



بیست و پنجمین کنفرانس اپتیک و
فوتونیک ایران و یازدهمین کنفرانس
مهندسی و فناوری فوتونیک ایران،
دانشگاه شیراز،
شیراز، ایران.
۱۳۹۷ بهمن ۹-۱۱



انتقال درهم‌تنیدگی از حالت همدوس غیرخطی سه مدی درهم‌تنیده به کیوبیت‌های جداپذیر اعظم انبارکی^۱، داود افشار^{۱،۲}

^۱ گروه فیزیک، دانشکده علوم، دانشگاه شهید چمران اهواز، اهواز

^۲ مرکز تحقیقات لیزر و پلاسما، دانشگاه شهید چمران اهواز، اهواز

Azam_anbaraki@yahoo.com, Da_afshar@yahoo.com

چکیده: حالت میدان به صورت برهم‌نهی دو حالت همدوس غیرخطی سه مدی با اختلاف فاز π معرفی و درهم‌تنیدگی آن به وسیله سنجۀ توافق محاسبه می‌شود. برهم‌کنش این حالت با سیستم سه کیوبیتی جداپذیر که هر سه کیوبیت در حالت پایه قرار دارند تحت مدل جینز-کامینگز در نظر گرفته می‌شود. سپس تحول درهم‌تنیدگی سیستم کیوبیتی پس از این برهم‌کنش، به وسیله سنجۀ منفیت مطالعه می‌گردد. مشاهده می‌شود که در زمان‌های مشخص و به ازاء مقدار خاصی از پارامتر همدوسی، درهم‌تنیدگی سیستم کیوبیتی بیشینه می‌شود.

کلید واژه: حالت‌های همدوس غیرخطی، کیوبیت، انتقال درهم‌تنیدگی.

Entanglement transfer from entangled three-mode nonlinear coherent states to separable qubits

Azam Anbaraki¹, Davood Afshar^{1,2}

¹ Department of physics, Faculty of science, Shahid Chamran University of Ahvaz, Ahvaz, Iran

² Center for Research on Laser and Plasma, Shahid Chamran University of Ahvaz, Ahvaz, Iran

Azam_anbaraki@yahoo.com, Da_afshar@yahoo.com

Abstract: The field state is introduced as superposition of two three-mode nonlinear coherent states with π out of phase and its entanglement is studied using concurrence. Interaction between this field state and three-qubit system with all qubits in the ground state is considered under Jaynes-Cummings model. Then, entanglement evolution of the qubit system is studied using negativity after interaction. The entanglement of the qubit system has been observed to be maximized at specific times and a certain value of coherency parameter.

Keywords: nonlinear coherent states, qubits, entanglement transfer.

۱- مقدمه

کاربرد سیستم‌های کیوبیتی در فرآیندهای اطلاعات کوانتومی تا کنون به کرات مورد بررسی قرار گرفته‌اند. اساس فرآیندهای اطلاعات کوانتومی توزیع درهم‌تنیدگی بین گره‌ها در شبکه‌های کوانتومی است؛ هر گره یک سیستم کوانتومی است که اطلاعات کوانتومی را در قالب بیت‌ها نگهداری کرده و با استفاده از گیت‌های کوانتومی آن‌ها را پردازش می‌کند [۱،۲]. از این‌رو انتقال درهم‌تنیدگی بین سیستم‌های کیوبیتی و سیستم‌های متغیر-پیوسته نقشی اساسی در نظریهٔ اطلاعات کوانتومی بازی می‌کند.

مدل جینز-کامینگز یک مدل نظری مهم در مطالعهٔ برهم‌کنش دو سیستم کوانتومی نامتشابه است [۳]؛ یک سیستم کیوبیتی و یک میدان با متغیرهای پیوسته را می‌توان به‌عنوان دو سیستم نامتشابه در نظر گرفت و با استفاده از این مدل به بررسی برهم‌کنش آن‌ها پرداخت. یکی از ویژگی‌های جالب این مدل، تحول درهم‌تنیدگی هر دو سیستم در طول برهم‌کنش است. در این مقاله به مطالعهٔ برهم‌کنش میدانی در حالت هم‌دوس غیرخطی سه مدی درهم‌تنیده با سیستمی سه کیوبیتی می‌پردازیم و انتقال درهم‌تنیدگی از میدان به سیستم کیوبیتی را بررسی می‌کنیم.

