

基于光声热测量法的血液流速无创测量

许路寒¹,张浩¹,李东^{1*},陈斌¹,郑玉萍²,姚亮^{2**}
 ¹西安交通大学动力工程多相流国家重点实验室,陕西西安 710049;
 ²西安交通大学第二附属医院眼科,陕西西安 710004

摘要 光声成像是一种结合光学和声学原理的多模态成像技术,可用于观察和获取组织内部的结构和功能信息。 血液流速是评估血管功能的重要指标,血液流速的测量与疾病的发生和发展密切相关。推导了基于热测量法测量 血液流速的基本理论,搭建了光声测速/成像实验系统,并开展了光声速度测量和成像实验。通过实验研究,获得了 光声声压与流体速度间的定量关系,经实验验证流速测量的平均误差为8.2%,最大测速范围可达200 mm•s⁻¹。在 此基础上,采用二维机械扫描的方式实现了分辨率为10 μm的光声形态/流速协同测量。

关键词 医用光学;光声成像;光声测速;热测量法;光声显微镜 中图分类号 TQ021.3 **文献标志码** A

DOI: 10.3788/CJL231363

1引言

血液流动状况是生物组织中一项重要的功能参数。准确地测量血液流动对于一些疾病的诊断十分重要,例如烧伤^[1]、中风^[2]、动脉粥样硬化^[3]、糖尿病^[4]、癌症^[5-6]等。并且,血液流动情况对药物在人体内的作用效果的影响显著^[7-8],因此对血液流动进行准确定量测量在临床医学上十分重要^[9-11]。

光声测量技术是一种基于光声效应的非接触测量 技术。脉冲激光作用于被测对象,产生热膨胀和压力 波,并且发出声波信号,通过超声换能器探测产生的声 波信号,利用相关算法测量流体的流动信息^[12]。与传 统的流速测量技术相比,光声测量技术具有更高的分 辨率、更深的成像深度、更高的对比度,并且不含电离 辐射^[13]。

光声测量技术在生物医学领域中除了成像之外, 还可以用于血液流速、血氧饱和度、血红蛋白浓度等 参数的测量。2007年,Fang等^[14]在流动的小型光吸 收颗粒中观察到了光声多普勒效应,并基于该效应测 量了光散射介质中的血液流动。2010年,Yao等^[15]提 出了一种基于光声多普勒带宽展宽的方法来测量横 向流速,可以同时成像三维结构和流动方向。2013 年,Zhou等^[16]提出了一种基于互相关的方法,利用光 声显微镜测量血液流速。2016年,He等^[17]利用光声 测量技术追踪黑色素细胞瘤的转移。2022年,Na 等^[18]将光声测量理论应用于人脑功能成像,为更广泛 的临床光声成像运用奠定了坚实的基础。光声测量 技术也被广泛地用于女性乳腺癌的诊断^[19-20]。随着光 学测量技术的发展,光声测量技术也在朝着小型化、 便携化方向发展^[21-23]。近些年来,人工智能飞速发展, 光声测量技术与人工智能技术紧密结合,取得了众多 突破^[24-25]。

已有的光声测速方法,或需要结合加热源和光 源才能完成测量^[26],或需要借助于光声多普勒、密 度追踪等方法,对测量介质有较高要求,如需要非 均匀介质等^[27-28],且流速测量范围(<20 mm·s^{-1[29]}) 较小,无法满足临床多场景的使用需求。光声热测 量方法在光声测速的过程中引入"热标记",通过标 记流速与温度、温度与光声声压间的关系对血液流 速进行测量。光声热测量方法仅需单一激光光源 即可完成测量,既可用于均质流体,也可用于非均 质流体,测速范围大,且在测速的同时可实现二维 高分辨率成像。本文详细推导了光声热测量方法 测量血液流速的基本原理,搭建了光声测速/成像 实验系统,先后完成了单点测速、二维平面内形态/ 流速协同测量,并分析了系统的成像分辨率及流速 测量误差。

2 测量原理与实验系统

2.1 光声热测量法的基本原理

光声热测量法的原理源于光声信号振幅对流动介 质温度的依赖性,该依赖性可以通过外部加热进行调 制并受流速的影响。在光声热测量法中,脉冲激光束 照射流体(血液)后,吸收的光能会导致局部流体温度

收稿日期: 2023-11-03; 修回日期: 2023-11-22; 录用日期: 2023-12-11; 网络首发日期: 2023-12-12

基金项目: 国家自然科学基金(51976170)

通信作者: 'lidong@mail.xjtu.edu.cn; **lyao0815@163.com

瞬时上升,产生"热标记",并产生相应的超声信号。由 于流体流动加速了热传递,在同一激光照射下,"热标 记"在不同流速下的平衡温度并不相同且与流速相关, 因此可通过与温度相关的光声信号实现流速测量,其 测量原理如图1所示。



photoacoustic signal response P

图 1 光声热测量法测量血液流速基本原理 Fig. 1 Basic principle of measuring blood flow velocity using photoacoustic thermal measurement method

