}_{\ll 1} \right) \approx -2s \delta_{qq_1} \rightarrow$$

если все $s_n^z \equiv +s$

предполагаем, что ΔN узлов $\rightarrow s_n^z = (s-1)$

$\frac{\Delta N}{N} \ll 1$ отклонение системы от основного состояния ничтожно

$$\varepsilon^{123} = \varepsilon^{231} = \varepsilon^{312} = +1$$

$$\varepsilon^{213} = \varepsilon^{132} = \varepsilon^{321} = -1$$

$$\sum_n e^{i(\vec{q}-\vec{q}_1)\vec{n}} = N\delta_{\vec{q},\vec{q}_1}$$

$\rightarrow \hat{s}_q^- = \hat{a}_q^+$ т.е. s^- является оператором рождения, s^+ - оператором уничтожения

$$\left[\hat{a}_q^+, \hat{a}_{q_1}^- \right] \approx -\delta_{\vec{q}\vec{q}_1}$$

$$\left[\frac{\hat{s}_{q_1}^+}{\sqrt{2s}}, \frac{\hat{s}_q^-}{\sqrt{2s}} \right] = \delta_{\vec{q}\vec{q}_1} \propto \left[\hat{a}_{q_1}^-, \hat{a}_q^+ \right] = \delta_{\vec{q}\vec{q}_1}$$

первый «кусочек» гамильтониана:

$$\sum_{n \neq m} I(|\vec{n} - \vec{m}|) \underbrace{\left(\frac{1}{\sqrt{N}} \sum_{\vec{q}} \hat{s}_{\vec{q}}^- e^{-i\vec{q}\vec{n}} \right)}_{\hat{s}_n^-} \underbrace{\left(\frac{1}{\sqrt{N}} \sum_{\vec{q}_1} \hat{s}_{\vec{q}_1}^+ e^{-i\vec{q}_1\vec{m}} \right)}_{\hat{s}_m^+} =$$

$$\hat{s}_q^- = \sqrt{2s} \hat{a}_q^+ \quad \hat{s}_{q_1}^+ = \sqrt{2s} \hat{a}_{q_1}^-$$

$$= \frac{1}{N} \sum_{\vec{q}} \sum_{\vec{q}_1} \left(\sum_{n \neq m} I(|\vec{n} - \vec{m}|) e^{-i\vec{q}\vec{n} + i\vec{q}_1\vec{m}} \right) 2s \hat{a}_q^+ \hat{a}_{q_1}^- = \sum_{n \neq m} I_{nm} \hat{s}_n^- \hat{s}_m^+$$

$$= \left(\sum_{\vec{l} \neq 0} I(|\vec{l}|) e^{-i\vec{q}\vec{l}} \right) \left(\underbrace{\sum_m e^{i(\vec{q}_1 - \vec{q})}}_{N_{\delta_{\vec{q}_1 \vec{q}}}} \right)$$

заменяли индекс суммирования \vec{n} и по \vec{m} суммирования

$$\vec{n} - \vec{m} = \vec{l}$$

$$1) \sum_{n \neq m} I_{nm} \hat{s}_n^- \hat{s}_m^+ = \frac{2s}{\mathcal{N}} \sum_{\vec{q}} \left(\sum_{\vec{l} \neq 0} I(l) e^{-i\vec{q}\vec{l}} \right) \underbrace{\hat{a}_q^+ \hat{a}_q}_{\hat{N}_q} \mathcal{N}$$

следующие слагаемые в \hat{H} зависят от \hat{s}_n^z, \hat{s}_m^z

$$\hat{s}_n^2 = s(s+1) = \left(\hat{s}_n^x \right)^2 + \left(\hat{s}_n^y \right)^2 + \left(\hat{s}_n^z \right)^2 =$$

все спины на всех узлах одинаковы по величине

$$= \underbrace{\left(\frac{1}{2} \left(\hat{s}_n^+ + \hat{s}_n^- \right) \right)^2 + \left(\frac{1}{2i} \left(\hat{s}_n^+ - \hat{s}_n^- \right) \right)^2}_{\quad} + \left(\hat{s}_n^z \right)^2$$

