

индекс 3624



ЕРЕВАНСКИЙ ФИЗИЧЕСКИЙ ИНСТИТУТ

Препринт ЕФИ-88I(32)-86

ԵՐԵՎԱՆԻ ՖԻԶԻԿԱՅԻ ԻՆՍՏԻՏՈՒ  
ЕРЕВАНСКИЙ ФИЗИЧЕСКИЙ ИНСТИТУТ

---

---

Д. Б. СААКЯН

МОДЕЛЬ ДЕРРИДЫ ПРИ ПРОИЗВОЛЬНОМ СПИНЕ

ЦНИИатоминформ

ЕРЕВАН-1986

Նախնաստիպ ЕФИ-88I(32)-86

ՍԱՀԱԿՅԱՆ Դ.Բ.

ԴԵՐՐԻՊԱՏԻ ՄՈՂԵԼԸ ԿՈՄՍՅԱԿԱՆ ՍՊԻՆԻ ՀԱՄԱՐ

Դիտարկվում է Դերրիդայի կողմից ընդհանրացված Կիրկպատրիկ-Շերինգտոնի մոդելը կամայական սպինի համար: Երբ փոխազդող հարևանների թիվը ձգտում է անվերջության, մոդելի լուծումն ստացվում է ինչպես պատահական էներգիայի մոդելի Բերմալթը, այնպես էլ ուեպլիկների եղանակով ըստ Փարիզի դրույթի:

Երևանի ֆիզիկայի ինստիտուտ

Երևան 1984

© Центральный научно-исследовательский институт информации и технико-экономических исследований по атомной науке и технике (ЦНИИатоминформ) 1985г.

В работе [1] была точно решена обобщенная модель Киркпатрика-Шеррингтона со следующим гамильтонианом при  $\rho \rightarrow \infty$

$$H_0 = - \sum_{1 \leq i_1, \dots, i_p \leq N} J_{i_1, \dots, i_p} \sigma_{i_1} \dots \sigma_{i_p} \quad (1)$$

и распределением вероятности для  $J$ :

$$P(J_{i_1, \dots, i_p}) = \sqrt{\frac{N^{p-1}}{\pi P!}} \exp\left(\frac{-J_{i_1, \dots, i_p}^2 N^{p-1}}{P!}\right) \quad (2)$$

При  $\rho = 2$  мы получили бы модель Киркпатрика-Шеррингтона.

В работе [2] та же задача была решена с помощью стандартных методов теории спиновых стекол. Уже в первом порядке нарушения репликовой симметрии были воспроизведены результаты Дерриды. В дальнейшем в [3] были вычислены поправки из-за конечности  $\rho$ .

Работы [1,2] дают возможность независимым методом проверить правильность репликового подхода к решению задач спиновых стекол. В настоящей работе рассматривается обобщение (1) для произвольного спина  $Q$ :

$$H_0 = - \sum_{1 \leq i_1, \dots, i_p \leq N} \text{Re} \bar{J}_{i_1, \dots, i_p} \sigma_{i_1} \dots \sigma_{i_p}, \quad (3)$$

где  $\sigma_i$  принимает значения  $\exp(i2\pi k/Q)$ ,  $k=1 \dots Q-1$ , ком

плексная константа связи  $J$  имеет распределение:

$$\frac{N^{P-1}}{\pi P!} \exp(-|J_{i_1, \dots, i_P}|^2 \frac{N^{P-1}}{P!}). \quad (4)$$

Гамильтониан обладает калибровочной инвариантностью, что и дает возможность решить модель.

Если рассмотреть два различных набора спинов  $\sigma^1$  и  $\sigma^2$ , то перекрытие между двумя состояниями (см. [1])  $q$  выражается через простое перекрытие  $q_1 = \frac{1}{N} \sum_i \bar{\sigma}_i^1 \sigma_i^2$ ,

$$\text{где } q = \text{Re } q_1^P. \quad (5)$$

Можно легко показать, что модель (3) эквивалентна модели случайных уровней энергии. Для свободной энергии получаем:

$$\frac{F}{N} = \begin{cases} -T \ln Q - \frac{1}{4T}, & T > T_c \\ -\sqrt{\ln Q}, & T < T_c \end{cases} \quad (6)$$

$$T_c = \frac{1}{2\sqrt{\ln Q}}.$$

Тот же самый результат можно получить и в рамках нарушений репликовой симметрии с анзацем Паризи. Для параметра порядка Паризи получаем:

$$q(x) = \theta(x - \frac{T}{T_c}). \quad (7)$$

Введем теперь взаимодействие с магнитным полем

$$H = H_0 - h \sum_i \text{Re } \sigma_i. \quad (8)$$

Для свободной энергии  $F$  и намагниченности  $M$  с помощью обоих методов найдем (при  $T > T_c$ ):

$$\frac{F}{N} = -\frac{4}{T} - T \ln \sum_k \exp(\frac{h}{T} \cos(2\pi k/Q)),$$

$$M = \sum_k \cos(2\pi k/Q) \exp(\frac{h}{T} \cos(2\pi k/Q)). \quad (9)$$

При  $T < T_c$

$$\frac{F}{N} = -\frac{1}{2T_c} - \frac{h \sum_k \cos(2\pi k/Q) \exp(\cos(2\pi k/Q))}{\sum_k \exp(\cos(2\pi k/Q))} \quad (10)$$

определяется из уравнения

$$\frac{\beta^2}{4} = \ln \sum_k \exp(\beta_c h \cos 2\pi k/Q) - \frac{h \beta_c \sum_k \cos(\frac{2\pi k}{Q}) \exp(\frac{h}{T_c} \cos(\frac{2\pi k}{Q}))}{\sum_k \exp(\frac{h}{T_c} \cos \frac{2\pi k}{Q})} \quad (11)$$

где

$$q(x) = \theta(x - \frac{T}{T_c}) + \theta(\frac{T}{T_c} - x) \frac{(\sum_k \cos(\frac{2\pi k}{Q}) \exp(\cos(\frac{2\pi k}{Q}) \frac{h}{T_c}))^2}{(\sum_k \exp(\frac{h}{T_c} \cos \frac{2\pi k}{Q}))^2} \quad (12).$$

Рассмотрение первой поправки из-за конечности  $P$  для  $T_c$  дает:

$$\Delta T_c \sim Q^{-P}.$$

Это значит, что случай  $Q > 2$  может оказаться более легким для исследования реальных систем ( $p = 2, d = 3$ ), чем  $Q = 2$ .

В заключение автор выражает благодарность Н.С.Ананкиану и С.Г.Матиняну за полезное обсуждение.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Derrida B. Random-energy model: limit of a family of disordered models. Phys. Rev. Lett., 1980, vol.45, N.2, p.79-83.
2. Gross D.J., Merard M. The simplest spin glass. Nucl.Phys. 1984, vol.B240 [FS12], p.431-452.
3. Gardner E. Spin glasses with p-spin interactions. Nucl.Phys. 1985, vol.B257 [FS14], p.747-765

Рукопись поступила 5 марта 1986 г.

Д.Б.СААКЯН

МОДЕЛЬ ДЕРРИДЫ ПРИ ПРОИЗВОЛЬНОМ СПИНЕ

Редактор Л.П.Мукаян

Технический редактор А.С.Абрамян

---

Подписано в печать 17/IV-86г. ВФ-05456 Формат 60x84/16  
Офсетная печать. Уч.изд.л. 0,3 Тираж 299 экз. Ц. 5 к.  
Зак.тип. 250 Индекс 3624

---

Отпечатано в Ереванском физическом институте  
Ереван 36, Маркаряна 2