宽调谐中红外差频激光及大气水汽浓度探测

汪六三^{1,2,3} 曹振松^{1,2} 王 欢^{1,2,3} 赵 辉^{1,2,3} 高 伟^{1,2,3} 袁怿谦^{1,2}

陈卫东⁴ 张为俊^{1,3} 高晓明^{1,2,3}

1 中国科学院大气成分与光学重点实验室, 安徽 合肥 230031

2 中国科学院安徽光学精密机械研究所大气光学研究中心, 安徽 合肥 230031

³ 中国科学院安徽光学精密机械研究所环境光谱学研究室, 安徽 合肥 230031

4 法国滨海大学大气物理与化学实验室,法国 敦刻尔克 59140

摘要 基于非线性差频技术,利用 AgGaS₂ 晶体通过二类相位匹配条件($e+o \rightarrow e$)产生了 5~12.5 μ m 宽调谐差频 激光(DFG)输出。抽运光源是一个再生激光放大系统,它由连续的 Littrow 结构光栅外腔半导体激光器和锥形半导体放大器组成,调谐范围为 760~790 nm,最大输出功率可达 800 mW(780 nm)。信号光源是连续可调谐钛宝石 激光器,调谐范围为 790~910 nm,最大输出功率可达 760 mW(806 nm)。差频激光在 7.0 μ m 附近获得的最大输出功率为 1.076 μ W。基于产生的差频激光,采用直接吸收光谱方法测量了实验室大气中的水汽在 7.0 μ m 附近 (000→010)吸收带的吸收光谱。在 19.0 cm 的吸收光程条件下,依据记录的大气中水汽的吸收光谱获得了实验室 大气中水汽的浓度。

关键词 非线性光学;中红外;差频;二类相位匹配;AgGaS2 晶体;水汽 中图分类号 TN212 **文献标识码 A doi:** 10.3788/AOS201131.0414003

A Widely Tunable Mid-Infrared Difference Frequency Generation Laser and Its Detection of Atmospheric Water

Wang Liusan^{1,2,3} Cao Zhensong^{1,2} Wang Huan^{1,2,3} Zhao Hui^{1,2,3} Gao Wei^{1,2,3} Yuan Yiqian^{1,2} Chen Weidong⁴ Zhang Weijun^{1,3} Gao Xiaoming^{1,2,3}

 $^1 \textit{Key Laboratory of Atmospheric Composition and Optical Radiation} \ , \ \textit{Chinese Academy of Sciences} \ ,$

Hefei, Anhui 230031, China

² Center for Atmospheric Optics, Anhui Institute of Optics and Fine Mechanics, Chinese Academy of Sciences, Hefei, Anhui 230031, China

³ Environmental Spectroscopy Laboratory, Anhui Institute of Optics and Fine Mechanics,

Chinese Academy of Sciences, Hefei, Anhui 230031, China

⁴ Laboratoire de Physicochimie de l'Atmosphère, Université du Littoral Côte d'Opale,

Dunkerque 59140, France

Abstract A widely tunable $(5 \sim 12.5 \ \mu m)$ continuous wave mid-infrared laser based on difference frequency generation (DFG) in a AgGaS₂ crystal with type II (e+o→e)phase matching is reported. The pump laser is a master oscillator power amplifier (MOPA) system which consists of a grating-tuned external-cavity diode laser in Littrow configuration and a tapered semiconductor amplifier, which is tunable from 760 to 790 nm with a maximum power of 800 mW(780 nm). The signal laser is a Ti: sapphire laser, which is tunable from 790 to 910 nm with a maximum

