



کد مقاله : A-۱۰-۱۲۸۷-۲

دوربری حالت درهم‌تنیده‌ای از دو کیوبیت ابررسانا در حضور برهم‌کنش قوی بدون اندازه‌گیری بل

صحتی، نیره، توسلی، محمد‌کاظم‌سالیمان، سهیلا

گروه اپتیک و لیزر، دانشکده فیزیک، دانشگاه یزد

چکیده - در این مقاله حالت نامعلوم در هم‌تنیده‌ای از دو کیوبیت ابررسانا دوربری کوانتومی از حالت GHZ به عنوان کanal درهم‌تنیده استفاده می‌شود. پس از ارائه طرحی برای تولید این کanal، برهم‌کنش‌های مناسبی بین کیوبیت‌های ابررسانا در نظر گرفته می‌شود. این برهم‌کنش‌ها با اعمال میدان‌های مغناطیسی خارجی کنترل می‌شوند. در غیاب واهمدوسی کیوبیت‌های ابررسانا، حالت درهم‌تنیده مورد نظر از آزمایشگاه آلیس با اعمال درگاه‌های کوانتومی مناسب توسط باب، با هماندهی و احتمال موفقیت ۱ دوربری می‌شود. در انتهای، نتایج عددی برای سامانه در حضور واهمدوسی کیوبیت‌های ابررسانا مورد مطالعه قرار گرفت. نتایج نشان می‌دهند که پروتکل مطرح شده در این مقاله در حضور واهمدوسی کیوبیت‌های ابررسانا نیز نتایج رضایت‌بخشی دارد.

کلید واژه- حالت درهم‌تنیده، درگاه کوانتومی، دوربری کوانتومی، کیوبیت ابررسانا، کanal GHZ

Teleportation of the entangled state of two superconducting

qubits in ultra-strong regime without Bell state measurement

Nayere Sehati¹, Mohammad Kazem Tavassoly², Soheila Salimian³

¹nsehati@stu.yazd.ac.ir; ²mktavassoly@yazd.ac.ir;

³s.salimian@stu.yazd.ac.ir

Abstract- In this paper, an unknown entangled state of two superconducting (SC) qubits is teleported. For quantum teleportation purpose, GHZ state is used as the entangled channel. After introducing a scheme for the production of this channel, appropriate interactions between the desired superconducting qubits are considered. These interactions are controlled by applying external magnetic fields. In the absence of decoherence of SC qubits, the desired entangled state is teleported from Alice's lab to Bob's lab via applying proper quantum gates by Bob with fidelity and success probability 1. Finally, the numerical results for the system in the presence of the decoherence of SC qubits were studied. The results show that the outlined protocol in this paper leads to satisfactory results in the presence of the decoherence of SC qubits, too.

Keywords: Entangled state, Quantum gate, Quantum teleportation, Superconducting qubit, GHZ channel. توسط کanal‌های کوانتومی و کلاسیکی است. تاکنون دوربری

کوانتومی به روش‌های مختلف و در سامانه‌های

مقدمه

متنوی در نظر گرفته شده است [۳، ۴]. به پروتکل دوربری

دوربری کوانتومی که ابتدا توسط بنت و همکاران مطرح شد

کوانتومی توسط مدارهای ابررسانا نیز توجه خاصی شده

[۱] یکی از پروتکلهای مهم در فرایندهای اطلاعات و ارتباطات

است [۵]. با توجه به این که در مدارهای ابررسانا کیوبیت‌های

کوانتومی است [۲]. دوربری کوانتومی، انتقال یک حالت نامعلوم

از یک فرستنده به یک گیرنده بدون انتقال فیزیکی اطلاعات

از یک فرستنده به یک گیرنده بدون انتقال فیزیکی اطلاعات

ابررسانا، به راحتی با دستگاه‌های دیگر جفت می‌شوند [۶] و

از یک فرستنده به یک گیرنده بدون انتقال فیزیکی اطلاعات

CNOT روی دو کیوبیت ۴ و ۵ عمل می‌کند که کیوبیت ابرسانای ۴، کیوبیت کنترل و کیوبیت ابرسانای ۵، کیوبیت هدف است. بنابراین حالت GHZ مورد نظر برای سه کیوبیت ابرسانای ۳، ۴ و ۵ به شکل زیر به دست می‌آید:

$$|GHZ\rangle_{3,4,5} = \frac{1}{\sqrt{2}}(|0,0,0\rangle_{3,4,5} + |1,1,1\rangle_{3,4,5}). \quad (2)$$

