## 环形定子的激光致表面波机理及可视化探测研究\*

### 李方浩 章海军† 张冬仙

(浙江大学,现代光学仪器国家重点实验室,杭州 310027)(2013年6月20日收到;2013年8月19日收到修改稿)

开展了用于新型激光驱动马达的环形定子的激光致表面波机理及实验研究.提出一种带有凹槽阵列结构的环 形定子新设计,建立了激光在环形定子表面激发表面波的物理模型,揭示了影响表面波幅值的关键因素;采用一种 新颖的激光致表面波可视化探测方法,在波长 1053 nm,脉宽 30 ns,单脉冲能量 1 mJ 的激光激发下,对表面波在铜 质环形定子表面的传播特性进行了可视化探测实验.理论与实验研究表明:当激发光斑的位置紧邻凹槽阵列时,沿 着圆环向凹槽方向传播的表面波会被齿状凹槽阵列迅速衰减和吸收,而沿着圆环向远离凹槽方向传播的表面波能 够持续传递,从而首次实现了激光致表面波在环形定子上的单向传播;而对没有凹槽阵列结构的圆环进行的对比实 验表明,激光致表面波在圆环表面双向传播,最终因相互混叠和串扰等而处于混乱状态.由激光在该种环形定子表 面激发出的单向表面波,可望在光致表面波马达及驱动机构中获得应用.

关键词:激光致表面波,环形定子,表面波可视化,激光驱动 PACS: 42.65.Re, 43.58.+z, 68.35.Md, 43.40.+s DOI: 10.7498/aps.62.224209

#### 1 引 言

近年来,随着微纳米技术及微型光机电系统 (MOEMS)的快速发展,对驱动技术也提出了新的 要求.现有的驱动技术主要有电磁驱动、静电驱 动<sup>[1]</sup>、压电驱动<sup>[2]</sup>、电热驱动<sup>[3]</sup>、光热驱动<sup>[4-7]</sup> 等,其中电磁、静电、压电和电热等驱动方法需要 采用导线将控制电流或控制电压引入到驱动机构 中,因而无法真正实现非接触式的驱动控制;光热 驱动采用将激光能量转换成热能的方法,实现对驱 动机构的非接触控制,但是,受限于其所使用的光 热转换机制,光和热的转换过程相对缓慢,这类光 热驱动机构一般只能实现低速或低频驱动.因此, 我们致力于研究发展一种基于激光致表面波的非 接触式驱动方法,提出采用纳秒级超短脉冲激光激 发出表面波,以此作为驱动源,实现对驱动机构(如 马达)的驱动控制.

就激光激发声波这一物理特性而言,目前研究 和应用较多的主要有光声光谱分析和激光超声探 测等. 光声光谱多用于对材料的成分、形貌及其 他物理特性的分析, 如多晶体材料弹性模量的研 究<sup>[8]</sup>、薄膜机械和结构特性分析<sup>[9,10]</sup>、光声显微 成像<sup>[11]</sup>等. 激光超声探测利用光致超声波在待测 物件内部传播时遇到疵点等损伤使其传播特性发 生变化的原理, 实现内部损伤的探测<sup>[12-14]</sup>. 本文 所提出的基于激光致表面波的新型驱动方法, 利 用的是激光在物体表面 (如定子)激发出表面波的 椭圆形传播轨迹, 实现对贴合在该物体表面的目 标 (如动子) 的驱动. 为此, 本文开展了激光在环形 定子表面激发表面波的物理模型及可视化实验研 究, 为发展光致表面波马达及驱动机构提供理论和 实验基础.

#### 2 原理与方法

#### 2.1 环形定子的激光致表面波物理模型

当用脉冲激光照射固体材料表面时,材料将吸 收光能形成局部热源并发生局部热膨胀;激光作用 结束后,热源消失,该热膨胀区域发生收缩.这种周

<sup>\*</sup> 国家自然科学基金 (批准号: 51077117) 资助的课题.

<sup>†</sup>通讯作者. E-mail: zhanghj@zju.edu.cn

<sup>© 2013</sup> 中国物理学会 Chinese Physical Society

期性的膨胀和收缩运动将形成声场并向周边区域 辐射声波,其中沿介质表面传播的弹性波称为表面 波,它是表面纵波和沿垂直表面方向振动的横波叠 加干涉的结果.

