

رفع تبهگنی ناهمخوانی‌های کوانتومی چپ و راست در میدان مغناطیسی ناهمگن

طیبه مکارمی^۱ و حمیدرضا محمدی خوشنوی^۲

۱. گروه فیزیک، دانشگاه اصفهان، اصفهان

۲. گروه پژوهشی اپتیک کوانتومی، دانشگاه اصفهان، اصفهان

پست الکترونیکی: hr.mohammadi@sci.ui.ac.ir

(دریافت مقاله: ۱۳۹۷/۱۲/۰۴؛ دریافت نسخه نهایی: ۱۳۹۸/۰۴/۱۷)

چکیده

در این مقاله، به بررسی اثر ناهمگنی مغناطیسی بر ناهمخوانی حالت گرمایی در یک سامانه کوانتومی شامل دو اسپین با برهم‌کنش همسانگرد هاینبرگ می‌پردازیم. حضور ناهمگنی میدان مغناطیسی منجر به از بین رفتن تقارن ناهمخوانی کوانتومی چپ و راست در سامانه می‌شود. نتایج به دست آمده در این مقاله در فرایند آماده سازی حالت‌های کوانتومی کاربرد دارد.

واژه‌های کلیدی: ناهمخوانی کوانتومی چپ و راست، ناهمگنی میدان مغناطیسی

۱. مقدمه

با هم یکسان هستند، تعریف کردند [۱ و ۲]. برای محاسبه ناهم‌خوانی کوانتومی در یک سامانه دو بخشی، روی یکی از زیر سامانه‌ها مخرب‌ترین اندازه‌گیری ممکن انجام می‌شود به طوری که همبستگی باقیمانده بین بخش‌های سامانه فقط از جنس همبستگی‌های کلاسیکی شود. حال اختلاف کل همبستگی‌ها (قبل از اعمال اندازه‌گیری) و همبستگی‌های کلاسیکی (بعد از اندازه‌گیری) همبستگی‌های کوانتومی را نتیجه می‌دهد، که به ناهمخوانی کوانتومی موسوم است [۱ و ۲]. این سنجه از همبستگی‌های کوانتومی تحت این که روی کدام زیر سامانه اندازه‌گیری شود، نامتقارن است. این دستاوردها، چشم‌انداز تازه‌ای را پیش روی محققین اطلاعات

در نظریه اطلاعات کوانتومی، تعیین همبستگی‌های کوانتومی نقش اساسی بازی می‌کند. تا سال ۲۰۰۱، محققین تصور می‌کردند که همه همبستگی‌های کوانتومی تنها در مفهوم درهم‌تنیدگی^۱ خلاصه می‌شوند. در سال ۲۰۰۱، ناهمخوانی کوانتومی^۲ به عنوان نوعی همبستگی کوانتومی که برخلاف درهم‌تنیدگی برای حالت‌های جداپذیر صفر نیست، معرفی شد. محققین ناهمخوانی کوانتومی را به صورت اختلاف دو بیان کوانتومی از مفهوم اطلاعات متقابل^۳، که در بیان کلاسیکی

۱. Entanglement

۲. Quantum discord

۳. Mutual information

در یک سامانه دو بخشی عبارتند از:

$$\begin{aligned} I(\rho) &= S(\rho^A) + S(\rho^B) - S(\rho), \\ J_B(\rho) &= S(\rho^A) - S(\rho^A | \rho^B). \end{aligned} \quad (1)$$

در اینجا $S(\rho) = -Tr(\rho \log_2 \rho)$ آنتروپی وان نویمن است. هر گاه اندازه گیری $\{\pi_j^i\}$ ، روی زیرسامانه $\{i = A, B\}$ انجام شود، اختلاف بین دو بیان فوق، به صورت ناهمخوانی کوانتومی برای زیرسامانه i ، تعریف می شود. این معیار وابسته به زیرسامانه مورد اندازه گیری است و بنابراین در حالت کلی نامتقارن است [۳]. از سوی دیگر، همبستگی کلاسیکی، عبارتست از:

$$CC^i(\rho) = \max_{\{\pi_j^i\}} [J_{\{\pi_j^i\}}(\rho)], \quad (2)$$

بنابراین، ناهمخوانی کوانتومی، به صورت زیر تعریف می شود:

$$\begin{aligned} QD_i &= I(\rho) - \max_{\{\pi_j^i\}} [J_{\{\pi_j^i\}}(\rho)] \\ &= S(\rho^i) - S(\rho) + \max_{\{\pi_j^i\}} S(\rho^i | \{\pi_j^i\}). \end{aligned} \quad (3)$$

که در آن $\{i = A, B\}$ و \bar{i} مکمل i است. QD_A را ناهمخوانی چپ و QD_B را ناهمخوانی راست می نامیم [۸ و ۱۱].

