文章编号:1001-9014(2015)02-0224-06

DOI:10.11972/j.issn.1001-9014.2015.02.017

基于百公里量子通信实验的可移动式 一体化纠缠源

周 飞¹, 曹 原², 印 娟², 任继刚², 彭承志²* (1. 清华大学物理系低维量子物理国家重点实验室,北京 100084; 2. 中国科学技术大学 微尺度物质科学国家实验室,安徽 合肥 230026)

摘要:利用准相位匹配技术和 Sagnac 环结构设计研制了一套高亮度、高稳定性、小型化、可移动式的一体化纠缠源 系统.此纠缠源基于周期极化磷酸钛氧钾(PPKTP)晶体参量下转换过程,亮度达到了 13.8 Mcps,偏振对比度好于 98%,纠缠度达到 0.9 357,温度变化和机械振动测试引起的计数率抖动小于 5%.此系统成功地应用到了外场百公 里量子纠缠分发和连续长时间关联速度下限测量试验中,从而为进一步实现空间纠缠源载荷提供了良好的试验技 术基础.

关 键 词:纠缠源;小型化;一体化;稳定性 中图分类号:O437.4 **文献标识码:**A

Integrated and portable entanglement source used for quantum communication over 100 kilometers

ZHOU Fei¹, CAO Yuan², YIN Juan², REN Ji-Gang², PENG Cheng-Zhi^{2*}

 Department of Physics and State Key Laboratory of Low Dimensional Quantum Physics, Tsinghua University, Beijing 100084, China;

 National Laboratory for Physical Sciences at Microscale and Department of Modern Physics, University of Science and Technology of China, Hefei 230026, China)

Abstract: An integrated miniaturized portable entanglement source with high-brightness and high-stability has been designed using quasi-phase matching and Sagnac loop structure. Based on parametric down conversion process of PPKTP crystal, the entanglement source has the brightness of 13.8 Mcps, the polarization contrast better than 98%, the tangle of 0.9357, and the jitter of counts rate caused by temperature variation and mechanical vibration less than 5%. The system has been successfully and effectively applied to the field test of 100 km quantum entanglement distribution and lower-limit measurement of association speed under continuous running, which provides a good trial basis for further realizing the spatial entanglement source load.

Key words: entanglement source, miniaturization, integration, stability PACS: 03.67. Mn,42.60. Lh,42.65. Lm

引言

量子纠缠是量子信息科学中的重要资源,也是 未来量子网络应用中的重要资源.以两粒子自旋量 子纠缠为例,处于自旋纠缠中的两个粒子,当把它们 放到足够远时,在短时间内它们之间不可能有相互 作用,如果对它们的自旋进行相关测量,会发现在任 何基失下,其结果都呈现出完美的关联性,这个结果 是不能用经典的定域实在论解释的.目前,纠缠源的 产生方式多种多样,其中有通过非线性晶体自发参 量下转换^[1-3]、基于连续变量光场^[4-6]以及固态系统 方式等^[7-10].但截止目前为止,在产生高品质纠缠源 方面,利用非线性光学技术所产生的纠缠源被证明 依然是最成功的.

基金项目:国家自然科学基金(61078012)

Received date: 2014-05-30, revised date: 2015-02-04

收稿日期:2014-05-30,修回日期:2015-02-04

Foundation items: Supported by National Natural Science Foundation of China(61078012)

作者简介(Biography):周飞(1983-),男,湖北武汉人,博士,主要从事于远距离自由空间量子通信技术. E-mail: zhoufei@ jiqt. org