收稿日期: 2010-10-11; 收到修改稿日期: 2010-12-03

基金项目:中国科学院重大科研装备研制项目(YZ200818)资助课题。

作者简介: 汪六三(1982一), 男, 博士研究生, 主要从事中红外差频激光技术及应用等方面的研究。

E-mail: liusanwang@gmail.com

导师简介:高晓明(1965—),男,研究员,博士生导师,主要从事大气分子光谱、高灵敏度光谱技术、中红外差频激光技术 及应用等方面的研究。E-mail: xmgao@aiofm.ac.cn 光 学 岁 报

power of 760 mW (806 nm). A maximum output power of 1.076 μ W is obtained near 7.0 μ m. Based on the difference frequency generation laser, the direct absorption spectrum of (000 \rightarrow 010) band of water vapor near 7.0 μ m in laboratory air is measured. Under the absorption optical path of 19.0 cm in open air, the concentration of water vapor in laboratory air is estimated from the recorded absorption spectrum.

 $\label{eq:keywords} \begin{array}{ll} \mbox{nonlinear optics; mid-infrared; difference frequency generation; type II phase matching; $AgGaS_2$ crystal; water vapor \\ \end{array}$

OCIS codes 140.3070; 190.4410; 010.7340

1 引

言

许多分子和离子的基频吸收带位于中红外波段 (3~20 μm),具有强的吸收,因此中红外波段的分 子气体探测技术在大气污染监测、工业过程控制、医 疗诊断等方面有着广泛的应用。产生中红外波段的 激光光源目前主要有铅盐激光器、二氧化碳激光器、 一氧化碳激光器以及基于非线性频率转换的差频和 光学参变振荡器。铅盐激光器可以覆盖 3~20 µm 波段,但单个激光器调谐范围有限(约100 cm⁻¹), 且需要低温冷却工作(小于 90 K)^[1]。二氧化碳激 光器(9~11 μm)和 一氧化碳激光器(5~6 μm)可 以提供很高的激光功率,然而它们是准连续可调(典 型的发射线与发射线之间的距离约为1 cm⁻¹)^[2]。 自 1994 年以来,量子级联激光器(QCL)^[3,4]在中红外 波段得到了发展。单个量子级联激光器通常采用分 布反馈式结构针对某一特定波长而设计,连续调谐范 围有限(小于10 cm⁻¹)。最近发展的外腔量子级联激 光器可以提供宽的调谐范围(大于 100 cm⁻¹)^[5]。 1997年科学家成功推出带间级联激光器(ICL)^[6],激 光波长主要分布在 3~5 µm 波段[7]。基于非线性频 率转换的差频和光学参变振荡器可以将抽运光的高 性能从可见/近红外波段转换到中红外波段,如抽运 光的窄线宽、宽调谐范围且连续可调和室温工作等 优点。光学参变振荡器可以输出高的激光功 率^[8,9],但光学参变振荡器需要谐振腔的精确匹配, 并且对输入光及非线性晶体的要求高。在现有的中 红外激光光源中,差频激光具有窄线宽、宽的波长覆 盖范围和连续可调等优点,是目前研究分子高分辨 率吸收光谱很有吸引力的激光光源。

1974年,Pine 等^[10] 报道了在 LiNbO₃ 晶体中产 生连续差频光,并将其应用到光谱研究方面,其后, 随着晶体生长技术的发展和可见/近红外激光技术 的逐步成熟,差频技术已经引起了人们的广泛关注, 并广泛用于高分辨率光谱和痕量气体探测^[11~19]。

AgGaS₂ 晶体是产生深中红外(大于 5 μ m) 差频光 常用的晶体之一,其透射率在透光范围(0.47~13 μ m) 比较高,非线性有效系数适中(d_{36} =13.4 pm/V),抗损 伤阈值相对较高(10 MW/cm²,1.064 μ m,脉冲持续时 间为 20 ns)^[20]。利用 AgGaS₂ 晶体一类 90°相位匹配产 生连续差频光已经有几个小组进行了报道^[11~14]。由 于受 90°相位匹配限制,它们的调谐范围有限。使用 AgGaS₂ 晶体二类相位匹配可以实现宽的调谐范围^[21], 且 AgGaS₂ 晶体二类相位匹配的非线性有效系数比一 类相位匹配的非线性有效系数大^[22]。