پروتکل دوربری

پس از تولید کanal GHZ، در این مرحله پروتکل دوربری حالت درهم‌تنیده از دو کیوبیت ابرسانا را مورد بررسی قرار می‌دهیم. از آنجا که حالت درهم‌تنیده نامعلوم از کیوبیت‌های ابرسانای ۱ و ۲، رابطه (۱)، را با استفاده از کanal درهم‌تنیده GHZ از کیوبیت‌های ابرسانای ۳، ۴ و ۵، رابطه (۲)، دوربری می‌شود، بنابراین حالت اولیه سامانه برابر است با:

$$\begin{aligned} |\psi(0)\rangle_{1-5} = & \frac{1}{\sqrt{2}}(\alpha|0,0,0,0,0\rangle + \alpha|0,0,1,1,1\rangle \\ & + \beta|1,1,0,0,0\rangle + \beta|1,1,1,1,1\rangle) \end{aligned} \quad (3)$$

کیوبیت‌های ۱، ۲ و ۳، متعلق به آزمایشگاه Alice و کیوبیت‌های ۴ و ۵، متعلق به آزمایشگاه Bob هستند. ابتدا برهم‌کنش بین کیوبیت‌های ابرسانای ۲ و ۳ که به صورت خازنی به هم متصل شده‌اند را در نظر می‌گیریم. هامیلتونی کیوبیت‌های ۲ و ۳ به صورت زیر بیان می‌شود [۷]:

$$\frac{H}{\hbar} = \frac{1}{2} \sum_{j=2}^3 \omega_j \sigma_j^z + g (\sigma_2^+ + \sigma_2^-)(\sigma_3^+ + \sigma_3^-), \quad (4)$$

در آن ω_j بسامدگذار زرامین کیوبیت ابرسانا و σ_j^+ و σ_j^- به ترتیب عملگر نزدیکی و عملگر پاولی عمل کننده روی زرامین کیوبیت ابرسانا هستند. همچنین، g ثابت جفت‌شدگی بین دو کیوبیت ابرسانای ۲ و ۳ است. بسامد کیوبیت‌های ابرسانای ۲ و ۳ با اعمال میدان‌های مغناطیسی خارجی مطابق رابطه زیر مدوله می‌شود:

$$\omega_j = \omega_{0j} + \varepsilon_j \sin(\nu_j t), \quad (5)$$

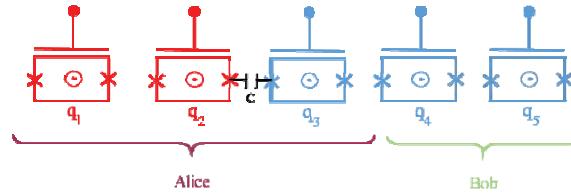
میزان جفت‌شدگی آن‌ها با اعمال میدان مغناطیسی خارجی قابل تنظیم است [۷]. استفاده از آن‌هادر فرآیندهای اطلاعات کوانتومی مانند دوربری‌حالتهای کوانتومی جایگاه ویژه‌ای دارد. ما در این مقاله، پروتکل جدیدی برای دوربری کوانتومی حالت درهم‌تنیده‌ای از کیوبیت‌های ابرسانا ارائه می‌دهیم.

مدل دوربری کوانتومی

در این بخش می‌خواهیم محتوای مدل درهم‌تنیده ایاز دو کیوبیت ابرسانا در ۱ و ۲ به صورت زیر:

$$|\psi(0)\rangle_{1,2} = \alpha|0,0\rangle_{1,2} + \beta|1,1\rangle_{1,2} \quad (1)$$

که در آن حالت‌های پایه‌های دوربری کیوبیت ابرسانا به ترتیب با $|0\rangle$ و $|1\rangle$ نشان داده می‌شود را از آزمایشگاه Alice به آزمایشگاه Bob دوربری کنیم. ضرایب نامعین α و β شرط بهنجارش $|\alpha|^2 + |\beta|^2 = 1$ را ارضا می‌کنند. طرح واره‌ای از کیوبیت‌های ابرسانا در شکل ۱ آمده است. در هر پروتکل دوربری استاندارد، یک کanal کوانتومی درهم‌تنیده لازم است. بنابراین، ابتدا با استفاده از سه کیوبیت ابرسانای ۳، ۴ و ۵ کanal درهم‌تنیده GHZ را تولید می‌کنیم.



شکل ۱: طرح واره قرارگیری کیوبیت‌های ابرسانا در پروتکل دوربری. کیوبیت‌های ابرسانای ۱، ۲ و ۳ در آزمایشگاه Alice و کیوبیت‌های ۴ و ۵ در آزمایشگاه Bob قرار دارند. کیوبیت‌های ۲ و ۳ به صورت خازنی به هم وصل شده‌اند.