از میان سنجه هایی که برای محاسبه درهم تنیدگی ارائه شده است، درهم تنیدگی تشکیل اهمیت ویژه ای دارد. وترز^۳ و همکاران نشان دادند [۱۲ و ۱۳] که درهم تنیدگی تشکیل برای دستگاه های ۲×۲ با حالت معلوم (ماتریس چگالی) ρ را می توان از رابطه $E(\rho) = h\left(\frac{1 + \sqrt{1 - C^2}}{2}\right)$ به دست آورد. که در آن $h(x) = -x \log_2 x - (1-x) \log_2 (1-x)$ تابع آنتروپی دودویی و $C(\rho) = \text{Max}\left\{0, \lambda_{\max} - \sum_{i=1}^2 \lambda_i\right\}$ ، تلاقی^۴ نام دارد. در رابطه اخیر λ_i ها جذر ریشه های ماتریس غیرهرمیتی $R = \rho \tilde{\rho}$ هستند که در آن $\tilde{\rho} = (\sigma^y \otimes \sigma^y) \rho^* (\sigma^y \otimes \sigma^y)$ و σ^y ماتریس جهش اسپینی^۵ و σ^y ماتریس پاولی است. $E(C(\rho))$ یک تابع افزایشی یکنوا از C است. همچنین وقتی C بین ۰ تا ۱ تغییر می کند $E(C(\rho))$ نیز بین صفر و ۱ تغییر می کند. بنابراین می توان مقدار C را برابر با میزان درهم تنیدگی دستگاه در نظر گرفت.

کوانتومی گشود [۳ و ۴]. در سال ۱۹۹۸ میلادی نیلسن^۱، با محاسبه درهم تنیدگی کوانتومی برای حالت گرمایی یک سامانه دو اسپینی با برهم کنش هایزبرگ نشان داد که درهم تنیدگی برای مورد پادفرومغناطیس بر خلاف مقوله فرومغناطیس در زیر یک دمای بحرانی، T_c ، وجود دارد [۵]. در این نوع سامانه ها، می توان با اعمال میدان مغناطیسی خارجی، درهم تنیدگی را در دمای بالاتر برای سامانه حفظ نمود. بدین معنی که می توان با اعمال میدان مغناطیسی، دمای بحرانی، T_c ، را افزایش داد. اگر میدان مغناطیسی اعمال شده روی هریک از اسپین ها متفاوت باشد، کمیت کنترل دیگری به نام ناهمگنی میدان مغناطیسی را در دست خواهیم داشت [۵ و ۶]. اثر کمیت های مختلف بر دینامیک ناهمخوانی کوانتومی در سامانه های اسپینی در مرجع [۷] بررسی شده است. نتایج این مقاله نشان می دهد که ناهمخوانی کوانتومی در مقابل واهمدوسی القا شده توسط محیط مقاوم تر از درهم تنیدگی است.

در این مقاله، قصد داریم که اثر ضریب ناهمگنی میدان مغناطیسی را بر ناهمخوانی کوانتومی سامانه (که خود یک سنجه نامتقارن برای همبستگی کوانتومی است) بررسی کنیم. بررسی تقارن برای ناهمخوانی کوانتومی در مقوله های گذار فاز کوانتومی، سامانه های کوانتومی باز و سامانه های زیستی اهمیت ویژه ای دارد [۸]. از طرفی در نظریه داروینسم کوانتومی^۲، نامتقارن بودن ناهمخوانی کوانتومی علت اصلی گذار از دنیای کوانتومی به دنیای کلاسیکی گزارش می شود [۹ و ۱۰]. همچنین تولید حالت های با ناهمخوانی چپ و راست متفاوت می تواند در سنجش میزان مارکوفی بودن دینامیک سامانه های باز کوانتومی نقش مهمی ایفا کند.