本文报道了利用再生激光放大系统和连续钛宝 石激光器分别作为抽运光源、信号光源,结合角度调 谐在 AgGaS₂ 晶体中通过二类相位匹配(e+o→e) 产生了宽调谐(5~12.5 µm)中红外差频激光输出。 基于这个激光光源,用直接吸收光谱方法对实际大 气中水汽的浓度进行了测量。

2 差频产生原理

差频产生(DFG)是光场在非线性晶体中发生 的三波混频频率下转换过程,两束不同频率的入射 光在非线性晶体中通过二阶非线性效应产生新的光 场。习惯上把高频率的入射光称为抽运光(ω_p),低 频率的入射光称为信号光(ω_s),差频产生的光称为 空闲光(ω_i)。在差频过程中,三束光满足能量守恒 和动量守恒,可以表示为

$$\omega_{\rm i} = \omega_{\rm p} - \omega_{\rm s} \,, \qquad (1)$$

$$\Delta k = k_{\rm p} - k_{\rm s} - k_{\rm i} \,, \tag{2}$$

式中 Δk 是波矢的失配, k_p , k_s , k_i 分别为抽运光、信号光、空闲光的波矢, $k_j = n_j\omega_j/c(j = p, s, i)$, ω 为光的圆频率,n为晶体折射率,可利用 Sellmeier 方程计算。(2)式也称为相位匹配条件。当 $\Delta k = 0$ 时,就满足相位匹配条件。如果波矢的失配量不为零,则沿着相互作用方向每经过一段距离($l = \pi/\Delta k$),产生的空闲光的相位就发生一次反转,这样前一段时间和后一段时间产生的光波相互抵消,不能形成有效的光强输出。因而,在差频过程中应该使三个波矢满足相位匹配条件。实现相位匹配的方式有两种:1)双折射相位匹配;2)准相位匹配。准相位匹配技术主要局限于LiNbO₃,RbTiOAsO₄等铁电晶体^[23],这类晶体在中红外波段的使用受到透光范围限制

(小于 5 μ m)。对于深中红外波段(大于 5 μ m)主要 使用双折射相位匹配晶体^[24],如 AgGaS₂ 晶体。这 里采用了 AgGaS₂ 晶体共线二类相位匹配(e+o→ e),相位匹配条件(2)式可改写为

$$\frac{n_{\rm e}(\lambda_{\rm i},\theta)}{\lambda_{\rm i}} = \frac{n_{\rm e}(\lambda_{\rm p},\theta)}{\lambda_{\rm p}} - \frac{n_{\rm o}(\lambda_{\rm s})}{\lambda_{\rm s}}.$$
 (3)

通过调节抽运光波长、抽运光与晶体光轴的夹角就 能实现相位匹配。

在小信号平面波近似情况下,产生的差频光功 率是 sinc 函数曲线,且它与晶体长度的平方、入射 光功率成正比,可以表示为

$$P_{i} \propto \frac{d_{\text{eff}}^{2}}{n_{i}n_{p}n_{s}}\omega_{i}^{2}P_{p}P_{s}L^{2}\operatorname{sinc}^{2}\left(\frac{|\Delta k|L}{2}\right)\exp(-\alpha L),$$
(4)

式中 d_{eff} 为二阶非线性有效系数, ω_i 为差频光圆频率, P_p 和 P_s 分别为入射抽运光功率、入射信号光功率,L为晶体长度。k 为波矢量, $\Delta k (\Delta k = k_p - k_s - k_i)$ 为相位 失谐量, $\Delta k = 0$ 实现相位匹配,功率达到最大值。 α 为 差频光在晶体中的吸收系数。

