文章编号:1004-4213(2010)11-2093-4

三光子纠缠 W 态隐形传输令牌总线网的保真度计算*

周小清,邬云文

(吉首大学物理科学与信息工程学院,湖南吉首 416000)

摘 要:计算了三光子 W 态隐形传输令牌总线网的保真度. 通过计算发现在整个量子网络通信过程中,对于给定的分析角θ,保真度仅与系数 $|a|^2$ 有关;随着分析角θ的增加,保真度出现最大值所对应的系数 $|a|^2$ 相应减小,取 $\theta = \pi/4, \pi/2, 3\pi/4$ 时可使保真度达最大值1,此时对应的 $|a|^2$ 分别为0.724、0.5和0.276. 对于给定的系数|a|,保真度仅与分析角θ有关;若|a|=0,则无论θ为何值,保真度始终为0;若|a|=|b|=0.7071,则当 $\theta = \pi/2, 3\pi/2$ 时保真度达最大值1.

关键词:量子通信;量子隐形传态;W态;保真度

中图分类号:TN915.01; TN929.1V4

文献标识码:A

doi:10.3788/gzxb20103911.2093

0 引言

量子隐形传态由 Bennett 等不同国家的六位科 学家于1993年联名提出后[1],立即引起了各国科学 家的广泛关注,激发了人们研究量子隐形传态的极 大兴趣. 1997年,由 Bouwmeester 等人利用纠缠光 子对作为量子信道实现了人类历史上的第一次隐形 传态^[2],从实验上证明了量子隐形传态的客观存在. 从 1997 年到现在不过十多年的时间里,又有一些科 学家利用不同的方法实现了量子隐形传态,并提出 了多种隐形传态方法和量子通信方案.例如裴昌幸 等人提出的基于纠缠态的量子中继通信系统方 案^[3],李德超等人提出的基于混合纠缠态的概率隐 形传态方案[4],张天鹏等人提出了一种基于多粒子 纠缠态的通信方案及协议[5],周锐等人设计的四维 二粒子超密编码的单向通信方案等[6].为制作量子 逻辑门,邬云文等人还对囚禁在 Paul 阱内的二囚禁 离子的纠缠态进行了研究并计算出了前 100 个位 杰^[7-10].

目前通信网络远不止两个终端,这就需要更多 的光子纠缠以提供不止两个终端的同时通信,从而 促使科学家研究如何制备多光子纠缠系统.我国学 者潘建伟、赵志等于 2001 年在实验室实现了四光子 纠缠,并在 2004 年首次实现了五光子纠缠^[11-12].

在 2000 年, Dür 等人在研究三光子纠缠时发

Tel:0743-8564492 收稿日期:2010-04-19

现^[13],如果态的转化只通过随机性局域操作和经典 通信来进行,则可将任意的三光子纠缠态转换为高 亮度高质量纠缠(Greenberger-Home-Zeilinger, GHZ)态和纠缠W态两种基本形式.利用三光子纠 缠W态,周小清、邬云文设计出了隐形传态令牌总 线通信网络^[14],并研究了利用纠缠交换实现远程多 光子纠缠^[15-16];此外,我国也有较多的学者研究了密 钥分配、绸密编码量子网络^[17-21],对量子网络的发展 作出了较大的贡献.然而在上述文献中对于量子通 信网络的保真度还没有考虑,而保真度表征输入态 与输出态的接近程度,是量子通信中的一个重要物 理量.本文将在文献[14]的基础上研究三光子纠缠 W态令牌总线网的保真度.

1 三光子纠缠 W 态隐形传态方法

由文献[14]可知,利用三光子纠缠 W 态进行隐 形传态的方法为:

假设在甲地的 Alice 手中有一光子 1,其量子态为

$$|\psi\rangle_1 = a |0\rangle_1 + b |1\rangle_1 \tag{1}$$

式中 $a^2 + b^2 = 1$.现需要将该光子的量子态传送给在乙地的Bob或丙地的Cliff,为此,必须在Alice、Bob和Cliff间建立量子信道进行通信,其方法如下:

1)建立量子信道(制备三光子 W 态),利用三光 子 W 态纠缠源产生三纠缠光子 2,纠缠光子 3 和纠 缠光子 4,它们的纠缠态设为

$$|\psi\rangle_{234} = \frac{1}{\sqrt{3}} (|001\rangle_{234} + |010\rangle_{234} + |100\rangle_{234})$$
 (2)

2)将 $|\psi\rangle_{234}$ 中的光子 2 传给 Alice,光子 3 传给 Cliff,光子 4 传给 Bob;

3) Alice 将手中的光子 1 和光子 2 进行联合

^{*}湖南省科技计划(2008FJ3078、2010FJ3081)、教育部自然 科学基金重点项目(208099)、波谱与原子分子物理国家重 点实验室基金(T152908)和湖南省教育厅自然科学基金重 点项目(07A057)资助 Tel.0743-8564492 Email.Zhouxa id@163.com

Bell 基测量,然后将测量结果发送到公用的经典信道上;

4)Cliff 在公用的经典信道上收到 Alice 的测量 结果后再进行 von Neumann 测量,并将测量结果也 发送到公用的经典信道上;

5)Bob 根据 Alice 和 Cliff 的测量结果选择适当 的幺正变换矩阵对光子 4 进行幺正变换从而得到光 子 1 在传送前的量子态.