۲. همبستگی های کوانتومی: ناهمخوانی و درهم تنیدگی

همبستگی کل در یک سامانه دو بخشی توسط معیار اطلاعات متقابل سنجیده می شود. اطلاعات متقابل کلاسیکی و کوانتومی

۳. Wootters

۴. Concurrence

۵. Spin flip

۱. Nielson

۲. Quantum Darwinism

۳. مدل و هامیلتونی

یک سامانه دو کیوبیتی هایزنبرگ با برهم‌کنش همسانگرد که در یک میدان مغناطیسی ناهمگن قرار دارد، توسط هامیلتونی زیر توصیف می‌شود:

$$H = J\bar{\sigma}_1 \cdot \bar{\sigma}_2 + (B+b)\sigma_{1z} + (B-b)\sigma_{2z}, \quad (4)$$

که در آن J ، جفت‌شدگی همسانگرد بین اسپین‌هاست، $B \geq 0$ میدان مغناطیسی خارجی است و b درجه ناهمگنی آن را کنترل می‌کند. حالت گرمایی این سامانه در دمای T ، به صورت

$$\rho = \frac{1}{Z} e^{-\beta H}$$

تعریف می‌شود، به طوری که $\beta = \frac{1}{KT}$ و K ثابت بولتزمن و $Z := \text{tr} e^{-\beta H}$ تابع پارش است. بنابراین، ماتریس چگالی به صورت زیر خواهد بود:

$$\rho = \begin{pmatrix} u_1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & w_- & v & 0 \\ 0 & v & w_+ & 0 \\ 0 & 0 & 0 & u_2 \end{pmatrix}, \quad (5)$$

که عناصر این ماتریس چگالی به فرم زیر است:

$$\begin{aligned} u_1 &= e^{-\beta(\gamma B + J)}, u_2 = e^{\beta(\gamma B - J)}, \\ w_{\pm} &= e^{J\beta} \left(\cosh(\gamma) \pm \frac{\gamma b \beta}{\gamma} \sinh(\gamma) \right), \\ v &= \frac{J\beta(e^{\gamma} - 1)e^{(J\beta - \gamma)}}{\gamma}, \end{aligned} \quad (6)$$

که $\gamma = \sqrt{2\beta} \sqrt{b^2 + J^2}$ عبارتست از:

$$Z = u_1 [1 + e^{\beta B} + e^{\beta(B+J)} \cosh(\gamma)]. \quad (7)$$

ویژه مقادیر ماتریس چگالی این سامانه عبارتند از [۴]:

$$\begin{aligned} \lambda_0 &= \frac{1}{2} \left(\frac{u_1 + u_2}{Z} + \left| \frac{u_1 - u_2}{Z} \right| \right), \\ \lambda_1 &= \frac{1}{2} \left(\frac{u_1 + u_2}{Z} - \left| \frac{u_1 - u_2}{Z} \right| \right), \\ \lambda_2 &= \frac{1}{2} \left(\frac{w_+ + w_-}{Z} + \sqrt{\left| \frac{v}{Z} \right|^2 + \left(\frac{w_+ - w_-}{Z} \right)^2} \right), \\ \lambda_3 &= \frac{1}{2} \left(\frac{w_+ + w_-}{Z} - \sqrt{\left| \frac{v}{Z} \right|^2 + \left(\frac{w_+ - w_-}{Z} \right)^2} \right). \end{aligned} \quad (8)$$

اگر اندازه‌گیری روی زیرسامانه B ، انجام شود ناهمخوانی راست از رابطه زیر به دست می‌آید:

$$QD_B = \max[I(\rho) - C_{\max}],$$

که اگر $\xi = \sqrt{\left| \frac{v}{Z} \right|^2 + \left(\frac{u_1 - u_2 + w_- - w_+}{Z} \right)^2}$ باشد، داریم:

$$\begin{aligned} C_{\max} &= S(\rho^A) - \min[C_{m_1}, C_{m_2}], \\ C_{m_1} &= \frac{1}{Z} \left[u_1 \log_2 \left(\frac{w_+ + u_1}{u_1} \right) + u_2 \log_2 \left(\frac{w_- + u_2}{u_2} \right) \right] \\ &+ \frac{1}{Z} \left[w_- \log_2 \left(\frac{w_- + u_2}{w_-} \right) + w_+ \log_2 \left(\frac{w_+ + u_1}{w_+} \right) \right], \\ C_{m_2} &= -\frac{1-\xi}{2} \log_2 \left(\frac{1-\xi}{2} \right) - \frac{1+\xi}{2} \log_2 \left(\frac{1+\xi}{2} \right). \end{aligned} \quad (9)$$

به طور مشابه، می‌توان رابطه مربوط به ناهمخوانی کوانتومی چپ را نیز به دست آورد.