3 实验装置

中红外差频实验装置示意图如图1所示。抽运 光源是再生激光放大系统,它由外腔半导体激光器 (ECDL)和锥形放大器构成。外腔半导体激光器为 Littrow 结构 (DL Pro, Toptinics AG), 调谐范围为 760~790 nm,线宽约为 100 kHz,最大输出功率为 40 mW。外腔半导体激光器输出光经过保偏光纤耦 合进入锥形放大器,最后输出功率最大可以达到 800 mW(780 nm)。信号光源为钛宝石激光器 (Coherent, CR899-29),调谐范围为 790~910 nm,线 宽为 500 kHz, 最大输出功率为 760 mW(806 nm)。 为了实现相位匹配,抽运光通过半波片偏振态由垂直 变成水平。抽运光和信号光通过偏振合束器在空间 充分重叠,然后使用一个透镜(f=250 mm)聚焦进入 AgGaS2 晶体。两光束聚焦后光束束腰半径均约为 60 µm。AgGaS2 晶体被安放在一个旋转台上。实验 中使用的 $AgGaS_2$ 晶体尺寸为 8 mm \times 5 mm \times 10 mm,晶体切割角为 $\theta=59^{\circ},\phi=0^{\circ},晶体两端面镀有$ 增透膜(760~1065 nm)。从 AgGaS2 晶体出射的差 频光使用一个透镜(f=50 mm)聚焦进入液氮冷却的 HgCdTe 光导型探测器。一个1mm 厚的锗片被放置 在探测器前过滤抽运光和信号光。探测器输出信号 经过前置放大器放大,然后送入锁相放大器解调。解 调后的信号由12 bit A/D 数据采集卡采集。





Fig. 1 Schematic diagram of the mid-infrared DFG system

4 实验结果和数据分析

4.1 系统性能

为了产生宽调谐差频激光输出,研究了 AgGaS₂二类相位匹配($e+o\rightarrow e$)产生 5~12.5 μ m 的差频激光的条件。图 2(a)给出了相位匹配外角 和产生的差频光波长的关系。图中点为实验数据, 实线为根据 K. Kato 的 Sellmeier 方程^[25]计算的理 论值。"一"表示入射光和晶体光轴位于法线异侧, 如图 2(a)中插图,另外,插图中还定义了相位匹配 外角 θ,折射内角 θ′和相位匹配内角Θ。从图中可以 看出实验值与理论值吻合得很好。图 2(b)记录了 与图 2(a)中相位匹配外角(晶体外角)对应的抽运 光和信号光波长。在实验过程中,固定抽运光波长 在 764.98 nm 附近,把晶体外角旋转到所要产生的 差频光理论的相位匹配外角,然后调节信号光波长 产生差频光,再在产生差频光的信号光波长附近扫 描信号光波长,采集的数据使用 sinc 函数拟合得到 相位匹配时的信号波长,最后计算出差频光波长。



图 2 AgGaS₂ 晶体的二类相位匹配曲线。(a)外角相位匹配曲线,实线为理论值,点为实验值;(b)波长相位匹配曲线 Fig. 2 Type II phase matching curve of AgGaS₂ crystal. (a) External phase matching angle dependent phase matching curve; the solid curve corresponds to the calculated values, and the dots are experimental data; (b) wavelength dependent phase matching curve

差频激光输出功率大小对实际应用十分重要。 图 3 (a) 给出了差频光功率与差频光波长的关系。 在实验过程中,抽运光的入射功率固定在 170 mW, 信号光的入射功率与波长的关系如图 3(b)所示。 在图 3(a)中,当波长小于 7 μm(对应信号光波长大 于 857.517 nm)时,由于信号光的输出功率随着输 出波长的增加而逐渐减小[如图 3(b)所示]导致差 频功率下降;当波长大于 7 μm 时,差频功率的下降 是由于非线性耦合效率的减小[差频功率反比于差 频光波长的平方,如(4)式]和晶体透射率的下降[如 图 3(c)所示]。