بیکربندی این مقاله در ادامه می‌آید: در بخش دوم حالت سه مدی درهم‌تنیده غیرخطی میدان، با در نظر گرفتن تابع غیرخطی مربوط به حالت‌های هماهنگ معرفی می‌شود. سپس در بخش سوم درهم‌تنیدگی این حالت بررسی خواهد شد و در بخش چهارم برهم‌کنش این حالت میدان با سه کیوبیت جداپذیر در حالت پایه تحت مدل جینز-کامینگز مطالعه می‌شود. در نهایت در بخش پنجم نتیجه‌گیری ارائه خواهد شد.

۲- حالت هم‌دوس غیرخطی سه مدی درهم‌تنیده

در این بخش، به‌طور مشابه با حالت‌های هم‌دوس دو مدی غیرخطی [۴،۵]، به تعریف حالت هم‌دوس غیرخطی سه‌مدی می‌پردازیم. حالت هم‌دوس غیرخطی سه‌مدی مورد مطالعه در این مقاله، متشکل از حالت‌های هم‌دوس غیرخطی با اختلاف فاز π به‌صورت زیر می‌باشد:

$$|\Psi\rangle = N (|\alpha, f\rangle |\alpha, f\rangle |\alpha, f\rangle + |-\alpha, f\rangle |-\alpha, f\rangle |-\alpha, f\rangle) \quad (1)$$

که در آن $|\alpha, f\rangle$ حالت هم‌دوس غیرخطی و N ثابت بهنجاری است. تابع غیرخطی مورد استفاده در این مقاله متناظر با حالت‌های هماهنگ بوده و به‌صورت زیر تعریف می‌شود [۶]:

$$f(n) = \frac{1}{\sqrt{n}} \quad (2)$$

۳- تعیین درهم‌تنیدگی حالت هم‌دوس غیرخطی سه‌مدی درهم‌تنیده

جهت محاسبهٔ درهم‌تنیدگی حالت سه‌مدی، آن را به‌صورت یک حالت متشکل از دو زیرسیستم در نظر می‌گیریم که یک زیرسیستم شامل یک ذره و زیرسیستم دوم شامل دو ذره دیگر است. حالت سه‌مدی (۱)، متشکل از حالت‌های نامتعامل است بنابراین پیش از ارزیابی درهم‌تنیدگی، پایه‌های متعامد را معرفی و حالت (۱) را بر حسب این پایه‌ها بازنویسی می‌کنیم. پایه‌های راست هنجار زیرسیستم‌های مرتبط با حالت (۱) را می‌توان به‌صورت زیر تعریف کرد:

پایه‌های راست هنجار زیرسیستم اول:

$$|0\rangle_1 = \frac{|\alpha, f\rangle + |-\alpha, f\rangle}{\sqrt{2(1 + \langle \alpha, f | -\alpha, f \rangle)}} \\ |1\rangle_1 = \frac{|\alpha, f\rangle - |-\alpha, f\rangle}{\sqrt{2(1 - \langle \alpha, f | -\alpha, f \rangle)}} \quad (3)$$

پایه‌های راست هنجار زیرسیستم دوم:

۴- برهم کنش میدان-کیوبیت

جهت بررسی برهم کنش میدان و سیستم سه کیوبیتی، سه کیوبیت را در سه کاواک جداگانه و یکسان در نظر گرفته و حالت میدان سهمدی را وارد این کاواکها می‌کنیم. هر مد میدان با کیوبیت واقع در کاواک خود تحت مدل جینز-کامینگز برهم کنش می‌کند. در راستای ساده سازی مسئله، جفتیگی بین کیوبیتها و مدهای میدان را مشابه در نظر گرفته و فرض می‌کنیم که فرکانس هر مد میدان تابشی نیز مشابه با فرکانس گذار هر کیوبیت باشد. بنابراین هامیلتونی برهم کنش هر مد میدان و هر یک از کیوبیتها طبق مدل کوآنتومی جینز-کامینگز به صورت زیر است [۳]:

$$H = g \left(|e\rangle \langle g| a_i + a_i^\dagger |g\rangle \langle e| \right), \quad i = 1, 2, 3 \quad (8)$$

که در آن a_i (a_i^\dagger) عملگر نابودی (آفرینش) هر مد میدان است و g ثابت جفتیگی هر مد میدان با هر یک از کیوبیتهاست. $|g\rangle$ ($|e\rangle$) نیز حالت پایه (برانگیخته) هر یک از کیوبیتهاست.