تولید کanal درهم‌تنیده GHZ

به منظور تولید کanal GHZ، سه کیوبیت ابرسانای ۳، ۴ و ۵ را در حالت پایه درنظر می‌گیریم. در ابتدا، یک درگاه هادامارد بر روی کیوبیت ابرسانای ۳ اعمال می‌شود. سپس درگاه CNOT بر روی کیوبیت‌های ۳ و ۴ عمل می‌کند که در اینجا کیوبیت ابرسانای ۳، کیوبیت کنترل و کیوبیت ابرسانای ۴، کیوبیت هدف است. در انتهای، دومین درگاه

به علت کمبود فضا از آوردن نتایج تحلیلی ضرایب محاسبه شده‌ی $c_1(t), c_2(t), \dots, c_6(t)$ صرفنظر کردایم. حالت

$$\text{سامانه در لحظه‌ی } t = \frac{\pi}{4} g_{\text{eff}} \text{ برابر است با:}$$

$$\begin{aligned} \left| \psi \left(\frac{\pi}{4g_{\text{eff}}} \right) \right\rangle_{1-5} &= \left\{ \frac{\alpha}{\sqrt{2}} |0,0,1\rangle + \frac{\beta}{2} |1,1,1\rangle \right. \\ &\quad - \frac{i\beta}{2} |1,0,0\rangle \}_{1-3} \otimes |1,1\rangle_{4,5} \\ &\quad + \left. \left\{ \frac{\beta}{\sqrt{2}} |1,1,0\rangle + \frac{\alpha}{2} |0,0,0\rangle \right. \right. \\ &\quad \left. \left. - \frac{i\alpha}{2} |0,1,1\rangle \right\}_{1-3} \otimes |0,0\rangle_{4,5} \right\}. \end{aligned} \quad (12)$$

سپس با اعمال ماتریس تبدیل یکانی زیر،

$$A = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1/\sqrt{2} & -i/\sqrt{2} & 0 \\ 0 & -i/\sqrt{2} & 1/\sqrt{2} & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}. \quad (13)$$

که بر روی دو کیوبیت ۲ و ۳ اثر می‌کند، حالت سامانه برابر خواهد شد با:

$$\begin{aligned} \left| \psi' \left(\frac{\pi}{4g_{\text{eff}}} \right) \right\rangle_{1-5} &= \left\{ \frac{\alpha}{2} |0,0,1\rangle - \frac{i\alpha}{2} |0,1,0\rangle \right. \\ &\quad + \frac{\beta}{2} |1,1,1\rangle - \frac{i\beta}{2} |1,0,0\rangle \}_{1-3} \otimes |1,1\rangle_{4,5} \\ &\quad + \left. \left\{ \frac{\beta}{2} |1,1,0\rangle - \frac{i\beta}{2} |1,0,1\rangle \right. \right. \\ &\quad \left. \left. + \frac{\alpha}{2} |0,0,0\rangle - \frac{i\alpha}{2} |0,1,1\rangle \right\}_{1-3} \otimes |0,0\rangle_{4,5} \right\}. \end{aligned} \quad (14)$$

درگاه‌های کوانتمی	نتایج اندازه‌گیری
$ 0,0,0\rangle, 1,1,1\rangle$	$I_4 \otimes S_5$
$ 1,0,0\rangle, 1,1,0\rangle$	$\sigma_{4x} \otimes S_5 \sigma_{5x}$
$ 1,0,1\rangle, 0,1,0\rangle$	$\sigma_{4x} \otimes \sigma_{5x} S_5$
$ 0,1,1\rangle, 1,0,0\rangle$	$\sigma_{4x} \otimes S_5$

جدول ۱: نتایج پروتکل دوربری. نتایج اندازه‌گیری آئیس بر روی سه کیوبیت ابررسانای ۱، ۲ و ۳ درستون نتایج اندازه‌گیری مشخص شده است. درگاه‌های کوانتمی که باب باید بر روی کیوبیت‌های ابررسانای ۴ و ۵ اعمال کند تا فرآیند دوربری تکمیل شود در ستون درگاه کوانتمی بیان شده است.

برای ترتیب مکررهای پائولی و فاز هستند که بر

روی کیوبیت‌های ۴ و ۵ اعمال می‌شوند.