第51卷第3期/2024年2月/中国激光

2.2 测量基本理论推导

2.2.1 光声信号与温度间的定量关系的推导 光声压力幅值的计算公式为

 $P(\mathbf{r},t) = \Gamma(\mathbf{r},t)\eta_{th}(\mathbf{r})\mu_{a}(\mathbf{r})F(\mathbf{r}),$ (1) 式中:**r**为加热体积中的空间坐标;t为时间;μ_a(**r**)为光 吸收系数(cm⁻¹);F(**r**)为局部光通量;η_{th}(**r**)为吸收的 光子能量转化为热能的百分比;Γ(**r**,t)为Grüeneisen 参数,Grüeneisen参数是一个温度相关的参数,决定了 热能到声能的转换效率。Γ(**r**,t)与温度在一定范围 内呈线性关系,可表示为

$$\Gamma(\mathbf{r},t) = a + bT(\mathbf{r},t), \qquad (2)$$

式中:*a*和*b*为两个常数;*T*(*r*,*t*)为温度。将式(2)代 入式(1),可得到

$$P(\mathbf{r},t) = a\eta_{\rm th}(\mathbf{r})\mu_{\rm a}(\mathbf{r})F(\mathbf{r}) +$$

$$bT(\boldsymbol{r},t)\eta_{\rm th}(\boldsymbol{r})\mu_{\rm a}(\boldsymbol{r})F(\boldsymbol{r})_{\rm o} \qquad (3)$$

对式(3)在激光加热体积内进行积分,则可获得空间加权平均光声压力幅值:

$$\overline{P}(t) = \oint_{a} \omega_{2}(\mathbf{r}) P(\mathbf{r}, t) dV = a \oint_{a} \omega_{2}(\mathbf{r}) \eta_{th}(\mathbf{r}) \mu_{a}(\mathbf{r}) F(\mathbf{r}) dV + b \overline{T}(t) \oint_{a} \omega_{2}(\mathbf{r}) \eta_{th}(\mathbf{r}) \mu_{a}(\mathbf{r}) F(\mathbf{r}) \frac{T(\mathbf{r}, t)}{\overline{T}(t)} dV,$$
(4)

式中: Ω 为加热体积;dV为体积微元; $\overline{T}(t)$ 为加热体积的平均温度; $\omega_2(\mathbf{r})$ 为平均光声压力幅值上升的权函数。为了简单起见,式(4)可写为

$$\overline{P}(t) = C_1 + C_2 \overline{T}(t), \qquad (5)$$

式中:
$$C_1 = a \oint_a \omega_2(\mathbf{r}) \eta_{\text{th}}(\mathbf{r}) \mu_a(\mathbf{r}) F(\mathbf{r}) dV; C_2 = b \oint_a \omega_2(\mathbf{r}) \eta_{\text{th}}(\mathbf{r}) \mu_a(\mathbf{r}) F(\mathbf{r}) \frac{T(\mathbf{r}, t)}{\overline{T}(t)} dV_{\circ}$$
式(4)即为光声信号

与流体温度间的定量关系。

2.2.2 光声信号与流速间的定量关系的推导

在已知光声信号与温度信号间的定量关系的情况下,通过传热学的基本理论推导激光光热法测量中温度与 速度间的定量关系,即可获得光声压力信号与流速间的关系。利用脉冲激光加热流体介质时,加热体积内的局部 温度从加热前的初始温度逐渐升高,流体温度与速度间的定量关系的计算公式为

$$\frac{\partial T(\boldsymbol{r},t)}{\partial t} = \nabla \left[\alpha(\boldsymbol{r}) \nabla T(\boldsymbol{r},t) \right] - v(\boldsymbol{r}) \nabla T(\boldsymbol{r},t) + s(\boldsymbol{r}), \tag{6}$$

式中: ∇ 为三维笛卡儿坐标系中的微分算子; $\alpha(\mathbf{r})$ 为热扩散系数; $v(\mathbf{r})$ 为流速; $s(\mathbf{r})$ 为聚焦激光脉冲提供的热量 密度。

对式(6)在激光加热体积内进行积分,则可获得空间加权平均温度幅值为

$$\frac{\partial}{\partial t} \left[\oint_{a} \omega_{1}(\boldsymbol{r}) T(\boldsymbol{r}, t) \mathrm{d}V \right] = \oint_{a} \omega_{1}(\boldsymbol{r}) \left\{ \nabla \left[\alpha(\boldsymbol{r}) \nabla T(\boldsymbol{r}, t) \right] - v(\boldsymbol{r}) \nabla T(\boldsymbol{r}, t) + s(\boldsymbol{r}) \right\} \mathrm{d}V,$$
(7)

