## 阻挫磁体量子蒙特卡罗研究取得进展\*

孟子杨<sup>↑</sup> (中国科学院物理研究所 北京 100190)

不论从实验还是理论角度来看,阻挫磁体中 可能存在的量子自旋液体都是凝聚态物理研究中 的难点与突破点。这种由于量子涨落和磁阻挫的 结合而在强关联的电子系统中涌现出的奇异物质 形态<sup>[1]</sup>, 自上世纪70年代诺贝尔奖得主 P.W. Anderson 提出以来<sup>[2]</sup>,反复出现在凝聚态物理研究的 各个方向。它可能是最终理解高温超导机制的钥 匙<sup>13</sup>,可能是拓扑量子计算的载体<sup>14</sup>,而且更有可 能意味着现有的以对称性自发破缺为基础的凝聚 态物理相变理论需要做重大的改写甚至重写[5-7]。 因此,对于阻挫磁体中可能存在的量子自旋液体 的研究,具有重大的理论和实际意义。但是,由 于阻挫磁体极其复杂,属于强关联的量子多体系 统,展现出量子临界涨落、磁阻挫、基态拓扑简 并、拓扑量子序和长程量子纠缠等效应,传统的 以微扰论和平均场为出发点的解析方法已经难以 提供定量甚至定性的结果。面对如此困难,以量 子蒙特卡罗模拟为代表的无偏差或少偏差的数值 方法,随着计算机性能的突飞猛进,在这些艰深 的课题上体现出了力量,在模型的层面上已经确 定地寻找到了一系列量子自旋液体[8-11]。这些结 果,有力地帮助人们扩展对于阻挫磁体和其中可 能存在的量子自旋液体、量子自旋冰和团簇莫特 绝缘体的认识。

量子自旋冰<sup>[12, 13]</sup>是三维的量子自旋液体,而 团簇莫特绝缘体<sup>[14, 15]</sup>则是更广义的概念,它主要 是指以团簇为电子绝缘单位的莫特绝缘体,电子 在团簇内部仍然具有电荷巡游自由度,但同时由 于不同格点之间的电荷库仑相互作用,电子在团 簇内的运动在不同的团簇之间又具有微妙的关 2015-09-07收到 † email: zymeng@iphy.ac.cn DOI: 10.7693/wl20151005

联,一般把1/2 晶格占据的玻色子团簇莫特绝缘 体称作量子自旋冰。量子自旋冰是从经典自旋冰 发展而来的概念,经典自旋冰主要存在于烧绿石 (pyrochlore)晶格材料之中,比如Dy<sub>2</sub>Ti<sub>2</sub>O<sub>7</sub><sup>[16]</sup>和 Ho<sub>2</sub>Ti<sub>2</sub>O<sub>7</sub><sup>[17, 18]</sup>。这些材料中的稀有金属元素存在于 共顶角(corner sharing)的四面体顶点上。由于四面 体的顶点之间的磁性相互作用引入几何阻挫,故 而系统在极低温度下自旋构型只需要在每个四面 体内满足"两进两出"的泡令冰规则(Pauling ice rule),这就造成了系统的基态具有指数形式的简 并度,并且基态的熵密度是有限值。更有意思的 是,经典自旋冰中由于几何阻挫的存在,系统中 的磁激发可以用磁单极子的形式来描述,磁单极



**图1** 量子蒙特卡罗计算中得到的硬壳玻色子在烧绿石晶 格中的相图。横轴是玻色子的动能*t*,*V*代表玻色子之间 的排斥相互作用,纵轴是系统的化学势μ,控制玻色子 填充数。当玻色子的动能主导时(*t*/*V*较大时),系统处于超 流体的状态;当玻色子之间的相互作用主导时(*t*/*V*较小 时),在晶格的磁阻挫和量子涨落的结合作用下,系统涌现 出三个团簇莫特绝缘体态,分别对应于玻色子1/4 填充(CMI-1/4),1/2 填充(CMI-1/2)和 3/4 填充(CMI-3/4)(CMI 是 cluster Mott insulator的缩写,中文译名为团簇莫特绝缘体。)。一般 把1/2 玻色子占据的的团簇莫特绝缘体称为量子自旋冰。另 外,在化学势极大时,系统没于玻色子满填充,故其为满 占据,而化学势极小时,系统没有玻色子填充,故其为空 占据