^{*} 通讯作者(corresponding author): E-mail: pcz@ustc.edu.cn

传统的非线性纠缠源制备方法是通过硼酸钡 (BBO)非线性晶体进行参量下转换,再经薄晶体和 波片进行横向和纵向走离效应的补偿,产生较好品 质的纠缠源. 1995 年 Kwiat 用 BBO 晶体制备出的纠 缠源亮度为0.1 cps/mw^[1],伴随空间滤波技术和模 式匹配技术的发展,2001年纠缠源的亮度提高到 1000 cps/mw 量级^[11]. 随着高非线性系数晶体的出 现和准相位匹配技术的发展[12-15],2004 年麻省理工 学院的科学家利用周期极化磷酸钛氧钾(PPKTP)晶 体将纠缠源的亮度再次大幅的提升[16].同时慕尼黑 大学的科学家也开始了紧凑型纠缠源系统的研 究^[17],因其使用的仍是 BBO 晶体,亮度只有 220 cps/mw. 而在实验室条件下,利用 PPKTP 晶体 和 Sagnac 干涉环技术^[18]已使得纠缠源的亮度增加 到 0.64 Mcps/mw^[19].近年来,基于准相位匹配技术 的 PPKTP 晶体纠缠源^[20]已经成为高亮度、高品质 纠缠源的一个绝佳选择.利用相关技术,通过优化设 计,我们研制出了适应外场工作条件的高亮度、高稳 定性、小型化、可移动式的纠缠源系统,整个纠缠源 外形尺寸为: 500 mm × 400 mm × 160 mm,总重量小 于10kg,亮度达到13.8 Mcps,偏振相关对比度好于 98%,纠缠度达到0.9357,并成功应用于户外的多 项重要科学实验中[21-23],进而为量子科学实验卫星 中纠缠源载荷的研制,以及星地量子通信的发展打 下了一个良好的基础.

1 小型化纠缠源设计原理

1.1 光学原理设计

采用了成熟的自发参量下转换过程产生纠缠光 子对,利用准相位匹配技术和 Sagnac 干涉环结构进 行了纠缠源设计, PPKTP 晶体纠缠源原理示意图如 图 1 所示.



图 1 PPKTP 晶体纠缠源示意图

Fig. 1 Schematic drawing of PPKTP entanglement source

泵浦光经半波片(HWP)和四分之一波片 (QWP)调节,经过双波长极化分束器(PBS)后,被 分为顺时针(1路)和逆时针(2路)两路光束进入 Sagnac环.经非线性晶体产生两路参量光(信号光 *s*,闲频光*i*),经双波长 PBS 出射后,形成双光子纠 缠态,可写成如下形式:

 $\cos\theta |H_{1s}\rangle_B |V_{1i}\rangle_A + e^{i\phi}\sin\theta |V_{2s}\rangle_B |H_{2i}\rangle_A$. (1)

根据理论分析^[18],通过调节路径中的 QWP 和 HWP,使得 $\phi = \pi, \theta = \pi/4$,最终得到最大纠缠态:

$$\left|\psi^{-}\right\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\left|H_{1s}\right\rangle \left|V_{1i}\right\rangle - \left|V_{2s}\right\rangle \left|H_{2i}\right\rangle\right) . (2)$$

基于 PPKTP 晶体与 Sagnac 干涉环的纠缠源主 要具备两个方面的优势: 1. 共轴输出模式,使得纠 缠光的产生效率和收集效率大幅提高,从而可以有 效降低对泵浦光功率的需求,更符合远距离空间通 信的要求;2. 使用具有路径对称结构的 Sagnac 干涉 环,使得纠缠源的相位稳定性更加鲁棒,更有利于集 成化设计.

1.2 光学与机械结构设计

采用 25 mm PPKTP 晶体,参量光强度 *I*_{2w}与晶体 长度 *L* 及内部光斑束腰大小 ω₀ 的关系为^[20]:

可见,束腰半径 ω_0 越小,转换效率越高,但泵浦 光作为高斯光束,光束截面会随着光束在晶体中的 传播距离的增加而变大,而光束截面的增加不会增 大转换效率,所以晶体长度确定后,存在最佳的束腰 大小使得晶体转换效率最大,通常选择晶体长度为 4 倍的瑞利长度($z_0 = \pi \omega_0^2 / \lambda$).因此计算得到最佳效 率时,激光在晶体中束腰半径约为 28 µm.为使聚焦 光斑的束腰达到要求,而且尽量减小远场发散角,这 里采用了两透镜系统.已知泵浦光发射准直透镜焦 距为 2 mm, W_0 代表 405 nm 单模光纤芯径(直径为 3 µm), W_P 表示最终光斑束腰直径.当取最优直径 56 µm 时,mathematics 数值模拟可得到两透镜安装 位置 L_1, L_2 ,以及后透镜 B 的焦距选取大小.