式中: $\omega_1(\mathbf{r})$ 为集总模型的权函数。定义加热体积内的平均温度为 $\overline{T}(t) = \oint_a \omega_1(\mathbf{r}) T(\mathbf{r}, t) dV$,则式(7)可简 化为

$$\frac{\partial \overline{T}(t)}{\partial t} = -(C_a + C_v) \overline{T}(t) + C_s, \qquad (8)$$

式中: C_{a} 、 C_{v} 和 C_{s} 为系数,分别为 $C_{a} = \oint_{a} \omega_{1}(\mathbf{r}) \nabla \left[\alpha(\mathbf{r}) \nabla \frac{T(\mathbf{r},t)}{\overline{T}(t)} \right] dV, C_{v} = -\oint_{a} \omega_{1}(\mathbf{r}) \nabla (\mathbf{r}) \nabla \frac{T(\mathbf{r},t)}{\overline{T}(t)} dV$ 和

$$C_{s} = \oint_{\Omega} \omega_{1} (\boldsymbol{r}) s(\boldsymbol{r}) \mathrm{d} V_{\circ}$$

求解作为一阶微分方程的式(8)后,即可获得激光 加热区域温度与流体流速间的定量关系:

$$\overline{T}(t) = \exp(-Ct) \left[\overline{T}(t_0) - \frac{C_s}{C} \right] + \frac{C_s}{C}, \quad (9)$$

式中: $\overline{T}(t_0)$ 为流体初始温度;C为复合热常数, $C = C_a + C_v = k_1 \alpha + k_2 v$,其中, $k_1 \alpha k_2$ 为两个复合常数因 子,在 $\alpha(\mathbf{r})$ 和 $v(\mathbf{r})$ 均匀分布的情况下,两个系数 C_a 和 C_v 分别与流体热扩散系数 α 和流速v成比例。

将式(9)代入式(5),即可获得平均光声压力幅值 与流速间的定量关系为

$$\overline{P}(t) = \exp(-Ct) \left[C_2 \overline{T}(t_0) - \frac{C_s C_2}{C} \right] + C_1 + \frac{C_2 C_s}{C},$$
(10)

式(10)可简化为

$$\overline{P}(t) = A \exp(-Ct) + B, \qquad (11)$$

式中:A和B为两个与成像系统的空间分辨率、流动介质的吸收系数和加热源的功率等参数相关的恒定因子。

对于均匀的稳定流动的流体,式(11)中的A、B、C 都是不随时间变化的常数,因此平均光声压力幅值 $\overline{P}(t)$ 是关于 t 的函数。当时间 t 足够长时,便有 $\lim_{t \to \infty} A \exp(-Ct) = 0$ 。应当注意的是,此处的 t $\to \infty$ 并不是真正意义上的时间无限长,而是指被激光激发 的体积 Ω ,在热传导、热对流和激光加热源三者共同影 响下,平均光声压力幅值稳定所需要的时间。根据 Liu 等^[30]的研究,当 t > 30 ms 时, $\overline{P}(t)$ 就已经趋于 稳定。

因此,当激光作用时间(比如大于 30 ms)足够长时,式(11)可改写为

$$\overline{P}(t) = B = C_1 + \frac{C_2 C_s}{C}, \qquad (12)$$

$$\overline{P}(t) = C_1 + \frac{C_2 C_s}{k_1 \alpha + k_2 v}, \qquad (13)$$

式中: C_1 、 C_2 、 C_s 、 $k_1 \alpha \mathcal{D} k_2$ 在同一流体的稳定流动中均 为常数,所以可将式(13)化简为

$$\overline{P}(t) = A_1 + \frac{1}{A_2 v + A_3},$$
 (14)

式中: A_1 、 A_2 、 A_3 为参数。式(14)给出了平均光声压力 幅值 $\overline{P}(t)$ 与流速v间的函数关系,为后续拟合平均光 声压力幅值 $\overline{P}(t)$ 与流速v的函数关系提供了依据。 在实际的流速测量中,可首先对测量系统进行参数标 定,确定 A_1 、 A_2 、 A_3 等参数,即可得到光声压力与流速 间的准确定量关系。

2.3 光声实验系统

即

本文搭建的光学分辨率光声显微镜(OR-PAM) 实验系统如图2所示。激光器发出脉冲激光,经光路 整形后再聚焦照射在流体样品上,流体样品被恒流泵 注入至微管中,样品被脉冲激光照射后产生光声信号, 信号被超声换能器接收,随后经过滤波、放大后由高速 数据采集卡采集,最后由计算机进行后续数据处理。 实验中选取牛血红蛋白配制血红蛋白溶液,将2.4g牛 血红蛋白加到20mL水中,盖好盖后,轻轻摇动,直至 牛血清蛋白完全溶解,从而制备出牛血液样本^[26,30]。 实验中通过数据采集软件控制激光的发射和光声信号 的同步采集。如图2所示,实验系统包含光学激发和 激光整形模块、光声采集探测模块、样品池、扫描运动 模块、数据采集模块等。