<sup>\*</sup> 第五批国家青年千人计划资助项目;国家自然科学基金(批准号: 11147013,11405003,11275185)、国家重点基础研究发展计划(批准号: 2011CB921300)资助项目



图2 (a)1/4 玻色子填充的团簇莫特绝缘体示意图。晶格 是三维烧绿石晶格的二维 kagome 平面投影,每个四面 体中有一个玻色子填充。当在系统中加入或者拿出一个 玻色子后,会造成两个分数化的激发,如图中虚线圆圈 所示。背景的颜色代表了团簇莫特绝缘体中的1/r<sup>4</sup>的电 场关联函数(r是玻色子之间的距离),这是量子电动力学 层展 U(1)规范场理论的预言,被我们的量子蒙特卡罗计 算所证实;(b)团簇莫特绝缘体中的无能隙"光子"激发 示意图。由3个玻色子在 kagome 平面上的六边形中的集 体运动构成,这种激发是量子电动力学层展 U(1)规范场 理论预言中的"光子",被我们的量子蒙特卡罗计算所 证实(由中国科学院物理研究所理论室博士研究生许霄琰 制图)



**图3** 1/4 玻色子占据的团簇莫特绝缘体中比热(C)和熵(S/ R, R 为理想气体常数)随温度的关系 (a)随着温度的降 低,比热经过两个转变(即两个鼓包),分别发生在 T/V~1 和 T/V~0.001(V是玻色子之间的相互作用),对应于从顺磁 态到经典自旋冰的转变(T/V~1处的鼓包)和从经典自旋冰 到团簇莫特绝缘体的转变(T/V~0.001处的鼓包,我们将这 个温度定义为转变温度T<sub>60</sub>)。在团簇莫特绝缘体中,可从图 中的比热和温度的依赖关系式中估计出"光子"的"光 速"。"光子"的出现是层展 U(1)规范场存在的直接证据; (b)在高温时,系统展现顺磁态的熵 S/R=ln(2);进入经典自 旋冰的中间温度范围,由于磁阻挫造成简并,系统的熵处 在一个平台, S/R=ln(3/2)/2,不随温度的降低而变化;更低 温时,系统进入1/4 玻色子占据的团簇莫特绝缘体,量子涨 落解除了系统的简并,熵减小到零

子是分数化的激发,正负磁单极子之间由没有张 力的狄拉克(Dirac)弦连接<sup>[17]</sup>。在经典自旋冰中加 入量子自旋涨落,从理论上讲就可能出现量子自 旋冰<sup>[11-13, 19]</sup>,或者团簇莫特绝缘体<sup>[14]</sup>。在量子自 旋冰和团簇莫特绝缘体中,除了有分数化的磁单 极子的激发和狄拉克弦之外,还涌现出满足量子 电动力学层展*U*(1)规范场理论所描述的无能隙的 低能"光子"激发<sup>[19-22]</sup>。这样的物质形态不能用 传统的以对称性自发破缺为基础的凝聚态相变理 论来描述,它们的存在对凝聚态理论提出了新的 问题,而且将量子电动力学层展规范场理论和凝 聚态相变理论,以及阻挫磁体的材料制备和物性 测量,进行了有益的结合。量子蒙特卡罗模拟可 以为量子自旋冰和团簇莫特绝缘体系统的研究提 供定量的数值结果。

最近,中国科学院物理研究所/北京凝聚态物 理国家实验室(筹)理论室 T03组孟子杨副研究员, 与安徽师范大学吕建平副教授、复旦大学陈钢教 授、中国科学技术大学邓友金教授组成的研究团 队,运用量子蒙特卡罗蠕虫算法,使用天津国家 超级计算中心"天河1号"超级计算机和其他计算 平台,通过大规模量子蒙特卡罗并行计算,从理 论上研究了三维阻挫磁体中可能存在的量子自旋 冰和团簇莫特绝缘体<sup>[23]</sup>。这项研究成果最近发表 在*Phys. Rev. Lett.*, 2015, 115: 037202上。