由图 2 可以得到,当选择透镜 B 的焦距 f_2 = 75 mm 时,选择透镜 A 的位置 L_1 = 3 mm,透镜 B 的 位置有 L_2 = 106 mm, L_3 = 301 mm.

如图 3 为 PPKTP 晶体纠缠源的一体化结构,纠 缠源的光学设计尺寸为:440 mm × 165 mm × 85 mm;总重量小于 8 kg(不包括激光器部分);下部 黄色部件为 PPKTP 晶体固定件,采用导热性好、热 膨胀系数小的锌白铜材质,用于晶体温度的整体调



图 2 数值模拟透镜焦距及位置(a)模拟光路, (b)模拟计算曲线

Fig. 2 Numerical simulation of focal length and location of the lens (a) The simulation model of beamline, (b) numerical simulation curve

控.中间装有热敏电阻(NTC)监测晶体温度,通过半导体电子温控器件(TEC)控制晶体温度.Sagnac环设计周长为205 mm,参量光子接收端分别距离 PP-KTP 晶体中心 150 mm 和 200 mm.整体结构如下:



图 3 纠缠源一体化结构 Fig. 3 Integrated design of the entanglement source

组装调试完成后的纠缠源实物如图 4:

纠缠源的总尺寸为:450 mm × 300 mm × 150 mm(不计外置激光器部分).纠缠源光学主体放 置在500 mm × 400 mm × 160 mm 的保温铝箱中,内 置锡箔纸和自动电子温控装置,控制箱体内环境温 度变化±1℃.

2 纠缠源品质

泵浦光源采用连续泵浦单纵模激光器,中心波 长为405.6 nm,线宽5 M,通过调节 TEC 控制 NTC 电阻值为2.054 kΩ,使晶体工作在简并温度75 ℃, 此时通过光谱仪测量参量光中心波长约为811 nm, 搭建干涉仪测量参量光线宽为0.22 nm.进一步测



图 4 纠缠源实物图 Fig. 4 Photo of the entanglement source

量纠缠源的亮度和品质. 2.1 纠缠源亮度、对比度

表1 纠缠源亮度、对比度参数

 Table 1
 Brightness and visibility of the entanglement source

泵浦功率	近端单路	远端单路	总符合	符合/mw	H/V 对比度	+/- 对比度	符合 效率
1.14 mw	291 434	229 108	48 720/s	42 736/mw	219:1	58:1	18.85%
12 mw	3 059 233	2 326 503	511 227/s	42 602/mw	45:1	29:1	19.2%

如表1 所示,当发射单模光纤输出功率为 12 mW时,探测纠缠光子对数为0.51 M/s,此时纠 缠源产生的纠缠光子对数为13.8 M/s,纠缠光子符 合计数约为42 kcps/mW,结合参量光线宽,可得到 纠缠源亮度为191 kcp(s⁻¹mW⁻¹nm⁻¹).当单模光 纤输出的最大功率为18 mW,最大的探测符合计数 大于750 k/s.在小功率时,测量相应的符合计数的 极化关联曲线如图5.

可见,在小功率泵浦时,纠缠源极化对比度好于 98%.同样方式测量在大功率泵浦时,纠缠源极化对 比度好于95%.这些测量包含偶然符合计数,纠缠



Fig. 5 Polarization-correlation

源品质相比其他研究小组^[25]仍处于领先水平.