图 3 (a) AgGaS₂ 红外差频功率与红外波长的关系曲线;(b)入射的信号光功率与信号光波长的关系曲线; (c) AgGaS₂ 晶体透射率曲线

Fig. 3 (a) Dependence of infrared DFG power on the infrared wavelength for AgGaS₂; (b) dependence of input signal power on the signal wavelength; (c) transmission curve of AgGaS₂ crystal

图 4 记录了 6.45 μ m 处差频光功率转换效率。 在实验过程中,抽运光波长和信号光波长分别固定在 764.983 nm 和 867.924 nm,晶体外角固定在 1.13°, 优化系统使差频光功率达到最大。在信号光光路中 放入连续可调衰减器,改变入射信号光功率,抽运光 功率固定在 130 mW。通过最小二次拟合,得到在 6.45 μ m处差频光功率转换效率为 22.1 μ W/W²。

接受带宽是差频系统的重要参数之一。图 5 为

8.64 μm(约1158.0 cm⁻¹)附近相位失谐曲线。在 这个实验过程中,抽运光波长固定在764.989 nm,信 号光在839.216 nm 附近扫描,相位匹配外角固定在 22.87°。平面波拟合,可得接受带宽为4.24 cm⁻¹。 依据这个实验值,计算得到两光束相互作用长度为 0.941 cm^[26],比晶体有效长度(1.012 cm)小,可能是 由于走离效应引起的。





Fig. 4 Infrared DFG power as a function of the product of two incident pumping powers, the solid line is a least-squares linear fit to the experimental data





4.2 大气中水汽浓度的探测

在 5.5~7.5 µm 波长范围,水汽有很强的吸 收。这里选择 7.0 μm 附近水汽强的吸收谱线来探 测大气中水汽浓度。在这个实验过程中,晶体相位 匹配外角固定在 6.87°,抽运光波长为 764.985 nm, 信号光在 858.719 nm 附近扫描。扫描方式采用了 信号光(钛宝石激光器)自带的快速扫描(最大扫描 范围1 cm⁻¹,扫描频率为1 Hz)。锁相放大器积分 时间设定在1ms。AgGaS2 晶体出射端面与探测器 间的距离为 19.0 cm。图 6 记录了 7.055 μm (约 1417.5 cm⁻¹)附近水汽在实际大气中的吸收光谱。 图 6(a)为实验数据值,实线为 Lorentz 线型拟合曲线, 图 6(b)Lorentz 线型与实验数据值之差,为振幅残差。 参考 Hitran2008^[27]可知该条吸收线属于(010↔000) 吸收带, 谱线积分线强为1.533×10⁻²⁰ cm⁻¹/ (molecule • cm⁻²)(1417.499 cm⁻¹)。依据 Lambert-Beer 定律, 拟合可以获得实验室大气中水汽体积分数



图 6 (a)水汽在实际大气中 1417.499 cm⁻¹ 附近的吸收光 谱;(b) 通过 Lorentz 线型拟合值与实验数据值相 减得到的拟合残差

Fig. 6 (a) Water spectrum in ambient air at 1417. 499 cm⁻¹;
(b) fit residual obtained by subtracting the Lorentzian lineshape from the measured absorption spectrum

约为1.0649×10⁻²。

5 结 论

报道了基于差频产生技术,利用再生激光放大 系统、钛宝石激光器分别作为抽运光源和信号光源, 使用 AgGaS₂ 晶体二类相位匹配(e+o→e)结合调 谐波长和晶体外角实现了 5~12.5 µm 差频激光输 出。在 7.0 µm 附近获得了最大输出功率,最大输 出功率为1.076 uW。差频激光的输出功率仍可以 提高。根据理论计算,增加入射功率可以增加输出 功率。另外,使用两个透镜分别对抽运光、信号光聚 焦使两光束束腰位置尽量接近消除由于一个透镜聚 焦引起的色散,给 AgGaS2 晶体输出端镀红外增透膜 (5~12.5 µm),均可以增加差频激光输出功率。这个 连续激光光源具有波长调谐范围宽(约1200 cm⁻¹)、 连续无跳模工作、光谱分辨率高等优点。相对于铅盐 激光器和量子级联激光器,它是中红外波段很有吸引 力的光源。基于这个激光光源,在短吸收光程 (19.0 cm)条件下,利用直接吸收光谱的方法测量了 实验室实际大气中的水汽浓度。