图2 光声测量系统示意图

Fig. 2 Schematic of photoacoustic measurement system

光学激发和激光整形模块包括激光光源和多种光 学器件,用于激光束的整形、扩束和聚焦。实验采用的 激光光源为纳秒激光器,激光器的工作波长为532 nm, 重复频率在60~200 kHz范围内可调。在100 kHz下平 均功率为33.2 W,脉宽约为23.13 ns。由于高分辨光声 显微成像的分辨率取决于聚焦光斑的大小,聚焦光斑的 质量在很大程度上决定了成像质量的好坏,因此,需要 通过一系列光学元件对激光光束进行整形。这些光学 元器件包括:透镜、反射镜、光阑、滤光片、针孔等。其中 滤光片是由在400~650 nm 波段都有平稳吸收率的肖 特玻璃基底制成的衰减片,在532 nm 波长下光密度 (OD)值为1,可透过约1/10(能量占比)的光,使得经过 滤光片的激光能量降低到不损害样品的安全范围内。 但是激光器出口激光光斑已经很小,直接照射在滤光片 上会使滤光片局部温度过高而发生破裂,所以利用凸透 镜-光阑-凸透镜对激光进行扩束,放大倍率为20,使其 单位面积能量降低,可以安全地照射在滤光片上。经过 整形得到的激光光斑更小,成像质量更高,激光能量也

第51卷第3期/2024年2月/中国激光

降低至不损害样品的安全范围。

光声采集探测模块和样品池实物图如图3所示。 其中光声采集探测模块包含反光镜、聚焦透镜和超声 换能器。反光镜和聚焦透镜与激光整形模块同轴固 定,光束整形后经反光镜及聚焦透镜偏转聚焦于样品 上,产生的光声信号由共聚焦的超声换能器采集。在 选择超声换能器时,需要考虑适当的中心频率和带宽, 以满足特定的研究需求。频率应根据所需的探测深度 和分辨率来确定。此外,吸收体的大小和激发光斑的 大小也会对光声信号的频谱产生影响,需要进行合理 的匹配。综合该成像系统的要求,选用超声换能器,中 心频率为5 MHz,晶片直径为20 mm。在样品池内安 装水槽,方便固定毛细玻璃管、毛细橡胶管、头发丝及



图 3 光声采集探测模块和样品池实物图 Fig. 3 Photoacoustic acquisition and detection module and physical image of sample chamber

金属丝等待测样品。样品池内还设计有卡槽,可用于 超声换能器的固定,方便超声换能器和探测激光共 焦点。

扫描运动模块选用高精密线性位移平台。该位移台 具有 102 mm 行程,最大空载运行速度为 2000 mm·s⁻¹, 定位精度为±4 μm。将两个位移台叠加组合,便得到 了可以提供X、Y两个维度的二维扫描位移台。Z方向 选用剪式升降台固定高度。本文采用二维机械式扫描 进行光声信号的采集,扫描方式如图4所示。



Fig. 4 Schematic of scanning method of scanning motion module

数据采集模块包括信号发生器、数据采集卡以及 相关的计算机控制软件。信号发生器、量主要的触发 源,通过将触发信号连接到采集卡的Trigger In接口实 现光声数据采集。激光器发光时,采集卡按照100 MHz 的采样率对输入的模拟信号进行模数转换,并将结果 存储在板卡缓冲区中。为了满足 Nyquist采样定理, 选择超过信号频率两倍的采样频率。为避免过大的 数据量,根据高分辨率光声的成像深度,将A-line采 样点数设置为10080。实验基于 LabVIEW 平台实现 光声数据的采集和存储控制,其控制界面如图 5 所示。



图 5 系统控制界面 Fig. 5 System control interface

光声热测量法作为一种测量血液流速等的方法, 原理是基于光声信号振幅对流动介质温度的依赖性。 然而,在实际应用中,该方法面临一些限制。首先,流 体的非均匀性和异质性可能影响光声信号的产生和传 播,导致测量结果不准确。其次,生物组织的散射效 应、流体特性的变化以及光吸收饱和都可能影响测量 的准确性和深度。外部因素如温度变化和机械振动也 可能引入干扰。此外,信号处理的复杂性、深度分辨率 和时间分辨率等方面的技术限制也需要考虑。因此, 在使用光声热测量法时,需综合考虑这些限制条件,并 通过结合其他技术方法,提高测量的准确性和可靠性。