$$\begin{aligned}
\left(\hat{s}_n^x\right)^2 + \left(\hat{s}_n^y\right)^2 &= \frac{1}{4} \left\{ \cancel{\left(\hat{s}_n^+\right)^2} + \hat{s}_n^+ \hat{s}_n^- + \hat{s}_n^- \hat{s}_n^+ + \cancel{\left(\hat{s}_n^-\right)^2} - \cancel{\left(\hat{s}_n^+\right)^2} + \hat{s}_n^+ \hat{s}_n^- + \hat{s}_n^- \hat{s}_n^+ - \cancel{\left(\hat{s}_n^-\right)^2} \right\} = \\
&= \frac{1}{2} \left\{ \hat{s}_n^+ \hat{s}_n^- + \hat{s}_n^- \hat{s}_n^+ \right\} = \frac{1}{2} \frac{1}{N} \sum_{\bar{q}} \sum_{\bar{q}_1} e^{i\bar{q}\bar{n} - i\bar{q}_1\bar{n}} \cancel{S} \left\{ \underbrace{\hat{a}_{\bar{q}} \hat{a}_{\bar{q}_1}}_{\delta_{\bar{q}\bar{q}_1}} + \hat{a}_{\bar{q}_1} \hat{a}_{\bar{q}} \right\} = \\
&= \frac{S}{N} \left\{ \sum_{\bar{q}} \sum_{\bar{q}_1} e^{i\bar{q}\bar{n} - i\bar{q}_1\bar{n}} \delta_{\bar{q}\bar{q}_1} + 2 \sum_{\bar{q}} \sum_{\bar{q}_1} e^{i\bar{q}\bar{n} - i\bar{q}_1\bar{n}} \hat{a}_{\bar{q}_1} \hat{a}_{\bar{q}} \right\} = \\
&= \frac{S}{N} \left\{ \underbrace{\sum_{\bar{q}} 1}_N + 2 \sum_{\bar{q}} \sum_{\bar{q}_1} e^{i(\bar{q} - i\bar{q}_1)\bar{n}} \hat{a}_{\bar{q}_1} \hat{a}_{\bar{q}} \right\} = S + \frac{2S}{N} \sum_{\bar{q}} \sum_{\bar{q}_1} e^{i(\bar{q} - i\bar{q}_1)\bar{n}} \hat{a}_{\bar{q}_1} \hat{a}_{\bar{q}} \\
\left(\hat{s}_n^z\right)^2 &= s(s+1) - \left(\hat{s}_n^x\right)^2 - \left(\hat{s}_n^y\right)^2 = s^2 + \cancel{S} - \cancel{S} - \frac{2S}{N} \sum_{\bar{q}} \sum_{\bar{q}_1} e^{i(\bar{q} - i\bar{q}_1)\bar{n}} \hat{a}_{\bar{q}_1} \hat{a}_{\bar{q}} \\
\hat{s}_n^z &= \sqrt{\left(\hat{s}_n^z\right)^2} = s \sqrt{1 - \underbrace{\frac{2S}{N} \sum_{\bar{q}, \bar{q}_1} e^{i(\bar{q} - i\bar{q}_1)\bar{n}} \hat{a}_{\bar{q}_1} \hat{a}_{\bar{q}}}_{\sim \Delta N}}
\end{aligned}$$

т.к. суммируются операторов $a^+ a$
(мера наличия волн)

т.к. суммируются операторов $a^+ a$
(мера наличия волн)

таким образом, второе слагаемое $\sim \frac{\Delta N}{N}$; $\sqrt{1-x} = 1 - \frac{x}{2}$
 $x \ll 1$

$$\approx \boxed{S - \frac{1}{N} \sum_{\vec{q}, \vec{q}_1} e^{i(\vec{q} - i\vec{q}_1)\vec{n}} \hat{a}_{q_1}^+ \hat{a}_q \approx \hat{S}_n^z}$$

т.е. проекция \hat{S}_n^z на \forall узле отличается от max

значения S на долю собственных волн

2)

$$\sum_n \hat{S}_n^z = \underbrace{\left(\sum_n S \right)}_{NS} - \frac{1}{N} \sum_{\vec{q}, \vec{q}_1} \underbrace{\left(\sum_n e^{i(\vec{q} - i\vec{q}_1)\vec{n}} \right)}_{N\delta_{\vec{q}\vec{q}_1}} \hat{a}_{q_1}^+ \hat{a}_q =$$

$$= NS - \sum_{\vec{q}} \hat{a}_{q_1}^+ \hat{a}_q = NS - \sum_{\vec{q}} \hat{N}_q$$