本文设计了一种带有凹槽阵列结构的环形定 子,如图 1 所示,用脉冲激光照射该环形定子以激 发表面波.图中, *O* 为激光照射点,其位置取在圆环 环带的中点处,以此为坐标原点建立直角坐标系, 圆环内径为 *r*<sub>1</sub>,外径为 *r*<sub>2</sub>, C 为凹槽阵列区域.



图 1 带有凹槽阵列的环形定子示意图

脉冲激光照射 O 点时, 在 t 时刻环形定子表面 形成的热源方程为

$$Q(x, y, z, t) = \frac{Q_0(1-R)}{2\pi a^2 t_0} \cdot e^{-\frac{x^2 + y^2}{a^2} - \tilde{n}kz} \\ \times \int_0^t e^{-\frac{(\xi - t_0/2)^2}{t_0^2}} d\xi, \qquad (1)$$

其中  $Q_0$  是激光的单脉冲能量, R 是反射率, a 为光 斑半径,  $t_0$  为激光脉冲宽度,  $\tilde{n}$  和 k 分别代表复折射 率和波矢.

该热源在环形定子中发生热传导,形成温度场 T(x,y,z,t),热传导方程为

$$\rho c \frac{\partial T(x, y, z, t)}{\partial t} - k \nabla^2 T(x, y, z, t) = Q(x, y, z, t), \quad (2)$$

ρ, c, k 分别为材料密度、比热容、热传导率, 声场 中表面波形变量 U<sub>s</sub>(x,y,z,t) 与温度 T(x,y,z,t) 服从 热弹性方程<sup>[14]</sup>:

$$(\lambda + \mu)\nabla(\nabla \cdot U_{s}(x, y, z, t)) + \mu\nabla^{2}U_{s}(x, y, z, t)$$
$$-\rho \frac{\partial^{2}U_{s}(x, y, z, t)}{\partial t^{2}} = \alpha(3\lambda + 2\mu)\nabla T(x, y, z, t), \quad (3)$$

λ 和 μ 为兰姆常数, α 是热扩散系数. 表面波在圆 环内径和外径边界处以及凹槽边界处振幅为零, 边 界条件有:

$$\begin{cases} U_{\rm s} \left| \left\{ [x - (r_1 + r_2/2)]^2 + y^2 = r_1^2 \right\} = 0 \\ U_{\rm s} \left| \left\{ [x - (r_1 + r_2/2)]^2 + y^2 = r_2^2 \right\} = 0 \\ U_{\rm s} \right| [(x, y, z) \in \Sigma] = 0 \end{cases}$$
(4)

(4) 式中 Σ 为齿状凹槽所形成的外表面. 方程组 (1), (2), (3) 和边界条件 (4) 构成了激光在环形定子表面 激发出的表面波的物理模型. 该方程组通过有限元 迭代方法进行仿真计算, 得出激光在环形定子激发 的表面波振幅近似正比于激光单脉冲能量 Q<sub>0</sub>, 热 传导率 k, 反比于光照面积 πa<sup>2</sup>, 激光脉宽 t<sub>0</sub>, 比热 c; 振幅在 z 向随厚度的增加按指数衰减. 因此, 表面 波传播到凹槽区域时将被凹槽阵列多次衰减和阻 挡, 表面波振幅值逐渐趋近于零, 即表面波将不能 穿过凹槽阵列区.

#### 2.2 激光致表面波的动态可视化探测方法

如图 2(a) 所示, 激光激发出的表面波从照射点向外沿环形定子表面传播, 由压电传感器在某一测量点探测并输入到计算机中. 对于每一给定的测量



图 2 激光致表面波在环形定子上传播的可视化探测原理

点 (如 A 点), 表面波传播至该点的振动状态随时间 的变化可以被准确地观测到;不断改变测量点的位 置 (如 B 和 C 点等),则可探测出表面波传播至环形 定子表面所有的点的振动状态,而将所有这些点的 波形信息整合起来,就可以对表面波的整体传播样 貌进行分析.但是,不断移动传感器在圆环上的位 置进行逐点探测,在实际操作中很难实现,而移动 激光照射点则相对容易得多.因此,利用表面波在 激光照射点和传感器探测点之间传播的可逆关系, 可按图 2(b) 所示进行等效处理, 将压电传感器置于 原激光照射点处,而激光照射点在整个圆环面上逐 点扫描,在每一点(如 A', B', C' 点等)激发出的表 面波均由位置固定的传感器探测,并将探测到的波 形信息收集,按时序重构各点的振动状态,即可等 效地还原出由照射在传感器位置处的激光单脉冲 激发的表面波在圆环面上的传播图样,从而实现激 光致表面波的可视化探测.