3 结果分析与讨论

3.1 单点测速实验结果

选取内径为1mm的玻璃微管作为实验对象,将 其固定在样品池内并浸没于水中,容量为10mL、内径 为4.6mm的注射器与注射泵连接,将血液样品注入微 管。通过注射泵设定不同的流速,并开始光声固定单 点测速,获得对应流速v下的光声信号。测得的单点 光声波形信号如图 6(a)所示,"▽"所示为波形的峰值 位置。将峰值单独作图并进行高斯平滑处理,便可得 到平均光声压力幅值 P(t),如图 6(b)所示。





smoothing processing

本文以 25 mm·s⁻¹为间隔测量了 25~200 mm·s⁻¹ 不同流速下的光声压力幅值 $\overline{P}(t)$,并根据式(14)进行 数据拟合,得到了 $\overline{P}(t)$ 与v的确切表达式。原始数据 和拟合曲线如图 7 所示,拟合曲线由非线性最小二乘 法迭代求解获得,相关指数 $R^2 = 0.989$ 。





由拟合结果可得式(14)中的三个系数分别为
$$\begin{cases} A_1 = -0.0845\\ A_2 = 0.0083\\ A_3 = 0.6743 \end{cases}$$
(15)

其中, A₁、A₂、A₃的不确定度分别为0.3259、0.0845、0.0076。

因此平均光声压力幅值 $\overline{P}(t)$ 与流速v的函数关系式为

$$\overline{P}(t) = -0.0845 + \frac{1}{0.0083v + 0.6743}, \quad (16)$$

即

$$v = \frac{120.48}{\overline{P}(t) + 0.0845} - 81.325_{\circ} \tag{17}$$

本文随后又进行了一组单点测速实验以验证式(17)的准确性,对比结果如图8所示,其中V_t为实际(设定)速度,V_m为测量速度。可以看出,由式(17) 计算所得的流体流速与真实流速的平均测量误差为 8.2%,显示了良好的测量准确性。同时对比结果表

明,单点测速误差主要出现在速度较大时。这主要 是由于当血液流动速度过大时,激光照射区域内流 体带走的热量可能大于激光入射能量,故光照区域 未达到热平衡,式(12)的前提条件不再成立,进而光



图 8 光声测量速度与真实速度比较 Fig. 8 Comparison of measured speed and true speed

声热测量的流速结果与真实值有一定差异,后期可 以通过改变脉冲重复频率、采用双脉冲测量等方法 改进测量精度。

将本文结果与文献[30]中的实验结果进行比较。 文献中较低流速范围($3\sim57 \text{ mm} \cdot \text{s}^{-1}$)内的平均测量误差 为6.2%,较高流速范围($60\sim120 \text{ mm} \cdot \text{s}^{-1}$)内的平均测量 误差为20%。本文中较大流速范围($0\sim200 \text{ mm} \cdot \text{s}^{-1}$) 特别是高流速范围内的测量准确度更高。

3.2 光声二维成像实验

在完成系统固定单点测速之后,本文开展了光 声二维成像实验。首先使用直径为6μm的碳丝作为 吸收体测试系统的水平面分辨率。将碳丝埋入琼脂 仿体,琼脂仿体具有极低的光吸收系数,但是光散射 系数与生物组织接近。在垂直于碳丝的光声图像 上,提取各像素点对应的光声信号幅值,并进行高斯 拟合,得到的点扩散函数曲线如图9所示。求得曲线 的半峰全宽为10μm,则成像系统的横向分辨率为 10μm。





确定光声系统的分辨率后,本文以细铜丝为实验 对象开展了二维扫描成像。激光脉冲频率为100 kHz, 位移台每个B-scan的耗时约为1 s,电机 y轴步进步长 为10 μ m,整个扫描过程的持续时间大约为5 min。扫 描结果如图10所示。图10(a)为铜丝实物图,图10(b) 为测得的平均光声压力幅值 $\overline{P}(t)$,图10(c)为二维散 点图,图10(d)为利用高斯滤波器生成的平均光声压 力幅值曲面,图10(e)为最终得到的二维铜丝结构图 像。经测量铜丝的直径为160 μ m,可见本文光声系统 可对细微铜丝进行清晰成像。

3.3 形态、速度的光声协同测量

为了进一步验证系统的二维成像及测速性能,本 文利用实验系统开展了双玻璃微管不同速度条件下的 形态、速度光声协同测量,结果如图11所示。注射泵的 双通道与两个不同内径的注射器组成一对流速不同的 毛细玻璃管,其中玻璃管A的速度设置为30 mm·s⁻¹,玻 璃管B的速度设置为50 mm·s⁻¹。成像区域的实物图 如图 11(a)所示。图 11(b)为光声压力幅值的三维散 点图,图 11(c)为玻璃管横截面光声压力幅值的二维 散点图,可以得到玻璃管 A 和 B 最大光声幅值的比值 为 5:3(对应速度比约为 3:5),说明该系统通过基准流 速测试后,可以实现二维成像及准确测速。图 11(d)为 最终处理得到的速度分布图,可以看出玻璃管 A 和 B 的速度均符合速度设定值,A、B 管内的速度平均值分 别为 31 mm·s⁻¹和 52 mm·s⁻¹。两个玻璃管清晰成像, 说明本系统可实现玻璃管形态、速度的协同测量。后 续将基于该系统进一步开展活体血液流速和血管形态 的光声测量研究。