عملگر تحول زمانی سیستم میدان-کیوبیت به صورت زیر به دست می‌آید:

$$U_T(t) = u_{1f_1}(t) \otimes u_{2f_2}(t) \otimes u_{3f_3}(t) \quad (9)$$

که در آن $u_{1(2)(3)f_1(f_2)(f_3)}(t)$ به صورت زیر تعریف می‌شود:

$$u_{1(2)(3)f_1(f_2)(f_3)}(t) = \exp(-iHt) \quad (10)$$

اگر عملگر چگالی سیستم کیوبیتی ρ_q و عملگر چگالی میدان نیز ρ_f باشد، عملگر چگالی کل سیستم تحت تحول زمانی طبق رابطه زیر به دست می‌آید:

$$\rho(t) = U_T(t) \rho_q \otimes \rho_f U_T^\dagger(t) \quad (11)$$

حال اگر فرض کنیم که سه کیوبیت ابتدا در حالت پایه باشند، عملگر چگالی سیستم کیوبیتی در لحظه $t = 0$ به صورت زیر است:

$$\rho_q = |ggg\rangle \langle ggg| \quad (12)$$

$$|0\rangle_{2,3} = \frac{|\alpha, f\rangle |\alpha, f\rangle + |-\alpha, f\rangle |-\alpha, f\rangle}{\sqrt{2(1 + \langle \alpha, f | -\alpha, f \rangle \langle \alpha, f | -\alpha, f \rangle)}} \quad (4)$$

$$|1\rangle_{2,3} = \frac{|\alpha, f\rangle |\alpha, f\rangle - |-\alpha, f\rangle |-\alpha, f\rangle}{\sqrt{2(1 - \langle \alpha, f | -\alpha, f \rangle \langle \alpha, f | -\alpha, f \rangle)}}$$

بنابراین حالت سهمدی (۱) را می‌توان به صورت زیر بر حسب پایه‌های راست هنجار بازنویسی نمود:

$$|\Psi\rangle = \left(N \sqrt{1 + \langle \alpha, f | -\alpha, f \rangle} \sqrt{1 + \langle \alpha, f | -\alpha, f \rangle^2} |0\rangle_1 |0\rangle_{2,3} + \sqrt{1 - \langle \alpha, f | -\alpha, f \rangle} \sqrt{1 - \langle \alpha, f | -\alpha, f \rangle^2} |1\rangle_1 |1\rangle_{2,3} \right) \quad (5)$$

برای محاسبه درهم تنیدگی هر سیستم کیوبیتی دوبخشی، $|\Phi\rangle = a|0,0\rangle + b|0,1\rangle + c|1,0\rangle + d|1,1\rangle$ ، از سنجه توافقی با تعریف زیر می‌توان استفاده کرد:

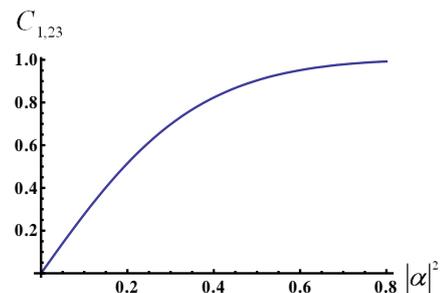
$$C = 2|ad - bc| \quad (6)$$

در رابطه فوق $0 \leq C \leq 1$ است که مقدار یک (صفر) آن مربوط به حالت‌های به طور بیشینه درهم تنیده (جداپذیر) است.

با استفاده از روابط (۵) و (۶)، سنجه توافقی حالت $|\Psi\rangle$ ، به صورت زیر محاسبه می‌شود [۷]:

$$C_{1,23} = 2|N|^2 \left| \sqrt{(1 - \langle \alpha, f | -\alpha, f \rangle)^2} (1 - \langle \alpha, f | -\alpha, f \rangle^4) \right| \quad (7)$$

سنجه توافقی محاسبه شده در رابطه (۷) در شکل (۱) بر حسب دامنه همدوسی، α ، به تصویر کشیده شده است. چنانچه این شکل نشان می‌دهد، سنجه توافقی حالت $|\Psi\rangle$ بسته به مقدار α مقداری بین صفر و یک دارد، به گونه‌ای که مقدار آن به طور یکنواخت با افزایش α افزایش یافته و به مقدار یک نزدیک می‌شود.



شکل (۱): نمودار سنجه توافقی حالت $|\Psi\rangle$ بر حسب $|\alpha|^2$.