максимальный спин равен NS и он уменьшен на количество спиновых волн

3)

$$\sum_{n \neq m} I(|\vec{n} - \vec{m}|) \hat{S}_n^z \hat{S}_m^z = \sum_{n \neq m} I(|\vec{n} - \vec{m}|) \left\{ S - \frac{1}{N} \sum_{\vec{q}, \vec{q}_1} e^{i(\vec{q} - \vec{q}_1) \vec{n}} \hat{a}_{q_1}^+ \hat{a}_q \right\} \left\{ S - \frac{1}{N} \sum_{\vec{q}, \vec{q}_1} e^{i(\vec{q} - \vec{q}_1) \vec{m}} \hat{a}_{q_1}^+ \hat{a}_q \right\}$$

при раскрытии скобок оставляем только первые неисчезающие члены $\sim \frac{\Delta N}{N}$

$$\approx S^2 \underbrace{\left(\sum_{n \neq m} I(|\vec{n} - \vec{m}|) \right)}_{\substack{\sum_n \sum_{l \neq 0} I(l) \\ = N \sum_{l \neq 0} I(l)}} - \frac{S}{N} \sum_{\vec{q}, \vec{q}_1} \left\{ \sum_{n \neq m} I(|\vec{n} - \vec{m}|) \left[e^{i(\vec{q} - \vec{q}_1) \vec{n}} + e^{i(\vec{q} - \vec{q}_1) \vec{m}} \right] \right\} \hat{a}_{q_1}^+ \hat{a}_q + 0 \left(\left(\frac{\Delta N}{N} \right)^2 \right)$$

$$= S^2 N \left(\sum_{l \neq 0} I(l) \right) - \frac{S}{N} \sum_{\vec{q}, \vec{q}_1} 2N \delta_{\vec{q}, \vec{q}_1} \left(\sum_{l \neq 0} I(l) \right) \hat{a}_{q_1}^+ \hat{a}_q ==$$

$$\sum_{n \neq m} I(|\vec{n} - \vec{m}|) e^{i(\vec{q} - \vec{q}_1) \vec{n}} e^{-i(\vec{q} - \vec{q}_1) \vec{m} + i(\vec{q} - \vec{q}_1) \vec{m}} = \left(\sum_{l \neq 0} I(l) e^{i(\vec{q} - \vec{q}_1) l} \right) \underbrace{\left(\sum_m e^{i(\vec{q} - \vec{q}_1) \vec{m}} \right)}_{N \delta_{\vec{q}, \vec{q}_1}} = N \delta_{\vec{q}, \vec{q}_1} \left(\sum_{l \neq 0} I(l) \right)$$

$$= S^2 N \left(\sum_{\vec{l} \neq 0} I(l) \right) - 2S \sum_{\vec{q}} \left(\sum_{\vec{l} \neq 0} I(l) \right) \hat{a}_{\vec{q}}^+ \hat{a}_{\vec{q}} = S^2 N \left(\sum_{\vec{l} \neq 0} I(l) \right) - 2S \sum_{\vec{q}} \left(\sum_{\vec{l} \neq 0} I(l) \right) \hat{N}_{\vec{q}}$$

В результате получаем гамильтониан:

$$\begin{aligned} \hat{H} &= -\frac{1}{2} \sum_{n \neq m} I(\vec{n} - \vec{m}) \left(\hat{s}_n^- \hat{s}_m^+ + \hat{s}_n^z \hat{s}_m^z \right) - g \mu_B H \sum_n \hat{s}_n^z \simeq \\ &\simeq -\frac{1}{2} \sum_{\vec{q}} \left(\sum_{\vec{l} \neq 0} I(l) e^{-i\vec{q}\vec{l}} \right) \hat{N}_{\vec{q}} - \frac{S^2 N}{2} \left(\sum_{\vec{l} \neq 0} I(l) \right) + \frac{2S}{2} \sum_{\vec{q}} \left(\sum_{\vec{l} \neq 0} I(l) \right) \hat{N}_{\vec{q}} - g \mu_B H S N + g \mu_B H \\ \hat{H} &\simeq \left\{ -\frac{S^2 N}{2} \left(\sum_{\vec{l} \neq 0} I(l) \right) - g \mu_B H S N \right\} + \sum_{\vec{q}} \left\{ \left(S \sum_{\vec{l} \neq 0} I(l) \right) (1 - e^{-i\vec{q}\vec{l}}) + g \mu_B H \right\} \hat{N}_{\vec{q}} \end{aligned}$$

Утверждение $\hat{H} \equiv E_0 + \Delta E$ может быть записано так, где

$$\boxed{E_0 \equiv -\frac{S^2 N}{2} \left(\sum_{\vec{l} \neq 0} I(l) \right) - g \mu_B H S N} \quad \text{энергия основного состояния, все спины } \uparrow \uparrow$$

$$E_0 \equiv \langle 0 | \widehat{H} | 0 \rangle$$

$$\boxed{\Delta \widehat{E} \equiv \sum_{\vec{q}} \varepsilon(\vec{q}) \widehat{N}_{\vec{q}}} \quad \text{результат появления}$$

СПИНОВЫХ ВОЛН

↓ ↓

$$S_n^z = \pm S \quad (!)$$

$$\varepsilon(\vec{q}) = S \sum_{\vec{l} \neq 0} I(l) \left(1 - e^{-i\vec{q}\vec{l}} \right) + g\mu_B H$$

Каждый магنون несет энергию $\varepsilon(\vec{q})$; фактически мы получили закон дисперсии.