在光声血液流速测量中,未考虑血管黏弹性对结果 的影响,可能产生两方面的误差。首先,黏弹性导致血 管形状和尺寸发生变化,从而影响准确性。其次,血管 黏弹性增加了信号解释的复杂性,影响结果可靠性。此 外,光声无创测量在测量深度方面面临挑战,且易受信 号干扰。式(6)表明,测量的基本思想是基于加热体积



图 10 细铜丝的光声成像。(a)铜丝实物图;(b)平均光声压力幅值;(c)二维散点图;(d)高斯滤波后所生成的平均光声压力幅值 曲面;(e)二维铜丝结构图像





图 11 形态、速度光声协同测量结果。(a)成像区域实物图;(b)光声压力幅值三维散点图;(c)玻璃管横截面光声压力幅值二维散点图; (d)速度分布图

Fig. 11 Morphology and speed co-measurement results. (a) Physical image of imaging area; (b) three-dimensional scatter plot of photoacoustic pressure amplitude; (c) two-dimensional scatter plot of photoacoustic pressure amplitude in cross-section of glass tube; (d) velocity distribution

内的激光加热和流体导热,利用达到热平衡的过程,测 得宏加热体积内的平均流速,因此血液作为非牛顿流 体,其剪切力和黏度特性对测量的影响相对较小。同 时,已进行不同流速条件下软管内的血液光声测速研 究,将进一步进行不同条件下的血液测速实验,包括仿 体测速和动物实验测速,以验证该方法的可行性。

4 结 论

开发了一套基于热测量法的血管形态/流速协同 测量的光声实验系统,采用单一光源实现了血管形态 和流速的协同测量。该实验系统包含光学激发及激 光整形模块、光声采集探测模块、样品池、扫描运动模 块、数据采集模块等。借助LabVIEW平台实现了光 声数据的采集和存储控制。通过体外单点测速实验 获得了光声声压与流体速度间的定量关系,并经验证 本系统流速测量的平均误差为8.2%,最大测速范围 可达200 mm·s⁻¹。在此基础上,采用二维机械扫描的 方式实现了分辨率为10 μm的形态/流速的光声协同 测量。后续将基于该实验系统实现血液流速和血管形 态的活体测量,并进一步提升系统的成像分辨率及测 速准确性。

参考文献

- Gump F E, Price J B, Kinney J M. Blood flow and oxygen consumption in patients with severe burns[J]. Surgery, Gynecology & Obstetrics, 1970, 130(1): 23-28.
- [2] Zhu X H, Chen J M, Tu T W, et al. Simultaneous and noninvasive imaging of cerebral oxygen metabolic rate, blood flow and oxygen extraction fraction in stroke mice[J]. NeuroImage, 2013, 64: 437-447.
- [3] Beraia M, Beraia G. Investigation of the blood flow at the boundary layer by the magnetic resonance angiography in atherosclerosis[J]. Atherosclerosis, 2014, 235(2): e156.
- [4] An Y R, Kang Y, Lee J, et al. Blood flow characteristics of diabetic patients with complications detected by optical measurement[J]. BioMedical Engineering OnLine, 2018, 17(1): 25.
- [5] 梁艳梅,杨子晗,尚建伟,等.口腔癌筛查与诊断的影像学技术 及发展趋势[J].中国激光,2023,50(15):1507101. Liang Y M, Yang Z H, Shang J W, et al. Imaging technologies for oral cancer screening and diagnosis and their development trends [J]. Chinese Journal of Lasers, 2023, 50(15): 1507101.
- [6] 孙彤,黄国家,张振辉.基于高分辨光声显微成像的肝癌微血管 特征分析[J].中国激光, 2023, 50(15): 1507105. Sun T, Huang G J, Zhang Z H. Characteristics analysis of microvessels liver cancer based on high resolution photoacoustic microscopy[J]. Chinese Journal of Lasers, 2023, 50(15): 1507105.
- [7] Orizaga S, Riahi D N, Soto J R. Drug delivery in catheterized arterial blood flow with atherosclerosis[J]. Results in Applied Mathematics, 2020, 7: 100117.
- [8] Hanson S R, Sakariassen K S. Blood flow and antithrombotic drug effects[J]. American Heart Journal, 1998, 135(5): S132-S145.
- [9] Daubenspeck D, Chaney M A. Clinical importance of quantitative assessment of myocardial blood flow[J]. Journal of Cardiothoracic and Vascular Anesthesia, 2022, 36(6): 1511-1515.
- [10] Thomas M, Sherwin R S, Murphy J, et al. Importance of cerebral blood flow to the recognition of and physiological responses to

第 51 卷 第 3 期/2024 年 2 月/中国激光

hypoglycemia[J]. Diabetes, 1997, 46(5): 829-833.