由上述隐形传态过程可以看出,量子态的传递 过程如图1.图中 $|\phi\rangle_1$ 、 $|\phi_{00}\rangle_{34}$ 、 $|\phi_{00x}\rangle_4$ 分别为待传

Bell-state measurement	Von neumann measurement	Unitary transformation
$\ket{\psi}_1$ —	$ \psi_{00}\rangle_{34}$ —	$\rightarrow \psi_{00x}\rangle_4 \longrightarrow \psi\rangle_4$
图 1	隐形传态流程	
Fig.	1 Teleportation	n flow diagram

送光子的初态,经 Alice 进行 Bell 基测量后的量子 态和进行 von Neumann 测量后的量子态

$$\begin{split} |\psi\rangle_{4} = U_{00x}^{-1} |\psi_{00x}\rangle_{4} = a |0\rangle_{4} + b |1\rangle_{4}, \\ \vec{x} \oplus U_{00x}^{-1} = \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ 1 & -1 \end{bmatrix}^{[14]}. \end{split}$$

2 隐形传态的保真度

由文献[14]可知,当 Cliff 作 von Neumann 测 量时,在新基底 $|x\rangle$ 、 $|y\rangle$ 下,光子 3 的量子态可以分 解为

$$|0\rangle_{3} = \sin \theta |x\rangle_{3} + \cos \theta |y\rangle_{3}$$
 (3a)

$$|1\rangle_{3} = \cos \theta |x\rangle_{3} - \sin \theta |y\rangle_{3}$$
(3b)

式中 θ 为分析角.又由文献[14]可得

$$\psi_{00}\rangle_{34} = (a\sin\theta|1\rangle_4 + a\cos\theta|0\rangle_4 + b\sin\theta|0\rangle_4)|x\rangle_3 + (a\cos\theta|1\rangle_4 - b\sin\theta|0\rangle_4)|x\rangle_3 + (a\cos\theta|1\rangle_4 - b\sin\theta|0\rangle_4)|x\rangle_4 + b\sin\theta|0\rangle_4 + b\sin\theta|0\rangle$$

$$a\sin\theta|0\rangle_4 + b\cos\theta|0\rangle_4)|y\rangle_3 \tag{4}$$

显然,Cliff 的测量结果有两种可能,测得 $|x\rangle_{3}$ 和 $|y\rangle_{3}$ 的几率均为 1/2;测量后,Cliff 需将测量结 果通过一经典线路传给 Bob,Bob 根据 Cliff 的测量 结果进行一恰当的幺正变换即可得到光子 1 的量子 态.现假设 Cliff 的测量结果为 $|x\rangle_{3}$,则光子 4 的状 态为

$$|\psi_{00x}\rangle_{4} = a\sin\theta|1\rangle_{4} + a\cos\theta|0\rangle_{4} + b\sin\theta|0\rangle_{4} = a\sin\theta|1\rangle_{4} + (a\cos\theta + b\sin\theta)|0\rangle_{4}$$
(5)

归一化后可得

$$|\psi_{00x}\rangle_{4} = \frac{a\sin\theta|1\rangle_{4} + (a\cos\theta + b\sin\theta)|0\rangle_{4}}{\sqrt{a^{2}\sin^{2}\theta + (a\cos\theta + b\sin\theta)^{2}}}$$
(6)

又由文献[14]可知,当 $\theta = \frac{\pi}{4}$ 时,有

$$|\psi_{00}\rangle_{4} = U_{00x}^{-1} |\psi_{00x}\rangle_{4} = a |0\rangle_{4} + b |1\rangle_{4}$$
(7)
其保真度为

$$F_{4}^{1}(|\psi_{00}\rangle_{4},\rho_{00x4}) =_{4} \langle \psi_{00} | \rho_{00x4} | \psi_{00}\rangle_{4} =_{4} \langle \psi_{00} \parallel \psi_{00x}\rangle_{44} \langle \psi_{0x}\rangle_{44} \langle \psi_{0x}\rangle_{4$$

$$|\psi_{b0}\rangle_{4} = |_{4}\langle\psi_{b0}||\psi_{b0x}\rangle_{4}|^{2} = \frac{(a^{2}\cos\theta + 2ab\sin\theta)^{2}}{a^{2}\sin^{2}\theta + (a\cos\theta + b\sin\theta)^{2}}$$
(8)