۴. بحث و نتایج

۴.۱. بررسی ناهمخوانی کوانتومی برای سامانه در غیاب

میدان مغناطیسی

در ابتدا سامانه را در شرایط $B=0$ و $b=0$ قرار می‌دهیم که فاقد هر گونه میدان مغناطیسی باشد. با توجه به شکل ۱، ملاحظه می‌شود که علیرغم جداپذیری حالت سامانه در تمامی دماها، ناهمخوانی کوانتومی چپ و راست برای این سامانه برابر بوده و زیر یک دمای بحرانی ناصفر است. ملاحظه می‌شود که سامانه جداپذیر است درحالی‌که ناهمخوانی کوانتومی چپ و راست در این سامانه غیر صفر و باهم برابرند.

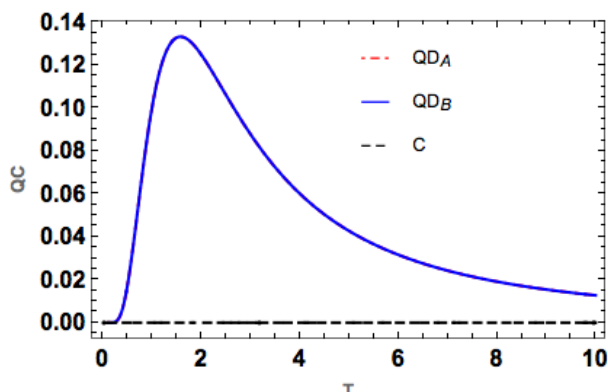
۴.۲. بررسی اثر میدان همگن بر ناهمخوانی کوانتومی

اگر میدان مغناطیسی به صورت همگن بر سامانه وارد شود، به عبارت دیگر، $b=0$ و $B \neq 0$ باشد، مطابق شکل ۲، حضور میدان مغناطیسی باعث می‌شود، ناهمخوانی کوانتومی در این سامانه ابتدا با افزایش دما افزایش یابد و سپس در دماهای بالاتر به طور مجانبی به سمت صفر میل کند. با مقایسه دو نمودار در این شکل، در می‌یابیم که حضور میدان مغناطیسی همگن خارجی، تقارن بین ناهمخوانی کوانتومی چپ و راست را در سامانه به هم نمی‌زند.

۴.۳. بررسی اثر ناهمگنی میدان مغناطیسی بر

ناهمخوانی کوانتومی

مطابق شکل ۳، در اثر حضور میدان مغناطیسی ناهمگن، $b \neq 0$

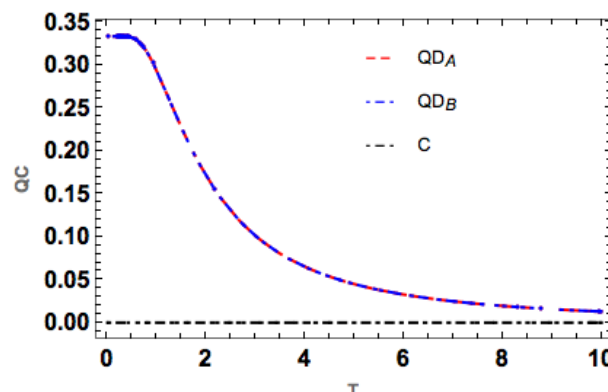


شکل ۲. (رنگی در نسخه الکترونیکی) مقایسه تغییرات همبستگی‌های کوانتومی، شامل درهم‌تنیدگی و ناهمخوانی کوانتومی چپ و راست با دما برای حالت گرمایی یک سامانه فرومغناطیس دواسپینی در حضور میدان مغناطیسی همگن.