Длинноволновое приближение:

$$\varepsilon(\vec{q} \sim 0) \approx S \sum_{\vec{l} \neq 0} I(l) \left(\chi - \chi + i\vec{q}\vec{l} + \frac{1}{2}(\vec{q}\vec{l})^2 + \dots \right) + g\mu_B H \approx Si\vec{q} \underbrace{\left(\sum_{\vec{l} \neq 0} I(l)\vec{l} \right)}_0 + \frac{S}{2} \sum_{\vec{l} \neq 0} I(l) (\vec{q}\vec{l})^2 - \dots$$

т.к. сумма по всем \vec{l} , и
всегда на каждое \vec{l} найдется $-\vec{l}$

$$\varepsilon(\vec{q} \sim 0) \approx \frac{S}{2} q^\alpha q^\beta \underbrace{\left(\sum_l I(l) l^\alpha l^\beta \right)}_{I\delta^{\alpha\beta}} + g\mu_B H$$

$$\varepsilon(\vec{q} \sim 0) \approx \frac{S}{2} q^\alpha q^\beta \underbrace{\left(\sum_l I(l) l^\alpha l^\beta \right)}_{I \delta^{\alpha\beta}} + g \mu_B H$$

свертка

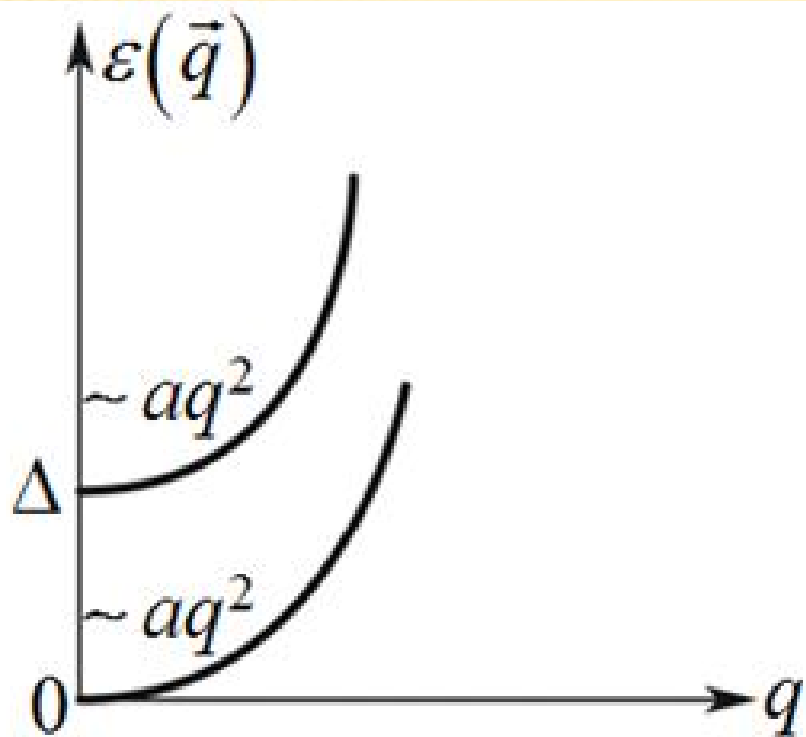
$$I \cdot 3 = \sum_l I(l) \cdot l^2; (\alpha = \beta)$$

$$I = \frac{1}{3} \cdot \sum_l I(l) \cdot l^2$$

$$\varepsilon(\vec{q} \sim 0) = \frac{S}{6} \underbrace{\left(\sum_l I(l) l^2 \right)}_a q^2 + \underbrace{g \mu_B H}_\Delta$$

длинноволновое приближение для энергии

отдельного магнона



$\Delta = 0$, если магнитное поле не включено $\varepsilon(\vec{q} \sim 0) = aq^2 + \Delta$.

Ни одного отклика на воздействие энергией $< \Delta$ система не даст, зато начиная с Δ будут появляться спиновые волны.