برهم‌کنش این حالت غیرخطی سه مدی با یک سیستم جداپذیر سه کیوبیتی که هر سه کیوبیت در حالت پایه قرار دارند مطالعه و تحول درهم‌تنیدگی سیستم کیوبیتی پس از این برهم‌کنش مورد ارزیابی قرار گرفت. بررسی درهم‌تنیدگی حالت همدوس غیرخطی سه مدی نشان داد که سنجۀ توافق این حالت بسته به مقدار پارامتر همدوسی می‌تواند مقداری بین صفر تا یک داشته باشد. برهم‌کنش حالت همدوس غیرخطی سه مدی با سیستم سه کیوبیتی جداپذیر بررسی گردید و محاسبات نشان داد که سیستم کیوبیتی پس از این برهم‌کنش در بیشتر زمان‌ها و بیشتر مقادیر پارامتر همدوسی درهم‌تنیده است. همچنین درهم‌تنیدگی سیستم کیوبیتی در زمان‌های مشخصی و به ازاء مقدار خاصی از پارامتر همدوسی دارای بیشینه درهم‌تنیدگی است.

منابع

- [1] D. Loss, D. P. DiVincenzo, "Quantum computation with quantum dots", Phys. Rev. A, Vol. 57, No. 1, pp. 120-126, 1998.
- [2] J. I. Cirac, P. Zoller, "Quantum computations with cold trapped ions", Phys. Rev. Lett, Vol. 74, No. 20, pp. 4091-4094, 1995
- [3] E. T. Jaynes, F. W. Cummings, "Comparison of quantum and semiclassical radiation theories with application to the beam maser", Proceedings of the IEEE, Vol. 51, No. 1, pp. 89-109, 1963.
- [4] D. Afshar, A. Anbaraki, "Nonclassical properties and entanglement of superposition of two-mode separable nonlinear coherent states", J. Opt. Soc. Am. B, Vol. 33, No. 4, pp. 558-565, 2016..
- [5] A. Anbaraki, D. Afshar, M. Jafarpour, "Entangled nonlinear coherent states of trapped ion motion and their non-classical properties", Optik, Vol. 136, pp.36-43, 2017.
- [6] E. C. G. Sudarshan, "Diagonal harmonious state representations", Int. J. Theor. Phys., Vol. 32, No. 7, pp. 1069-1076, 1993.
- [7] W. K. Wootters, "Entanglement of formation and concurrence", Quantum Inf. & Comput., Vol. 1, No. 1, pp. 27-44, 2001.

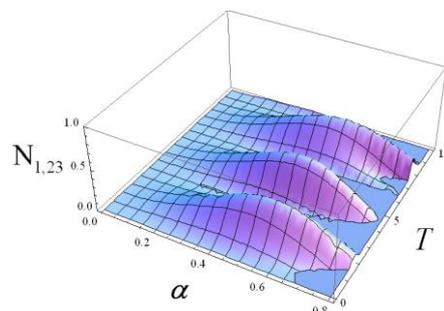
عملگر چگالی سیستم کیوبیتی بعد از برهم‌کنش با حالت میدان با استفاده از گرفتن رد روی حالت‌های میدان (۱۱) به دست می‌آید:

$$\rho_{1,2}(t) = Tr_{A,B} (U_T(t) \rho_{1,2} \otimes \rho_{A,B} U_T^\dagger(t)) \quad (13)$$

درهم‌تنیدگی حالت (۱۳) را با استفاده از سنجۀ منفیت طبق تعریف زیر بررسی می‌کنیم:

$$N = -2 \sum_i \mu_i \quad (14)$$

که در آن μ_i ها ویژه‌مقادیر منفی ترانهاده جزئی ماتریس چگالی کاهش یافته زیرسیستم کیوبیتی هستند. منفیت، مقداری بین صفر و یک داشته که مقدار یک آن متناظر با بیشینه درهم‌تنیدگی و مقدار صفر آن مربوط به حالت‌های جداپذیر است. منفیت سیستم کیوبیتی (۱۳) را محاسبه و در شکل (۲) به تصویر کشیده‌ایم. چنان‌چه شکل (۲) نشان می‌دهد به ازاء مقادیر ثابتی از T با افزایش مقدار α ، مقدار منفیت سیستم کیوبیتی افزایش یافته و پس از رسیدن به مقداری بیشینه مجدداً کاهش یافته تا به صفر برسد.



شکل (۲): منفیت سیستم سه کیوبیتی پس از برهم‌کنش با حالت همدوس غیرخطی سه مدی بر حسب α و $T = gt$

۵- نتیجه‌گیری

در این مقاله، یک حالت همدوس غیرخطی سه مدی درهم‌تنیده معرفی و سپس با در نظر گرفتن تابع غیرخطی مربوط به حالت‌های هماهنگ، درهم‌تنیدگی این حالت با استفاده از سنجۀ توافق مورد بررسی قرار گرفت. سپس