由式(8)可以绘出保真度 F_4^1 与系数 $|a|^2$ 的曲 线图(见图 2).由式(8)和图 2 可知:若 $\theta=0$,保真 度为 $|a|^2$ 的线性函数,无极值;若 $\theta=\pi/4$,当 $|a|^2=$ 0.724 时,保真度达到最大值 1;若 $\theta=\pi/2$,当 |a|=0.5 时,保真度达到最大值 1;若 $\theta=3\pi/4$,当 $|a|^2=$ 0.276 时,保真度达到最大值 1.对于给定的分析角, 保真度仅与系数 $|a|^2$ 有关,保真度取最大值的位置 $|a|^2$ 随分析角 θ 的增加而减小.



图 2 保真度 F_4^1 与系数 $|a|^2$ 的变化关系 Fig. 2 Relationship of fidelity F_4^1 and coefficient $|a|^2$

由式(8)可以绘出保真度 F_{4}^{1} 与分析角 θ 的关系 图(见图 3).由式(8)和图 3 可知,对于给定的系数 a,保真度仅与分析角 θ 有关.若|a|=0,则不论 θ 为何值,保真度始终为 0;若 $|a|=\sqrt{2}/2$,则当 $\theta=\pi/2$ (=1.57)、 $3\pi/2$ (=4.71)时达最大值 1;若|a|=1, 则当 $\theta=0,\pi,2\pi$ 时保真度达最大值 1.





3 结论

在整个量子网络通信过程中,对于给定的分析 角,保真度仅与系数 $|a|^2$ 有关,保真度取最大值的 位置 $|a|^2$ 随分析角 θ 的增加而减小,且当 $\theta = \pi/4$ 、 $\pi/2$ 、 $3\pi/4$ 时可使保真度达最大值 1,此时对应的 $|a|^2$ 分别为 0.724、0.5 和 0.276.对于给定的系数 |a|,保真度仅与分析角 θ 有关;若|a|=0,则不论 θ 为何值,保真度始终为0;若 $|a|=|b|=\sqrt{2}/2$,则当 $\theta=\pi/2,3\pi/2$ 时达最大值1.

参考文献

- BENNETT C H, BRASSARD G, CREPEAU C, et al. Teleporting an unknown quantum state via dual classical and Einstein-Podolsky-Rosen channels[J]. Phys Rev Lett, 1993, 70(13): 1895-1898.
- [2] BOUWMEESTER D, PAN J W, MATTLE K, et al. Experimental quantum teleportation[J]. Nature, 1997, 390 (6660): 575-579.
- [3] PEI Chang-xing, YAN Yi, LIU Dan, et al. A quantum repeater communication system based on entanglement [J]. Acta Photonica Sinica, 2008, 37(12): 2422-2426. 表昌幸, 阎毅, 刘丹,等. 一种基于纠缠态的量子中继通信系统 [J]. 光子学报,2008,37(12):2422-2426.
- [4] LI De-chao, SHI Zhong-ke. The probabilistic teleportation via bi-particle mixed state[J]. Acta Photonica Sinica, 2009, 38 (4): 983-986.
 李得超,史忠科. 基于混合纠缠态的概率隐形传态[J]. 光子学 报,2009,38(4):983-986.
- [5] ZHANG Tian-peng, NIE Min, PEI Chang-xing. Research on multi-particle entangled state QTDM communication scheme and QMU protocol[J]. Acta Photonica Sinica, 2009, 38(4): 987-991.
 张天鹏,聂敏,裴昌幸. 多粒子纠缠态 QTDM 通信方案及

张大鹏, 鼓戰, 装首车. 多粒丁 纠缠念 Q1DM 遗信方条 S QMU协议[J]. 光子学报, 2009, **38**(4): 987-991.

[6] ZHOU Rui, ZHU Yu-lan, NIE Yi-you. One-way communication scheme based on superdense coding of four dimension two particles[J]. Acta Photonica Sinica, 2010, 39 (1): 156-159.
周锐,朱玉兰,聂义友. 四维二粒子超密编码的单向通信方案

问说,禾玉三,聂又及,四维二粒丁超酱煸的的单问通信万条 [J].光子学报,2010,**39**(1):156-159.

