磁场诱导的单离子各向异性反铁磁链的比热

石 $= x^{1}$ 那怀中² 张怀武¹ 荆玉兰¹ 刘颖力¹

1(电子科技大学微电子与固体电子学院,成都 610054)

²(东华大学物理系,上海 200051)

(2003年11月5日收到,2004年5月8日收到修改稿)

利用改进的 Schwinger 玻色子平均场理论,研究了横向外加磁场下自旋为1的单粒子各向异性海森堡反铁磁链的热力学性质.发现在外加磁场下预示这一体系中存在 Luttinger 液体相—完全极化相相变的比热奇性,并给出了相应的相图.研究还发现,单粒子各向异性对比热的影响较小,这和纵向场的结果完全不同.以上结果对整自旋的反铁磁链具有普适性,对实验研究具有指导性.

关键词:反铁磁链,热力学性质,Schwinger 玻色子 PACC:6740K,7540C

1.引 言

一维磁性系统的研究开始于 1931 年^[1],虽然几 十年过去了,但低维反铁磁性的研究一直是当今世 界理论和实验关注的焦点和难点之一.在理论方面, 许多工作和方法,如限元的标度技术^[2]、数值模拟计 算^[3,4]、Monte Carlo 方法^[5]、精确解模型的分析^[6]等 都是为了证明 Haldane 's 的猜想^[7]:单位整自旋海森 堡反铁磁链有能隙,而半整自旋海森堡反铁磁链无 能隙,现在这方面的工作已取得了很大的进展.

近年来,外加磁场对热力学行为的影响引起了 人们的广泛关注.^[8,9],最近 Honda 等人^[10,11]报道了, 在外加磁场下,自旋 *S* = 1 的单离子各向异性海森 堡反铁磁链样品(NDMAP)的比热曲线上有一个奇 点,认为这个奇性是场诱导的长程序的标志,并认 为它来自单离子各向异性的贡献,这个模型的哈密 顿为

$$H = J \sum_{\langle i,j \rangle} S_i \cdot S_j + D \sum_i (S_i^z)^{j}$$
$$- \mu_{\rm B} \sum S_i \cdot \overline{g} \cdot h , \qquad (1)$$

式中 *J* 是交换积分, *D* 是单离子各向异性常数,₄, 是 Bohr 磁子, <u>g</u>是带有两个矩阵元的张量(g_{//},g₁). 根据 实 验 的 奇 特 结 果, 我 们 利 用 改 进 的 Schwinger 玻色子平均场理论讨论了该系统在横向 磁场下的热力学行为,众所周知, Schwinger 玻色子 平均场理论可以很好地适合 1D 海森堡反铁磁整自 旋系统,其中包括大 N 闲惰点的量子涨落^[12-14],考 虑到有外场的情况下玻色子的简并,大 N 将有所 下降,此时的 Schwinger 玻色子平均场理论仍能给 出比较可信的结果.

2.Schwinger Bosons 理论模型

从方程(1)出发,建立双子格反铁磁玻色子算符,通过标准的玻色子算符运算^[15]可以得到它的 能量以及系统的磁化率和比热等热力学量.

系统的单位格点磁化率

$$\chi = \frac{\mu_{\rm B}^2 g_{\perp}^2}{2N} \sum_{k} \left\{ \beta \frac{U^2(k)}{1 - U^2(k)} \P \, n_a(k) + 1 \, \left] n_a(k) \right. + \left[n_{\beta}(k) + 1 \, \left] n_{\beta}(k) \right] + \frac{(1 - U^2(k))^{-3/2}}{2\lambda} \right] \\ \times \left(n_a(k) + n_{\beta}(k) + 1 \right) \right\}, \qquad (2)$$

式中

$$U(k) = \eta \gamma_{k} - \frac{\mu_{B}g_{\perp}}{2\lambda} , n_{\alpha(\beta)}(k)$$
$$= \frac{1}{e^{E_{k}^{\alpha(\beta)}} - 1}.$$
(3)

系统的单位格点比热 C/2N ,可以由下式得出:

$$\alpha(T)/2N = \frac{1}{2N} \frac{\partial E}{\partial T}$$

式中 E 为系统的内能,因解析解很难得出,下面主要讨论比热的数值解.