- [11] Lopes M E A S A, Ribeiro J M, Teixeira-Carvalho A, et al. A functional assay using human whole blood and flow cytometry analysis to evaluate cytotoxicity and immunomodulatory effect of anti-Trypanosoma cruzi drugs[J]. Experimental Parasitology, 2023, 247: 108490.
- [12] Wang L V, Yao J J. A practical guide to photoacoustic tomography in the life sciences[J]. Nature Methods, 2016, 13(8): 627-638.
- [13] Steinberg I, Huland D M, Vermesh O, et al. Photoacoustic clinical imaging[J]. Photoacoustics, 2019, 14: 77-98.
- [14] Fang H, Maslov K, Wang L V. Photoacoustic Doppler effect from flowing small light-absorbing particles[J]. Physical Review Letters, 2007, 99(18): 184501.
- [15] Yao J J, Wang L V. Transverse flow imaging based on photoacoustic Doppler bandwidth broadening[J]. Journal of Biomedical Optics, 2010, 15(2): 021304.
- [16] Zhou Y, Liang J Y, Maslov K I, et al. Calibration-free *in vivo* transverse blood flowmetry based on cross correlation of slow time profiles from photoacoustic microscopy[J]. Optics Letters, 2013, 38(19): 3882-3885.
- [17] He Y, Wang L D, Shi J H, et al. *In vivo* label-free photoacoustic flow cytography and on-the-spot laser killing of single circulating melanoma cells[J]. Scientific Reports, 2016, 6: 39616.
- [18] Na S, Russin J J, Lin L, et al. Massively parallel functional photoacoustic computed tomography of the human brain[J]. Nature Biomedical Engineering, 2022, 6(5): 584-592.
- [19] Ermilov S A, Khamapirad T, Conjusteau A, et al. Laser optoacoustic imaging system for detection of breast cancer[J]. Journal of Biomedical Optics, 2009, 14(2): 024007.
- [20] Oraevsky A A, Karabutov A A, Solomatin S V, et al. Laser optoacoustic imaging of breast cancer *in vivo*[J]. Proceedings of SPIE, 2001, 4256: 6-15.
- [21] Qin W, Qi W Z, Jin T, et al. *In vivo* oral imaging with integrated portable photoacoustic microscopy and optical coherence tomography[J]. Applied Physics Letters, 2017, 111(26): 263704.
- [22] Chen Q, Guo H, Jin T, et al. Ultracompact high-resolution photoacoustic microscopy[J]. Optics Letters, 2018, 43(7): 1615-1618.
- [23] Zhou Y, Xing W, Maslov K I, et al. Handheld photoacoustic microscopy to detect melanoma depth *in vivo*[J]. Optics Letters, 2014, 39(16): 4731-4734.
- [24] Hu T Q, Huang Z H, Ge P, et al. Adaptive denoising of photoacoustic signal and image based on modified Kalman filter[J]. Journal of Biophotonics, 2023, 16(5): 202200362.
- [25] Agrawal S, Suresh T, Garikipati A, et al. Modeling combined ultrasound and photoacoustic imaging: simulations aiding device development and artificial intelligence[J]. Photoacoustics, 2021, 24: 100304.
- [26] Wang L D, Yao J J, Maslov K I, et al. Ultrasound-heated photoacoustic flowmetry[J]. Journal of Biomedical Optics, 2013, 18(11): 117003.
- [27] Yao J J, Maslov K I, Shi Y F, et al. *In vivo* photoacoustic imaging of transverse blood flow by using Doppler broadening of bandwidth[J]. Optics Letters, 2010, 35(9): 1419-1421.
- [28] Upputuri P K, Pramanik M. Recent advances toward preclinical and clinical translation of photoacoustic tomography: a review[J]. Journal of Biomedical Optics, 2016, 22(4): 041006.
- [29] Liang J Y, Zhou Y, Maslov K I, et al. Cross-correlation-based transverse flow measurements using optical resolution photoacoustic microscopy with a digital micromirror device[J]. Journal of Biomedical Optics, 2013, 18(9): 096004.
- [30] Liu W, Lan B X, Hu L, et al. Photoacoustic thermal flowmetry with a single light source[J]. Journal of Biomedical Optics, 2017, 22(9): 096001.