که در آن ω_0 میانگین بسامد، V_j و ε_j به ترتیب بسامد و دامنه زامین میدان مغناطیسی خارجی‌هستند. در ادامه، دو تبدیل‌یکانی به صورت زیر بر هامیلتونی (۴) اعمال می‌شود [۷]:

$$\alpha_j = \frac{\varepsilon_j}{V_j} \quad \text{که در آن } U_1 = \exp \left[-i \sum_{j=2}^3 \frac{\omega_{0j}}{2} \sigma_j^z t \right], \quad (8)$$

$$U_2 = \exp \left[i \sum_{j=2}^3 \frac{\alpha_j}{2} \sigma_j^z \cos(V_j t) \right],$$

است. سپس با اثر دادن $U = U_1 \times U_2$ بر هامیلتونی (۴)، هامیلتونی در تصویر برهم‌کنش به صورت تغییر به دست می‌آید:

$$\begin{aligned} H_I &= U^+ H U \\ &= g \sigma_2^+ \sigma_3^- \exp[i \alpha_3 \cos(V_3 t) - i \alpha_2 \cos(V_2 t)] \\ &\quad - i \Delta t] + g \sigma_2^+ \sigma_3^+ \exp[-i \alpha_3 \cos(V_3 t) \\ &\quad - i \alpha_2 \cos(V_2 t) - i(\omega_{02} + \omega_{03})t] + H.C. \end{aligned} \quad (7)$$

که در آن $\Delta = \omega_{03} - \omega_{02}$ است. با استفاده از بسط ژاکوبی،

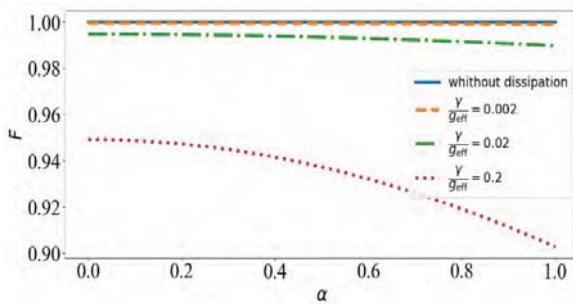
$$\exp[i \alpha \cos(Vt)] = \sum_{m=-\infty}^{\infty} i^m J_m(\alpha) \exp(imVt), \quad (8)$$

در اینجا $J_m(\alpha)$ تابع بسل مرتبه m از نوع اول و m عدد صحیح است و در نظر گرفتن این قید که $\omega_{03} + \omega_{02} = V_2 + V_3$ و لاحظ کردن تقریب موج چرخان که با آن می‌توان از جملات نوسانی شدید در هامیلتونی (۷) صرفنظر کرد، در نهایت به هامیلتونی مؤثر می‌رسیم:

$$H_{\text{eff}} = g_{\text{eff}} (\sigma_2^+ \sigma_3^+ + \sigma_2^- \sigma_3^-), \quad (8)$$

که در آن $(\alpha_2)_{\text{eff}} = g J_1(\alpha_3) J_1(\alpha_2)$ جفت‌شدگی مؤثر است. از این رابطه پیداست که ثابت جفت‌شدگی با تغییر بسامد و دامنه میدان‌های مغناطیسی اعمال شده به کیوبیت‌های ابررسانا قابل کنترل است. با حل معادله شرودینگر وابسته به زمان با هامیلتونی H_{eff} ، رابطه (۸)، تحول زمانی حالت اولیه، رابطه (۳)، به صورت زیر به دست می‌آید:

$$\begin{aligned} |\psi(t)\rangle_{1-5} &= \{c_1(t)|0,0,1,1,1\rangle + c_2(t)|0,0,0,0,0\rangle \\ &\quad + c_3(t)|0,1,1,0,0\rangle + c_4(t)|1,1,0,0,0\rangle \\ &\quad + c_5(t)|1,1,1,1,1\rangle + c_6(t)|1,0,0,1,1\rangle\}_{1-5}. \end{aligned} \quad (10)$$



شکل ۲: هماندهی پروتکل دوربری. هماندهی F بر حسب α رسم شده است. مقادیر نسبت نرخ اتلاف کیوبیت‌های ابررسانا بر حسب ثابت جفت‌شدنگی کیوبیت ابررسانا ۲ و ۳ در نمودار مشخص شده است.