2.2 CHSH 不等式测量

为进一步验证纠缠源品质,测量 CHSH 不等 式^[24],通过测量1s时间内符合结果为:

表 2 CHSH 不等式测量

Table 2 Result of the CHSH inequality test

角度	22.5°	112.5°	67.5°	-22.5°
0°	2 551	13 721	13 471	2 103
90°	12 910	2 507	2 333	12 196
45°	12 875	2 510	13 693	2 337
-45°	2 302	13 964	2 549	12 352

误差 $\sigma(E)$ 为:

 $\begin{aligned} \sigma(E) &= 2 \times \left(N(\phi_A, \phi_B) + N(\phi_A + \pi/2, \phi_B + \pi/2) \right)^{1/2} \left(N(\phi_A, \phi_B + \pi/2) + N(\phi_A + \pi/2, \phi_B) \right)^{1/2} \\ &\left(N(\phi_A, \phi_B) + N(\phi_A + \pi/2, \phi_B + \pi/2) + N(\phi_A, \phi_B + \pi/2) + N(\phi_A + \pi/2, \phi) \right)^{-2/3} \quad , (4) \end{aligned}$

	0.0033	0.0051 - 0.0183i
$\hat{\rho} = $	$0.005\ 1+0.018\ 3i$	0.5225
	-0.0040-0.0254 <i>i</i>	-0.4794-0.0478
	-0.0023+0.0001 <i>i</i>	0.003 4 - 0.011 4 <i>i</i>

这个矩阵是厄米共轭的,对应的实部和虚部可 绘制三维图形如图 6(图形底部左边数字代表矩阵 行数,右边代表矩阵列数):

通过对纠缠光子态的 Tomography 分析,得到最终纠缠源纠缠度: T=0.9357±0.0016.

3 纠缠源稳定性

通过研制此高亮度、高品质纠缠源,一方面作为 关键技术服务于科学实验,另一方面是作为量子纠 缠源的原型样机对未来的工程产品进行预研,所以 在保证纠缠源的各项性能都达到设计指标的同时, 对其稳定性也要进行初步的考核和摸底性测试.此 纠缠源系统在设计上采用了一体化的设计思路,保 $N(\phi_A, \phi_B)$ 表示其中一个测量角度为 ϕ_A ,另一个测量角度为 ϕ_B 的符合计数,可得到 E 值和相应误差 $\sigma(E)$ 为:

表3	<i>Ε</i> 值与误差 σ(<i>E</i>)	
----	-----------------------------	--

$E(0^{\circ}, 22.5^{\circ})$	-0.680772508	0.004 115
$E(0^{\circ}, 67.5^{\circ})$	0.705 278 54	0.004 086
$E(45^{\circ}, 22.5^{\circ})$	0.69593378	0.004 036
$E(45^{\circ}, 67.5^{\circ})$	0.684071	0.004 147

即有:

 $S = | E(0, 67, 5^{\circ}) - E(0, 22, 5^{\circ}) + E(45^{\circ}, 22, 5^{\circ}) + E(45^{\circ}, 67, 5^{\circ}) | = 2.766 \pm 0.008, 在 1 s 时间内能够以 93.9 倍标准差破坏 Bell 不等式.$

2.3 纠缠光子态 Tomography 分析

由于器件、结构、探测效率等各种因素的不完美性,使得实物纠缠源存在着不完美性,对比度通常小于1.这里引入纠缠度(Tangle)来评价纠缠的纯度, 纯态 Bell 态的纠缠度度量为1.因为不完美性,实际的纠缠光子不是一个完全纯态,所以纠缠度是对纠 缠源品质评价的一个很好的参数.而要计算纠缠度, 首先需要得到实际光子态的密度矩阵,量子态的 tomography分析就是一种根据有限测量结果来得到 实际光子态密度矩阵的技术.

通过对纠缠源进行对应基矢的测量和 tomography 分析^[25],可以计算得到两光子纠缠源的四维 态密度矩阵 $\hat{\rho}$:

-0.0040+0.0254i	-0.0023-0.0001 <i>i</i>	
-0.4794+0.0478i	0.0034 + 0.0114i	(5)
0.4711	-0.0014-0.0021 <i>i</i>	. (3)
-0.0014 + 0.0021i	0.003 2)

证了外场试验对其长时间稳定性的需求.作为工程 化器件,有两个最基本的测试内容:温度稳定性和 机械稳定性.这里就其关键部位,进行了初步测试, 测试结果如下:

从以上测试结果可以看出,关键部件由机械振 动和温度变化引起的计数率变化都在5%以内,这 里还包括了探测器本身计数和光源自身的漂浮抖 动.针对该纠缠源进行的以上测试仅仅属于初步的 摸底试验,距离工程上的力学、热循环和热真空等环 境模拟试验的要求还有较大差距,但相比于实验室 级的纠缠源在工程化方面已经有了显著地改善,为 未来真正的工程产品的研制提供了良好的技术和经 验积累.