### 3 实验与结果

实验中环形定子的材料选用热传导率相对较大、比热容相对较小的黄铜;圆环整体尺寸为外径40 mm,内径30 mm,厚度2 mm;在其环面上切割出6 个相邻间距为0.5 mm,宽0.5 mm,深1.5 mm的凹槽,如图3 所示.



图 3 环形定子与压电传感器的布局图, 白色矩形框内为激光 扫描区域

采用波长 1053 nm 的脉冲激光器激发表面波, 脉冲宽度为 30 ns, 单脉冲能量 1 mJ, 光斑直径约 100 μm. 脉冲激光的重复频率为 3 kHz, 以保证有 足够时间间隔探测每一发激光脉冲激发出的表面 波的完整振动状态.图 3 中白色矩形框显示的是激光扫描区域,激光以光栅扫描方式扫描,扫描点间隔 0.2 mm,扫描点数 220×250.铜环放置在消声材料基座上,当激光扫描点落在铜环表面时,传感器可探测到表面波信号;而当激光点扫描到铜环以外的区域时,不产生表面波信号.由于激光扫描区域涵盖整个铜环结构,可保证整个铜环都能被扫描到,从而根据图 2(b)所示的等效处理原理,实现激光致表面波在整个铜环表面上的动态传播过程的可视化.

压电传感器选用中心频率 2 MHz 的表面波 斜探头, 传感器左角与凹槽阵列的最近距离约 为 4 mm.

实验得到的光致表面波在环形定子上的可视 化动态传播过程视频截图如图 4 所示. 根据等效原 理, 当脉冲激光照射在传感器所处的位置时 (以此 时刻作为初始时间), 表面波分别沿顺时针方向和逆 时针方向在环形定子表面传播. 图 4(a)—(d) 表明, 沿顺时针方向的表面波传播到凹槽区域时消失, 说 明凹槽阵列对表面波有很好的阻挡和衰减作用, 与 理论分析一致; 而沿逆时针方向的表面波可持续传 播; 在 29.6 μs 时, 波前传播到凹槽区域的另外一侧, 完成近乎整周的单向传播, 如图 4(e) 所示; 在 39 μs 之后, 铜环面上的表面波因阻尼振荡而整体衰减, 如图 4(f). 为实现表面波的持续单向传播, 可选用适 当频率的脉冲激光持续照射环形定子.

作为对比,选用相同尺寸但无凹槽结构的铜环 进行了激光致表面波的可视化实验,实验结果如图 5 所示.根据等效原理,当脉冲激光照射在传感器 所处的位置时,有两列光致表面波分别沿顺时针和 逆时针方向传播;图 5(a)—(d)表明,这两列表面波 各自持续地向前传播,这与图4实验结果明显不同; 在 22.8 μs 时两列波开始汇合,见图 5(d);之后出现 相互混叠与串扰,如图 5(e)和 (f)所示,因此在该铜 环上无法获得单向传播的激光致表面波.这一实验 从另一侧面证明,凹槽阵列结构在获取单向传播的 激光致表面波中的关键作用.

需要说明的是,图中沿顺时针方向的表面波在 幅值上要弱于逆时针方向的表面波,这是由于作为 传感器的斜探头在不同方向上探测能力不同而造 成的.



图 4 激光致表面波在带有凹槽阵列结构的环形定子上单向传播的可视化视频截图



图 5 激光致表面波在无凹槽结构的铜环上双向传播的可视化视频截图

## 4 结论

本文围绕激光致表面波的机理及传播特性开展了理论和实验研究,优化设计了带有凹槽阵列结构的环形定子,建立了激光在环形定子表面激发表面波的物理模型,给出了求解表面波幅值的方程组,并对影响表面波幅值的关键因素进行了分析.阐述

了激光致表面波的动态可视化探测方法,利用表面 波在激光照射点和传感器探测点之间传播的可逆 关系,等效地还原出激光致表面波的传播图样,从 而首次实现了激光致表面波在环形定子上传播的 可视化探测.