参考文献

- 1 F. K. Tittel, D. Richter, A. Fried. Mid-Infrared Laser Applications in Spectroscopy, I. T. Sorokina, K. L. Vodopyanov (Ed.), Solid-State Mid-Infrared Laser Sources [M]. Berlin: Springer, 2003. 445~510
- 2 S.-C. Hsu, R. H. Schwendeman, G. Magerl. Infrared microwave sideband laser spectroscopy in the CO laser region [J]. *IEEE J. Quant. Electron.*, 1988, **QE-24**(11): 2294~2301

- 3 J. Faist, F. Capasso, D. L. Sivco *et al.*, Quantum cascade laser [J]. Science, 1994, **264**(5158); 553~556
- 4 C. Sirtori, P. Kruck, S. Barbieri et al., GaAs/Al_xGa_{1-x} as quantum cascade lasers [J]. Appl. Phys. Lett., 1998, 73(24): 3486~3488
- 5 G. Wysocki, R. Lewicki, R. F. Cur *et al.*. Widely tunable mode-hop free external cavity quantum cascade lasers for high resolution spectroscopy and chemical sening [J]. *Appl. Phys. B*, 2008, **92**(3): 305~311
- 6 C. H. Lin, R. Q. Yang, D. Zhang et al.. Type-II interband quantum cascade laser at 3. 8 μm [J]. Electron. Lett., 1997, 33(7): 598~599
- 7 I. Vurgaftman, C. L. Canedy, C. S. Kim *et al.*. Mid-infrared interband cascade lasers operating at ambient temperatures [J]. *New J. Phys.*, 2009, **11**(12): 125015
- 8 E. V. Kovalchuk, D. Dekorsy, A. I. Lvovsky *et al.*. Highresolution doppler-free molecular spectroscopy with a continuouswave optical parametric oscillator [J]. *Opt. Lett.*, 2001, 26(18): 1430~1432
- 9 Xiong Bo, Ma Jianli, Lin Xunchun *et al.*. Continuous tuning of a 3.85~3.95 μ m, 1.35 W optical parametric oscillator based on PPMgLN [J]. *Chinese J. Lasers*, 2009, **36**(s2): 7~10 熊 波,马建立,林学春 等. 1.35 W, 3.85~3.95 μ m 连续调 谐周期极化掺镁铌酸锂光参量振荡器[J]. 中国激光, 2009, **36**(s2): 7~10
- 10 A. S. Pine. Doppler-limited molecular spectroscopy by difference-frequency mixing [J]. J. Opt. Soc. Am., 1974, 64(12): 1683~1690
- 11 W. C. Eckhoff, R. S. Putnam, S. Wang *et al.*. A continuously tunable long-wavelength CW IR source for high-resolution spectroscopy and trace-gas detection [J]. *Appl. Phys. B*, 1996, **63**(5): 437~441
- 12 P. Canarelli, Z. Benko, R. Curl *et al.*. Continuous-wave infrared laser spectrometer based on difference frequency generation in AgGaS₂ for high-resolution spectroscopy [J]. J. Opt. Soc. Am. B, 1992, 9(2): 197~202
- 13 W. Chen, C. Przygodzki, H. Delbarre *et al.*. Differencefrequency infrared generation and application to the water vapor trace monitoring [J]. *Infrared Physics & Technology*, 1998, **39**(6): 415~421
- 14 J. J. Zondy, V. Vedenyapine, T. Kaing *et al.*. Doppler spectroscopy of NH₃ and SF₆ in the 10-μm range with a tunable AgGaS₂ difference-frequency spectrometer [J]. Appl. Phys. B, 2004, **78**(3-4): 457~463
- 15 J. Henningsen, J. Hald. Quantitative analysis of dilute mixtures of SO₂ in N₂ at 7.4 μm by difference frequency spectroscopy [J]. *Appl. Phys. B*, 2003, **76**(4): 441~449

