

Корреляционные функции спиновой жидкости в модели Китаева с внешним полем.

А.В. Лункин^{1,2}

1. Институт теоретической физики им. Л. Д. Ландау РАН
2. Московский физико-технический институт (государственный университет)

Вычислены высшие порядки ряда теории возмущений для корреляционной функции спиновой жидкости в модели Китаева [1] с внешним полем, Гамильтониан которой имеет вид:

$$H = J \sum_{i,j\text{-linked}} \sigma_i^{\alpha_{i,j}} \sigma_j^{\alpha_{i,j}} - h_z \sum_i \sigma_i^z$$

Где первая сумма ведётся по парам вершин шестиугольной решётки, соединённых одним из трёх типов рёбер.

Был вычислен четвертый порядок корреляционной функции ряда теории возмущений по h_z :

$$\langle T s_r^z(t) s_0^z(0) \rangle^{(4)} = \frac{h_z^4}{h_0^3} \frac{2^6}{\pi^2 \sqrt{3}} \frac{r \cos(\gamma) \sin\left(\frac{4}{3} \pi r \cos(\gamma)\right)}{J(3J^2 t^2 - r^2)^2}$$

При $r \gg 1$ он убывает медленнее, чем второй порядок теории возмущений [2], что приводит к необходимости учёта высших порядков ряда теории возмущений.

При учёте высших порядков теории возмущений была получена поправка к эффективному квадратичному фермионному Гамильтониану, который описывает низкоэнергетическое поведение системы. Данная поправка также носит квадратичный характер. А итоговое выражение для спинового коррелятора даётся формулой:

$$\langle T s_r^z(t) s_0^z(0) \rangle > \langle T s_r^z(t) s_0^z(0) \rangle^{(4)} \frac{16}{\pi^2} \frac{h_z^2}{h_0^2} \frac{(r^2 - 3(Jt)^2) \cos^2\left(\left(\frac{2\pi}{3} - \frac{4h_z^2}{\sqrt{3}Jh_0}\right) r \cos(\gamma)\right) - r^2 \cos^2(\gamma)}{(r^2 - 3(Jt)^2)^3}$$

Литература.

1. A. Kitaev, Annals of Physics 321, 2 (2006)
2. K.S. Tikhonov, M.F. Feigel'man and A.Y. Kitaev, "Power-low spin correlations in a perturbed honeycomb spin model", Phys Rev. Lett. 106, 067203 (2011)