采用这一可视化探测方法,在波长 1053 nm,脉 宽 30 ns, 单脉冲能量 1 mJ 的脉冲激光照射下,对表 面波在铜材质的环形定子表面的传播特性进行了 实验研究.理论与实验研究表明:当激发光斑的位 置紧邻凹槽阵列时,沿着铜环向凹槽方向传播的表 面波会被凹槽阵列迅速衰减和吸收,而沿着铜环向 远离凹槽方向传播的表面波能够持续向前传递,据 此实现了激光致表面波的单向传播;而对没有凹槽 阵列结构的铜环进行的对比实验表明,激光致表面 波在铜环表面双向传播,最终因相互混叠和串扰等 而处于混乱状态.激光在该种环形定子表面激发出 的单向表面波,将用于今后光致表面波马达及驱动 机构的研究当中.

- Srinivasan P, Gollasch C, Kraft M 2010 Sens. Actuators A: Phys. 161 191
- [2] Yang B, Liu J Q, Chen D, Zhou W M, Cai B C 2006 Chin. Phys. B 15 454
- [3] Hoxhold B, Buttgenbach S 2010 Microsyst. Technol. 16 1609
- [4] Wang L Y, Zhang D X, Zhang H J 2010 Appl. Phys. Lett. 97 131905
- [5] Zhang D X, Zhang H J, Liu C 2008 Opt. Express 16 13476
- [6] Liu C, Zhang D X, Zhang H J 2009 Acta Phys. Sin. 58 2619 (in Chinese) [刘超, 张冬仙, 章海军 2009 物理学报 58 2619]
- [7] Zaidi S, Lamarque F, Prelle C, Carton O, Zeinert A 2012 Smart Mater. Struct. 21 115027
- [8] Kautek W, Rudolph P, Daminelli G, Kruger J 2005 Appl. Phys. A 81

65

- [9] Giannetti C, Revaz B, Banfi F, Montagnese M, Ferrini G, Cilento F, Maccalli S, Vavassori P, Oliviero G, Bontempi E, Depero L E, Metlushko V, Parmigiani F 2007 *Phys. Rev.* B 76 125413
- [10] Ku G, Wang L V 2005 Opt. Lett. 30 507
- [11] Callasso I G, Craig W, Diebold G J 2001 Phys. Rev. Lett. 86 3550
- [12] Zhao X Y, Gang T, Zhang B X 2008 Acta Phys. Sin. 57 5049 (in Chinese) [赵新玉, 刚铁, 张碧星 2008 物理学报 57 5049]
- [13] Xiao Q, Wang J, Guo X S, Zhang D 2013 Acta Phys. Sin. 62 094301 (in Chinese) [肖齐, 王珺, 郭霞生, 章东 2013 物理学报 62 094301]
- [14] Pei C X, Fukuchi T, Zhu H T, Koyama K, Demachi K, Vesaka M 2012 IEEE Trans. Ultrason. Ferroelectr. Freq. Control 59 2702

# Theoretical and visualization study of laserinduced surface acoustic wave on annular stator \*

Li Fang-Hao Zhang Hai-Jun<sup>†</sup> Zhang Dong-Xian

(State Key Laboratory of Modern Optical Instrumentation, Zhejiang University, Hangzhou 310027, China) (Received 20 June 2013; revised manuscript received 19 August 2013)

#### Abstract

The mechanism of laser-induced surface acoustic wave (SAW) on annular stator is theoretically and experimentally studied. An annular stator with groove arrays is specifically designed. The physical model of laser-induced SAW on the stator is established, and the key factors influencing the wave amplitude are disclosed. We introduce a new kind of visualization method to detect laser-induced SAW on the copper-made annular stator, under a pulsed laser of 1053 nm wavelength, 30 ns pulse width and 1 mJ pulse energy. The results show that when the location of the irradiating laser spot is near the groove arrays, the SAW propagating towards the groove will be attenuated and absorbed immediately by the groove arrays, while the SAW away from the groove can keep propagating along the stator surface. In this way, the one-way propagation of laser-induced SAW is successfully acquired. In the contrast experiments, the laser-induced SAW travels in both directions on a copper ring without groove arrays, resulting in a chaotic state of the surface acoustic wave. The one-way SAW induced by pulsed laser on the annular stator will be used in the laser-driven SAW motor in the future.

Keywords: laser induced surface acoustic wave, annular stator, SAW visualization, laser-driven

PACS: 42.65.Re, 43.58.+z, 68.35.Md, 43.40.+s

**DOI:** 10.7498/aps.62.224209

<sup>\*</sup> Project supported by the National Natural Science Foundation of China (Grant No. 51077117).