图 6 两光子态密度矩阵 (a) 实部,(b) 虚部 Fig. 6 Real and imaginary parts of the reconstructed density matrix of source (a) real, and (b) imaginary

表 4	纠纷	疽 源和	急定	性测试	结界	見				
Table	4	The	test	results	on	stability	of	the	source	e

测记	项	测试条件	测试结果	
	CCD长时间 监测泵浦光 抖动	监视时长:10h	变化小于 µrad	
力学稳定性	按压接收端	按压位置:接收透镜 按压力度:2 kg 重物 按压次数:20	计数率变化小 于4%	
	按压发射端	按压位置: 发射光纤 按压力度: 2 kg 重物 按压次数: 20	计数率变化小 于3%	
	敲击底板	敲击位置:聚焦透镜位置 敲击速度:0~1g 敲击次数:20	计数率变化小 于1%	
热学稳定性	温度拉偏	高温点:30℃ 低温点:20℃ 循环次数:20 测试点温度:25℃	计数率变化小 于 5% (包含光 源涨落)	
长时间稳定性	长时间监测 纠缠源亮度	监测时长:10 h	计数率变化小 于 3% (包含光 源涨落)	

4 结论

利用 PPKTP 晶体的准相位匹配技术、共轴输出 模式和 Sagnac 干涉环结构将纠缠源亮度(相比 BBO 纠缠源)提高了一个多数量级,对比度也大大得到 改善.整套纠缠源系统采用科学的一体化设计,结构 更紧凑,器件更稳定,便于搬运,适用于户外恶劣条 件中长时间使用.这套纠缠源系统在青海湖地区被 成功地应用于百公里量子纠缠分发和基于 Bell 不 等式关联速度下限测量这两个重要的实验研究中, 为未来研制纠缠源载荷系统提供了一个很好的铺 垫.伴随着星地时间同步^[26]等量子通信技术的进一 步发展,未来实现全球化的量子通信网络将变得更 为可能.

如果进一步利用这种基于 PPKTP 晶体纠缠源 的设计结构,发挥其高亮度、高品质优势,采用脉冲 泵浦激光光源,进行相应的频率时间滤波^[27],未来 很可能为实现户外白天自由空间量子密钥分发提供 帮助.

References

- [1] Kwiat P G, Mattle K, Weinfurter H, et al. New high-Intensity source of polarization-entangled photon pairs [J]. Phys. Rev. Lett, 1995, 75: 4337.
- [2] PAN J W, Daniell M, Gasparoni S, et al. Experimental demonstration of four-photon entanglement and high-fidelity teleportation[J]. Phys. Rev. Lett, 2001,86: 4435.
- [3] Yao X C, Wang T X, Xu P, et al. Observation of eightphoton entanglement[J]. Nature Photonics, 2012, 6: 225.
- [4] Ou Z Y, Pereira S F, Kimbh H J, et al. Realization of the EinsteinPodolsky-Rosen paradox for continuous variables [J]. Phys. Rev. Lett, 1992,68: 3663-3639.
- [5] Jing J T, Zhang J, Yan Y, et al. Experimental demonstration of tripartite entanglement and controlled dense coding for continuous variables [J]. Phys. Rev. Lett, 2003, 90: 167903 - 167906.
- [6] Su X L, Tan A H, Jia X J, et al. Experimental preparation of quadripartite cluster and Greenberger-Horne-Zeilinger entangled states for continuous variables [J]. Phys. Rev. Lett, 2007,98: 070502 - 070506.
- [7] Simmons S, Brown R M, Riemann H, et al. Entanglement in a solid-state spin ensemble [J]. Nature, 2011,470: 69 – 72.
- [8] Young R J, Stevenson R M, Shields A J, et al. Entangled photons from the biexciton cascade of quantum dots[J]. J. Appl. Phys, 2007,101: 081711.
- [9] Chou C W, Riedmatten H, Felinto D, et al. Measurementinduced entanglement for excitation stored in remote atomic ensembles [J]. Nature, 2005, 438: 828-832.
- [10] Sharping J E, CHEN J, LI X, et al. Quantum Correlated twin photons from microstructured fibre[J]. Opt. Express, 2004,12: 3086 – 3094.