3.比 热

图 1 给出 D = 0 的情况下, 磁场对比热的影响.



图 1 在 D = 0,不同场下的比热温度曲线

从图中可以看出,在低温下比热随磁场的增加 而增加,但在高温下,比热随磁场的增加而减少. 给定的磁场 $0 < h_x < 0.95$, 明显的可以看到比热曲 线上有一个奇点;如果磁场去掉,则奇点也会消失, 可以断定,这种奇异性由磁场诱导而产生的相变, 让我们回想在纵场的情况下,这种奇点是没有 的^{15]}从这个意义上讲,这种相变只有系统在横场 的情况下, Schwinger 玻色子平均场理论的框架下才 产生的.我们注意到对不同的纵向场,实验上观察 到,几乎在同一个地方,低温区出现了奇点,但这 个奇点的峰和横向场的比较要小得多,事实上 Schwinger 玻色子平均场理论在纵向场没能观察到 这个奇点的峰,这可能是理论上的缺陷.随着磁场 的增加,奇点出现处的峰温 T。移向低温的一侧,结 合磁化率的结果,可以辨明这是一个从自旋无序相 到自旋完全极化相的相变.我们可以从 Z₂对称相的 破缺的结果来理解这个现象,当磁场沿着 Z 方向 时, XY 对称型被保留下来;相反,当外加磁场沿着 垂直于 Z 方向时, XY 对称型被打破, 而 Ising 类的 各向异性产生^{10]}在一个给定的磁场和温度下,由于 Z2 对称相的破缺,比热的奇异性在一定温度下就 将出现,它是当外加横向磁场使得自旋排列垂直于 易轴时,来自自旋无序相到自旋完全极化相的相变 标志.这里应该指出,我们观察到的比热的奇异性 是不同于无磁场存在的情况;在不同磁场下比热上 出现的圆峰峰温 T_是不同的 ,T_ 随磁场的增加而 减少,正像其他文献所指出的那样,这也可能是 Schwinger 玻色子平均场理论的局限.然而,在高温 下我们观察到比热随磁场的增加而减少,显示了 S =1 反铁磁海森堡链的正确趋势,另外一方面,我 们注意到在高磁场下,比热上的奇异性在实验 NDMAP 上表现出随着磁场的增加向高温的方向移 动^{10]}.可以看到实验结果和本文理论计算有一个分 歧,这样的分歧可能来自于以下两个方面:一方面可 能是前面所提到的玻色子理论的一些局限性所导 致,另一方面可能是 NDMAP 材料需要一个更好的 更理想的模型,而不是方程(1)所能够完全含概的 模型,由于以上的原因,本文理论数据没能直接和 实验的数据进行比较,但是,本文中改进的玻色子 理论却抓住了整自旋反铁磁海森堡链在横向磁场下 最基本的物理图像,不仅如此,玻色子理论结果定 性的和有限链精确对角化的上枝结果相一致,而后 者来自于摇摆磁化率的拓展^[16].

我们也研究了在给定的磁场 $h_x = 0.3$ 下,单离 子各向异性对比热的影响,结果如图 2 所示,从图 中可以看出,单离子各向异性对比热影响不大,它 仅能微小的改变比热的峰和谷,随 D 的增加,比热 有较小的增加.这个结果和纵向场是完全不同的, 纵向场下单离子各向异性使得比热具有多样性^[15]. 这一点是非常好理解的,因为单离子各向异性是 XY类的,如果外加磁场垂直于 Z 轴,单离子各向



图 2 不同的单离子各向异性对比热的影响(内嵌的小图为放大的比热温度曲线)

异性对物理的观察量将不会有太大的影响,正像本 文所描述的那些,而如果外加磁场沿 Z 轴方向,单 离子各向异性对物理的观察量的影响是另外一回 事,如文献 15)所描述的,有各种各样的影响.