نتیجه‌گیری

در این مقاله پروتکلی برای دوربری کوانتومی یک حالت در هم‌تنیده با استفاده از کیوبیت‌های ابررسانا پیشنهاد شد. این طرح شامل ۵ کیوبیت ابررسانا است. ابتدا کانال در هم‌تنیده GHZ با استفاده از سه کیوبیت ابررسانا تولید شد و با استفاده از آن حالت در هم‌تنیده‌ای از دو کیوبیت دیگر از آلیس به باب دوربری شد. میدان‌های مغناطیسی خارجی اعمالی و تنظیم دامنه و بسامد آن‌ها، بر هم‌کنش مناسبی بین دو کیوبیت ابررسانا ۲ و ۳ در آزمایشگاه آلیس ایجاد می‌کند که در نهایت، امکان دوربری با بیشینه هماندهی، ۱، را فراهم می‌آورد. اجرای پروتکل معروفی شده در این مقاله بدون اندازه‌گیری بل انجام شد و این پروتکل در حضور میرایی نیز به نتایج رضایت‌بخشی منتهی می‌شود.

مرجع‌ها

- [1] C. H. Bennett, G. Brassard, C. Crepeau, R. Jozsa, A. Peres, and W. K. Wootters; *Phys. Rev. Lett.*, **70** 1895 (1993).
- [2] S. Pirandola, J. Eisert, C. Weedbrook, A. Furusawa, and S. L. Braunstein; *Nat. photonics*, **9** 641 (2015).
- [3] N. Sehati, and M. K. Tavassoly, *Quantum Inf. Process.*, **16** 193 (2017).
- [4] N. Sehati, M. K. Tavassoly, and M. Ghasemi; *Eur. Phys. J. Plus*, **134** 552 (2019).
- [5] S. Salimian, M. K. Tavassoly, and N. Sehati, *Eur. Phys. J. D*, **74** 148 (2020).
- [6] Devoret, Michel H and Schoelkopf, Robert J. *Science*, **339** 1169 (2013).
- [7] Li, X, Ma, Y, Han, J, Chen, Tao, Xu, Y, Cai, W, Wang, H, Song, YP, Xue, Zheng-Yuan, Yin, Zhang-q, et al. *Phys. Rev. Appl.*, **100** 54009(2018).
- [8] J. K. Xie, S. L. Ma, Z. P. Yang, Z. Li, and F. L. Li, *Phys. Lett. A*, **382** 2626 (2018).

در این مرحله درگاه هادامارد بر روی کیوبیت ابررسانا ۱ اثر می‌کند، سپس آلیس کیوبیت‌های ابررسانا ۱، ۲ و ۳ را اندازه‌گیری می‌کند و نتیجه اندازه‌گیری را به صورت کلاسیکی به باب اطلاع می‌دهد تا او که حالت کیوبیت‌های ۴ و ۵ را در اختیار دارد با اعمال درگاه‌های کوانتومی مناسب به حالت رابطه (۱) تبدیل کند. بدین ترتیب دوربری با بیشینه هماندهی ۱ انجام می‌شود. نتایج اندازه‌گیری آلیس و درگاه‌های مناسب اعمال شده توسط باب در جدول ۱ مربوط شده‌اند.

اثر واهمدوسى

در ادامه اثرات واهمدوسى را با درنظر گرفتن نرخ اتلاف کیوبیت‌های ابررسانا (که آن را با $\gamma_{i=1, \dots, 5}$ نشان می‌دهیم) در سامانه بررسی می‌کنیم. برای مشاهده اثر میرایی کیوبیت‌های ابررسانا، معادله مستر را به شکل زیر در نظر می‌گیریم [۸]:

$$d\rho(t)/dt = -i[H_{eff}, \rho(t)] + \frac{\gamma}{2} \sum_{i=1}^5 L[\sigma_i^-], \quad (15)$$

در آن $\rho(t)$ ماتریس چگالی سامانه و $L[A] = 2A\rho A - \rho A^\dagger A - A^\dagger A\rho$ هماندهی به صورت زیر محاسبه می‌شود:

$$F = \left| \psi\left(\frac{\pi}{4g_{eff}}\right) \right| \rho \left| \psi\left(\frac{\pi}{4g_{eff}}\right) \right|^* \Big|_{1-5}, \quad (16)$$

که در آن $\left| \psi\left(\frac{\pi}{4g_{eff}}\right) \right|$ حالت سامانه در غیاب میرایی یعنی

رابطه (۱۲) و $\rho\left(\frac{\pi}{4g_{eff}}\right)$ ماتریس چگالی سامانه در حضور

میرایی در لحظه $t = \frac{\pi}{4g_{eff}}$ است. هماندهی بر حسب α (در

رابطه (۱)، در شکل ۲ رسم شده است. با توجه به شکل، با افزایش نرخ اتلاف γ ، هماندهی کاهش می‌یابد، بنابراین، میرایی اثر محرکی بر هماندهی دارد. با این وجود، مقادیر قابل قبول هماندهی در شکل ۲ نشان می‌دهد که این پروتکل برای موقعیت‌های فیزیکی واقعی هم قابل اجراست.