Non-Invasive Measurement of Blood Flow Velocity Based on Photoacoustic Calorimetric Measurement

Xu Luhan¹, Zhang Hao¹, Li Dong^{1*}, Chen Bin¹, Zheng Yuping², Yao Liang^{2**} ¹State Key Laboratory of Multiphase Flow in Power Engineering, Xi'an Jiaotong University, Xi'an 710049, Shaanxi, China; ²Department of Ophthalmology, The Second Affiliated Hospital, Xi'an Jiaotong University, Xi'an 710004, Shaanxi, China

Abstract

Objective Photoacoustic imaging is a multimodal imaging technique that integrates principles of optics and acoustics, enabling the observation and acquisition of structural and functional information within tissues. Blood flow velocity serves as a crucial indicator for evaluating vascular function and is closely associated with the occurrence and development of diseases. Accurate measurement of blood flow is particularly crucial for the diagnosis of various conditions, such as burns, stroke, atherosclerosis, diabetes, and cancer. Furthermore, the dynamics of blood flow have a significant impact on the effectiveness of pharmaceutical interventions in the human body, which emphasizes the importance of precise quantitative measurement of blood flow in clinical medicine. Photoacoustic measurement technology is a non-contact measurement approach based on the photoacoustic effect. It involves the application of pulsed laser energy to the target object, inducing thermal expansion and pressure waves that generate acoustic signals. The resulting acoustic signals are detected by an ultrasound transducer, and relevant algorithms are applied to measure fluid flow information (Fig. 1). Compared with traditional flow velocity measurement techniques, photoacoustic measurement technology offers higher resolution, greater imaging depth, increased contrast, and does not involve ionizing radiation.

Methods This study employs the photoacoustic thermal measurement method to measure blood flow velocity. The principle of the photoacoustic thermal measurement method is rooted in the dependence of the photoacoustic signal amplitude on the temperature of the flowing medium. This dependence can be modulated through external heating and is influenced by the flow velocity. In the photoacoustic thermal measurement method, a pulsed laser beam is directed onto the fluid (blood). The absorbed optical energy induces a transient increase in local fluid temperature, creating a "thermal marker" and generating a corresponding ultrasound signal. Due to the acceleration of thermal transfer caused by fluid motion, the equilibrium temperature of the "thermal marker" varies at different flow velocities under the same laser irradiation, and it is correlated with the flow velocity. In this study, the fundamental theory for measuring blood flow velocity is deduced based on the thermal measurement method, establishing the relationship between velocity and the average photoacoustic signal amplitude. Furthermore, an experimental system for photoacoustic velocity measurement and imaging is constructed (Fig. 2). Utilizing LabVIEW for centralized control of the mechanical displacement stage and the signal acquisition system, experiments on photoacoustic velocity measurement and imaging are being conducted.

Results and Discussions Through experimental investigation, quantitative relationships between photoacoustic pressure and fluid velocity are obtained. The study includes uncertainty analysis, and the experimental validation reveals an average measurement error of 8.2% for flow velocity within a relatively large range (0-200 mm/s) (Figs. 7 and 8), ascertaining the accuracy of the measurement. The lateral resolution of the imaging system is determined to be 10 μ m (Fig. 9). Subsequent experiments involve two-dimensional scanning imaging, confirming the structural imaging capability of the system (Fig. 10). Finally, morphological and velocity photoacoustic co-measurements are conducted, demonstrating the system multimodal imaging functionality (Fig. 11). While the study does not consider the potential impact of vascular viscoelasticity on results, its underlying principle is based on the thermal equilibrium of laser heating, conduction, and blood convection within the heated volume, mitigating the effects of blood being a non-Newtonian fluid with shear forces and viscosity. Challenges in photoacoustic blood flow measurement, including measurement depth and signal interference, will be the focus of future research. Additionally, further experiments under different conditions, such as phantom and animal blood flow measurements, will be conducted to validate the feasibility of this method.

Conclusions This study develops a thermal measurement-based photoacoustic experimental system for concurrent measurement of vascular morphology and blood flow velocity. The system utilizes a single light source to achieve synchronized measurements of vascular morphology and flow velocity. The experimental setup comprises optical excitation and laser shaping modules, photoacoustic detection module, sample pool, scanning motion module, and data acquisition module. The LabVIEW platform is employed for the control and storage of photoacoustic data. Through *in vitro* single-point velocity experiments, quantitative relationships between the photoacoustic pressure and fluid velocity are established. The system velocity measurement average error is validated to be 8.2%, with a maximum measurable velocity range of up to 200 mm/s. Building upon this foundation, a two-dimensional mechanical scanning approach is implemented to achieve concurrent photoacoustic morphology and flow velocity measurements with a resolution of 10 μ m. Subsequent work will involve *in vivo* measurements of blood flow velocity and vascular morphology using this experimental system, aiming to further enhance the system imaging resolution and velocity measurement accuracy.

Key words medical optics; photoacoustic imaging; photoacoustic velocity measurement; calorimetric method; photoacoustic microscope