16 Deng Lunhua, Gao Xiaoming, Cao Zhensong et al.. Difference frequency generation in PPLN and water vapor detection in air [J]. Spectroscopy and Spectral Analysis, 2007, 27 (11): 2186~2189 邓伦华,高晓明,曹振松等. 中红外差频光源应用于实际大气水

汽浓度测量[J]. 光谱学与光谱分析, 2007, **27**(11): 2186~2189

- 17 Z. Cao, X. Gao, L. Deng *et al.*. A difference frequency generation spectrometer and its detection of atmospheric N₂O [J]. Spectroc. Acta Pt. A-Molec. Biomolec. Spectr., 2007, 68(1): 74~77
- 18 S. Vasilyev, S. Schiller, A. Nevsky *et al.*. Broadly tunable single-frequency CW mid-infrared source with milliwatt-level output based on difference-frequency generation in orientationpatterned GaAs [J]. *Opt. Lett.*, 2008, **33**(13): 1413~1415
- 19 J. Cousin, W. Chen, D. Bigourd *et al.*. Telecom-grade fiber laser-based difference-frequency generation and ppb-level detection of benzene vapor in air around 3 μm [J]. *Appl. Phys. B*, 2009, **97**(4): 919~929
- 20 V. G. Dmitriev, G. G. Gurzadyan, D. N. Nikogosyan. Handbook of Nonlinear Optical Crystals [M]. Berlin: Springer, 1999. 132~136
- 21 V. Pertrov, C. Rempel, K. P. Stolberg *et al.*. Widely tunable continuous-wave mid-infrared laser source based on differencefrequency generation in AgGaS₂[J]. *Appl. Opt.*, 1998, **37**(21): 4925~4928
- 22 K. Kato. High-power difference-frequency generation at $5 \sim 11 \ \mu m$ in AgGaS₂ [J]. *IEEE J. Quantum Electron.*, 1984, **QE-20**(7): 698~699
- 23 Chen Dong, Liu Wenqing, Zhang Yujun. Tuning charateristic of PPLN based difference frequency generation laser system [J]. Acta Optica Sinica, 2009, 29(3): 761~766 陈 东,刘文清,张玉钧. PPLN 晶体差频中红外激光系统调谐 特性研究[J]. 光学学报, 2009, 29(3): 761~766
- 24 Li Guang, Wang Li. Tuning properties and conversion efficiency in mid-infrared laser using ZnGeP₂-difference frequency generation [J]. *Chinese J. Lasers*, 2010, 37(1): 54~58
 李 光, 王 丽. ZnGeP₂-差频中红外激光器的角调谐特性及转 化效率[J]. 中国激光, 2010, 37(1): 54~58
- 25 A. Harasaki, K. Kato. New data on the nonlinear optical constant, phase-matching and optical damage of AgGaS₂ [J]. *Jpn. J. Appl. Phys.*, 1997, **36**(2): 700~703
- 26 R. L. Byer, R. L. Hebst. Parametric Oscillation and Mixing, in: Y. R. Shen (Ed.), Nonlinear Infrared Generation [M]. Springer-Verlag, 1977. 81~137
- 27 L. S. Rothman, I. E. Gordon, A. Barbe et al.. The HITRAN 2008 molecular spectroscopic database [J]. J. Quant. Spectrosc. Radiat. Transfer., 2009, 110 (9-10): 533~572