他们选取了三维阻挫磁体的硬壳玻色子模 型,世界上第一次完整地给出了硬壳玻色子在 烧绿石晶格上,以玻色子填充数和相互作用强度 为轴的二维相空间中的相图。如图1所示,他们 发现了1/4,1/2和3/4玻色子填充的团簇莫特绝 缘体(图1中的CMI-1/4,CMI-1/2和CMI-3/4), 其中1/4玻色子填充的团簇莫特绝缘体的示意图 如图2所示。他们通过计算证实了1/4,1/2和3/4 玻色子填充的团簇莫特绝缘体(其中1/2玻色子 填充的团簇莫特绝缘体就是量子自旋冰)是具有 量子电动力学层展U(1)规范场特性的奇异物质 形态;而且,世界上第一次通过比热和电场关 联函数的综合测量,直接观测到团簇莫特绝缘 体中的层展量子电动力学U(1)规范场,给出了 U(1) 规范场中的"光子"激发的具体参数(比如U(1) 规范场 "光子"的"光速"),如图3所示。另外,图3中还完整地 给出了随着温度从高到低,系统如何从顺磁态转变进入经典 自旋冰态和从经典自旋冰转变进入团簇莫特绝缘体态的过 程。他们的计算结果为量子自旋冰和团簇莫特绝缘体理论的 继续发展提供了很有意义的数据。而且,他们预计很多阻挫 磁体材料都可能是团簇莫特绝缘体,为接下来与中国科学院 物理研究所和国内现有的材料合成、中子散射、RIXS散射 等实验团队进行合作,填补国内在阻挫磁体(量子自旋液 体、量子自旋冰、团簇莫特绝缘体)方面的空白,尽快在世 界发展前沿中占有一席之地奠定了基础。

**致谢** 该项研究工作得到了中国科学院物理研究所国际合作 交流中心的有力配合,天津国家超级计算中心"天河1号"计 算平台帮助进行了大规模的并行计算,在此一并表示感谢!

## 参考文献

- [1] Balents L. Nature, 2010, 464: 199
- [2] Anderson P W. Mater. Res. Bull., 1973 8:153
- [3] Anderson P W. Science, 1987, 235: 1196
- [4] Kitaev A Y. Annals Phys., 2003, 303:2
- [5] Wen X G. Int. J. Mod. Phys., 1990, B4:239
- [6] Wen X G. Phys. Rev. B, 2002, 65:165113
- [7] Wen X G. Quantum Field Theory of Many-body Systems: From the Origin of Sound to an Origin of Light and Electrons. Oxford:Oxford University Press, 2004
- [8] Isakov S V, Kim Y B, Paramekanti A. Phys. Rev. Lett., 2006 97:207204
- [9] Isakov S V, Hastings M B, Melko R G. Nat. Phys., 2011, 7:772
- [10] Isakov S V, Melko R G, Hastings M B. Science, 2012, 335:193
- [11] Banerjee A, Isakov S V, Damle K et al. Phys. Rev. Lett., 2008, 100:047208
- [12] Gingras M J P, McClarty P A. Rep. Prog. Phys., 2014, 77:056501
- [13] Bramwell S T, Gingras M J P. Science, 2001, 294:1495
- [14] Chen G, Kee H Y, Kim Y B. Phys. Rev. Lett., 2014, 113:197202
- [15] Sheckelton J P, Neilson J R, Soltan D G et al. Nature Materials, 2012, 11:493
- [16] Ramirez A P, Hayashi A, Cava R J et al. Nature, 1999, 399:333
- [17] Castelnovo C, Moessner R, Sondhi S L. Nature, 2008, 451:42
- [18] Fennell T, Deen PP, Wildes A R et al. Science, 2009, 326:415
- [19] Hermele M, Fisher M PA, Balents L. Phys. Rev. B, 2004, 69:064404
- [20] Shannon N, Sikora O, Pollmann F et al. Phys. Rev. Lett., 2012, 108:067204
- [21] Benton O, Sikora O, Shannon N. Phys. Rev. B, 2012, 86:075154
- [22] Bergman D L, Fiete G A, Balents L. Phys. Rev. B, 2006, 73:134402
- [23] Lv J P, Chen G, Deng Y J et al. Phys. Rev. Lett., 2015, 115:037202