- [7] WU Yun-wen, HAI Wen-hua. Exact quantum motions of two ions in a two-dimensional paul trap[J]. Acta Physica Sinica, 2006, 55(11):5721-5727.
 邬云文,海文华.共面两囚禁离子体系精确的量子运动[J].物理学报,2006.55(11):5721-5727.
- [8] WU Yun-wen, HAI Wen-hua. Energy eigenstates's of two ions in a two-dimensional paul trap[J]. Acta Physica Sinica, 2006, 55(7): 3315-3321.
 邬云文,海文化. Paul 阱中共面两离子系统的能量本征态[J]. 物理学报,2006,55(7): 3315-3321.
- [9] WU Yun-wen, HAI Wen-hua, CAI Li-hua. Energy band structure of two ions in a one- dimensinal paul trap[J]. Acta Physica Sinica, 2006, 55(2): 583-589. 邬云文,海文化,蔡丽华. Paul 阱中一维两离子系统的能带结 构[J]. 物理学报,2006,55(2):0583-0589.

- [10] WU Yun-wen, HAI Wen-hua. A dimension energy eigenstates s character of two Bi ~ + in Paul trap [J]. Journal of Atomic and Molecular Physics, 2006, 23(3): 437-443.
 邬云文,海文华. Paul 阱中两个 Bi⁺ 共线的能量本征态性质 [J]. 原子分子物理学报,2006,23(3):437-443.
- [11] PAN J W, DANIELL M, GASPARONI S et al. Experimental demonstration of four-photon [J]. Phys Rev Lett, 2001, 86(20): 4435-4439.
- [12] ZHAO Z. Experimental demonstration of five-photon entanglement and open-destination teleportation[J]. Nature, 2004, 430(6995): 54-58.
- [13] DUR W , VIDAL G , CIRAC J I. Three qubits can be entangled in two inequivalent ways[J]. Phys Rev A, 2000, 62(6): 062314.
- [14] ZHOU Xiao-qing, WU Yun-wen. Discussion on building the net of quantum teleportation using three-particle entangled states[J]. Acta Physica Sinica, 2007, 56(4):1881-1887.
 周小清,邬云文.利用三光子纠缠态建立量子隐形传态网络的 探讨[J].物理学报,2007,56(4):1881-1887.
- [15] ZHAO Han, ZHOU Xiao-qing, YANG Xiao-lin. Establishment of multi-user quantum channel of entangled multi-atom based on cavity QED[J]. Acta Physica Sinica, 2009, 58(9): 5970-5977.
 赵晗,周小清,杨小琳. 基于腔 QED 的多用户间的多原子量 子信道的建立[J].物理学报,2009,58(9):5970-5977.
- [16] ZHAO Han, ZHOU Xiao-qing, YANG Xiao-lin. Generation of remote multi-photon entangled state from Einstein – Podolsky-Rosen photon pairs[J]. Opt Commun, 2010, 283: 2472-2475.
- [17] XU Fang-xing, CHEN Wei, WANG Shuang, et al. Field experiment on a robust hierarchical metropolitan quantum cryptography network[J]. Chinese Science Bulletin, 2009, 54(17): 2991-2997.
- [18] WEI Da-xiu, YANG Xiao-dong, LUO Jun, et al. NMR experimental implementation of three-parties quantum superdense coding[J]. Chinese Science Bulletin, 2004, 49 (5): 423-426.
- [19] ZENG B, LIU X S, LI Y S, et al. High dimensional multiparticle cat-like state teleportation[J]. Commun Theor Phys, 2002, 38(11): 537-540.
- [20] WANG Wan-ying, WANG Chuan, WEN Kai, et al. Quantum key distribution network with differential phase shift[J]. Chinese Physics Letters, 2007, 24(6): 1463-1466.
- [21] DENG F G, LIU X S, MA Y J, et al. A theoretical scheme for multiuser quantum key distribution with N Einstein-Podolsky- Rosen Pairs in a passive optical network [J]. *Chinese Physics Letters*, 2002, 19(7): 893-898.

Token-bus Network Fidelity of Quantum Teleportation by Three-photon Entangled W State

ZHOU Xiao-qing, WU Yun-wen

(College of Physics Science and Information Engineering, Jishou University, Jishou, Hunan 416000, China)

Abstract: The fidelity of three-photon W state teleportation token bus network is calculated. The calculation indicates that, for a given analysis angle θ , the fidelity are related only with the coefficient $|a|^2$ s during the processes of quantum network communication. With the increase of analysis angles, the maximum fidelity of the corresponding coefficient $|a|^2$ s correspondingly reduced. When $\theta = \pi/4$, $\pi/2$, $3\pi/4$, the fidelity are up to the maximum 1, and the corresponding $|a|^2$ s are 0.724, 0.5, and 0.276, respectively. For a given coefficient |a|, the fidelity are related only with the analysis angles θ . If |a|=0, the fidelity is always 0 regardless of the value of θ . When |a|=|b|=0.7071 and $\theta = \pi/2$, $3\pi/2$, the fidelity are up to the maximum 1.

Key words: Quantum communication; Quantum teleportation; W state; Fidelity



ZHOU Xiao-qing was born in 1963. He is a professor at College of Physics Science and Information Engineering, Jishou University. His major research interests focus on quantum information.