在不同的温度下,磁场对比热的影响如图3所 示,对给定的温度,比热随磁场的增加而增加,到 达一个极大值后,比热随磁场的增加而减少,我们 可以再次看到在比热和场的曲线上有一个奇点,很 有趣的是这个奇点的温度和场与图1比热和温度曲 线上发现的温度和场是一致的.



图 3 比热随磁场的变化曲线

4. 临界相图

作为对比热结果的总结,我们在 Schwinger 玻 色子平均场理论的基础上,举荐了一个场(h_x)温 度(*T*)的平面相图,考虑到单离子各向异性对热力 学观察量的影响不大,在不失去一般性的基础上, 我们仅对 *D* = 0 的相图作为一个例子来讨论,如图 4 所示,对 $h_x < h_c$ 并在 h_c 附近,系统可能在 Luttinger liquid 相(LL Phase),被磁化率在 *T*→0 时 的有限值标志.当 $h_x > h_c$,系统进入了自旋完全极 化相,在 $h_x = h_c$,比热奇异性将出现.



图 4 磁场(h_x)-温度(T)相图

5.结 论

利用改进的 Schwinger 玻色子平均场技术,讨 论了 1D 自旋为1 的单离子各向异性反铁磁链在横 向外场下的热学性质和外场诱导的相变,对比热实 验上长久以来悬而未解的奇异性给出了新的解释, 并给实验的理论模型提出了新的建议,对实验具有 较好的指导性.不仅如此,该方面的工作使得 Schwinger 玻色子理论的应用得到了发展.

- [1] Bethe H 1931 Phys. 71 205
- [2] Botet R and Jullien R 1983 Phys. Rev. B 27 613
- [3] Parkinson J B and Bonner J C 1985 Phys. Rev. B 32 4703
- [4] Sakai T and Takahashi M 1990 Phys. Rev. B 42 4573
- [5] Nightingale M P and Blote H W 1988 Phys. Rev. B 33 659
- [6] Affleck I, Kennedy T, Lieb E H and Tasaki H 1988 Commun. Math. Phys. 115 477
- [7] Haldane F D M 1983 Phys. Lett. 93 A 464
- [8] Gao Y et al 2000 Acta. Phys. Sin. 51 1571 (in Chinese] 高 阳等 2000 物理学报 49 1586]
- [9] Liu X B, Zhang S Y and Shen B G 2004 Chin phys. 13 397

- [10] Honda Z, Asakawa H and Katsumata K 1998 Phys. Rev. Lett. 81 2566
- [11] Honda Z, Katsumata K and Katori H A 1997 J. Phys. Cond. Mat. 9 L83
- [12] Arovas D P and Auerbach A 1991 Phys. Rev. B 38 316
- [13] Sachdev S and Read N 1991 Int. J. Mod. Phys. B 5 219
- [14] Read N and Sachdev S 1991 Phys. Rev. Lett. 66 1773
- [15] Su G , Xing H , Xue D , Chen Z and Li F 2000 Inter. J. Mod. Phys. B 14 2561
- [16] Sakai T 2000 Phys. Rev. B 62 R9240

Shi Yu¹) Xing Huai-Zhong²) Zhang Huai-Wu¹) Jing Yu-Lan¹) Liu Ying-Li¹)

1) College of Microelectronics and Solid-state Electronics , University of Electronics Science and Technology of China , Chengdu 610054 , China)

²) (Department of Physics , Donghua University , Shanghai 200051 , China)

(Received 5 November 2003; revised manuscript received 8 May 2004)

Abstract

The thermodynamic properties in one-dimensional S = 1 Heisenberg antiferromagnet with single-ion anisotropy in the presence of a transverse magnetic field is obtained on the basis of the Schwinger boson mean-field theory. The anomalies of the specific heat at low temperatures , which might be an indicative of a field-induced transition from a Luttinger liquid phase to an ordered phase , are explicitly uncovered under the transverse field. A schematic phase diagram is proposed. The little effect of the single-ion anisotropy on specific heat is also observed , the result is very different from that obtained under a longitudinal field. All results above are expected to be helpful for the experimental investigation.

Keywords : antiferromagnet chain , thermodynamic property , Schwinger boson **PACC** : 6740K , 7540C