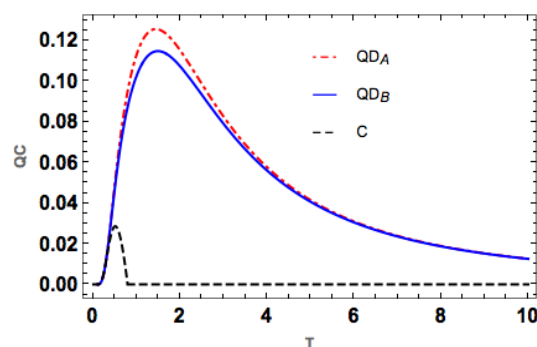
میل می‌کند. بنابراین با تنظیم درست دما و میدان مغناطیسی و میزان ناهمگنی میدان مغناطیسی می‌توان حالت‌های گرمایی که دارای ناهمخوانی چپ و راست متفاوت هستند را ایجاد نمود. در حد دماهای بالا حالت سامانه به طور مجانبی به حالت آمیخته کامل دو بخشی، که هیچ گونه همبستگی بین پاره‌هایش نیست، نزدیک می‌شود. بنابراین ناهمخوانی چپ و راست، بعد از یک دمای مشخص با هم برابر شده به سمت صفر میل می‌کنند.

۴. خلاصه و نتیجه‌گیری

در این مقاله، نشان دادیم که وجود ناهمگنی میدان مغناطیسی باعث از بین رفتن تقارن ناهمخوانی کوانتومی چپ و راست برای حالت گرمایی یک سامانه کوانتومی شامل دو اسپین با برهم‌کنش همسانگرد هایزنبرگ، می‌شود. این امر برای بررسی گذار فاز کوانتومی و همچنین آماده سازی حالت‌های کوانتومی با ناهمخوانی چپ و راست متفاوت به منظور انجام عملیات پردازش اطلاعات کوانتومی، اهمیت ویژه‌ای دارد.



شکل ۱. (رنگی در نسخه الکترونیکی) مقایسه تغییرات همبستگی‌های کوانتومی، شامل درهم‌تنیدگی (C) و ناهمخوانی کوانتومی چپ و راست با دما برای حالت گرمایی یک سامانه فرومغناطیس دواسپینی در عدم حضور میدان مغناطیسی.



شکل ۳. (رنگی در نسخه الکترونیکی) از بین رفتن تقارن ناهمخوانی کوانتومی در سامانه فرومغناطیس حرارتی اسپینی دو کیوبیتی در اثر ناهمگن شدن میدان مغناطیسی.

و $B \neq 0$ ، با افزایش دما، همبستگی‌های کوانتومی در سامانه ابتدا افزایش یافته و سپس دچار افت می‌شوند و به سمت صفر میل می‌کنند. این روند افزایشی در مورد درهم‌تنیدگی تا دمای پایین‌تری نسبت به ناهمخوانی کوانتومی در سامانه صورت می‌گیرد و سپس کاهش می‌یابد تا جایی که در یک دمای بحرانی کاملاً از بین می‌رود و سامانه جداپذیر می‌شود. ملاحظه می‌شود که در این ناحیه علیرغم جداپذیری سامانه، ناهمخوانی کوانتومی غیرصفر است اگر چه به طور مجانبی به سمت صفر

مراجع

1. L Henderson and V Vedral, *J. Phys. A* **34** (2001) 6899.
2. H Ollivier and W H Zurek, *Phys. Rev. Lett.* **88** (2001) 017901.
3. E Knill and R Laflamme, *Phys. Rev. Lett.* **81** (1998) 5672.
4. A Datta, A Shaji, and C M Cave, *Phys. Rev. Lett.* **100** (1998) 050502.
5. M A Nielsen and I L Chuang, “*Quantum Computation and Quantum Information*”, Cambridge University Press (2000).
6. F Kheirandish, S Javad Akhtarshenas, and H R Mohammadi, *Phys. Rev. A* **77** (2008) 042309.
7. H R Mohammadi, *Quantum Inf. Process.* **16** (2017) 39.
8. J Maziero, L C Celeri, and R M Serra, *arXiv*: 1004.2082.
9. W H Zurek, *Nature Physics* **5** (2009) 181.
10. M Zwalak and W H Zurek, *Scientific Reports* **3** (2013) 1729.
11. G-X Li, Z Yi, and Z Ficek, *arXiv*: 1101.4983v1.
12. W Wothers, *Phys. Rev. Letts.* **80** (1998) 2245.
13. S Hill and W Wothers, *Phys. Rev. Lett.* **78** (1997) 2022.