- [11] Kurtsiefer C, Oberparleiter M, Weinfurter H. High-efficiency entangled photon pair collection in type- II parametric fluorescence [J]. Phys. Rev. A, 2001,64: 023802.
- [12] Rangarajan R, Goggin M, Kwiat P G. Optimizing type-I polarization-entangled photons [J]. Opt. Express, 2009, 17: 18920 – 18933.
- [13] Armstrong J A, Bloembergen N, Ducuing J, et al. Interactions between light waves in a nonlinear dielectric [J]. Phys. Rev., 1962,127: 1918-1939.
- [14] Franken P A, Ward J F. Optical harmonics and nonlinear phenomena[J]. Rev. Mod. Phys, 1963, 35: 23-39.
- [15] Fejer M M, Magel G A, Jundt D H, et al. Quasi-phasematched second harmonic generation: tuning and tolerances [J]. IEEE J. Quantum. Electron, 1992, QE-28: 2631-2654.
- [16] Kuklewicz C E, Fiorentino M, Messin G, et al. High-flux source of polarization-entangled photons from a periodically poled KTiOPO4 parametric down-converter[J]. Phys. Rev A, 2004,69: 013807.
- [17] Trojek P, Schmid C, Bourennane M, et al. Compact source of polarization-entangled photon pairs [J]. Opt. Express, 2004, 12: 276 – 281.
- [18] Kim T, Fiorentino M, Wong F N C. Phase-stable source of polarization-entangled photons using a polarization Sagnac interferometer[J]. *Phys. Rev. A*, 2006,**73**: 12316.
- [19] Steinlechner F, Trojek P, Jofre M, et al. A high-brightness source of polarization-entangled photons optimized for applications in free space [J]. Opt. Express, 2012, 20:

9640 - 9649.

- [20] Fedrizzi A, Herbst T, Poppe A, et al. A wavelength-tunable fiber-coupled source of narrowband entangled photons [J]. Opt. Express, 2007, 15: 15377 - 15386.
- [21] Cao Y, Liang H, Yin J, et al. Entanglement-based quantum key distribution with biased basis choice via free space [J]. Opt. Express, 2013,21: 27260-27268.
- [22] Yin J, Ren J G, Lu H, et al. Quantum teleportation and entanglement distribution over 100-kilometre free-space channels[J]. Nature, 2012,488: 185-188.
- [23] Yin J, Cao Y, Yong H L, et al. Lower bound on the speed of nonlocal correlations without locality and measurement choice loopholes [J]. Phys. Rev. Lett, 2013, 110: 260407.
- [24] Clauser J F, Horne M A, Shimony A, et al. Holt. proposed experiment to test local hidden-variable theories [J]. Phys. Rev. Lett, 1969,23: 880.
- [25] Altepeter J B, James D F V, Kwiat P G. Qubit quantum state tomography[M] (Springer, 2004).
- [26] REN Ji-Gang, YIN Juan, YANG Bin, et al. Time synchronization for quantum key distribution from ground to satellite[J]. J. Infrared Millim. Waves(任继刚,印娟,杨 彬,等. 星地量子密钥分发中的时间同步研究. 红外与 毫米波学报),2011,30(4): 381-384.
- [27] Shapiro J H, Wong F N C. An ultrabright narrowband source of polarization-entangled photon pairs [J]. Journal of Opt. B: Quantum Semiclass. Opt, 2000, 2: L1-L4.