激光熔覆再制造涂层应力超声无损评价

Stress Measurement of Laser Cladding Remanufacturing Coating with Ultrasonic Nondestructive Evaluation

> 闫晓玲¹,曹 勇²,董世运²
> (1北京工商大学 材料与机械工程学院,北京 102488;2 陆军装甲 兵学院 装备再制造技术国防科技重点实验室,北京 100072) YAN Xiao-ling¹,CAO Yong²,DONG Shi-yun²
> (1 School of Materials Science and Mechanical Engineering,Beijing Technology and Business University,Beijing 102488,China; 2 National Key Laboratory for Remanufacturing,Army Academy of Armored Forces,Beijing 100072,China)

摘要:基于声弹理论研究激光熔覆再制造涂层应力超声无损评价方法。应用泰勒级数展开法对激光熔覆层中声弹公式进行合理简化,结合静载拉伸实验,标定熔覆层声弹系数。结果表明:随着拉伸应力的增加,瑞利波在 Fe314 激光熔覆层中的传播速度变化率以线性规律增加,拉伸应力大于 495MPa 时,瑞利波信号的传播速度不再以线性规律变化。结合超声传播理论及微观组织揭示声弹曲线变化规律及其对应力评价结果的影响机理。结果表明:各向异性熔覆层的非均匀变形是导致高应力阶段声弹曲线波动的主要原因,各向异性组织效应会影响应力检测结果的可靠性,熔覆层间声波的传递对检测结果的影响可以忽略。通过对声弹曲线进行拟合确定了各向异性组织效应影响因子。佐证实验结果表明,采用本研究提出的方法,有效降低了组织效应对检测结果的影响,提高了激光熔覆再制造涂层应力超声无损检测的可靠性(最大相对误差为 4.4%)。

关键词: 瑞利波;激光熔覆;应力;各向异性;微观组织

doi: 10.11868/j.issn.1001-4381.2016.001329

中图分类号: TB551; TB303 文献标识码: A 文章编号: 1001-4381(2018)10-0096-08

Abstract: Based on acoustoelastic theory, stress measurement of laser cladding coating with Rayleigh wave was investigated. The acoustoelastic formula for evaluation of stress in laser cladding coating was simplified by means of Taylor series expansion method. Combined with the static load tensile test, acoustoelastic coefficients were determined. The results show that the variation rate of Rayleigh wave signal velocity in Fe314 alloy coating increases linearly with the increase of stress. When tensile stress is greater than 495MPa, the variation rate of Rayleigh wave signal velocity does not change linearly any more. Based on the analysis of ultrasonic propagation theory and microstructure of laser cladding coating, the changing rule of acoustoelastic curve and its influence mechanism on stress measurement were analyzed, the inhomogeneous deformation of anisotropic laser cladding coating is the main cause of the "wave-type" fluctuation of acoustoelastic curve in high stress stage. Results show that anisotropic tissue effect can affect the result of stress measurement; the penetration in laser cladding layers can be ignored. By fitting the acoustoelastic curve, anisotropic tissue effect factor is determined. The experimental results show the maximum relative error in stress measurement is 4.4%, the method can realize the nondestructive evaluation of the stress in laser cladding coating.

Key words: Rayleigh wave; laser cladding; stress; anisotropy; microstructure

废旧机电产品再制造是实现节能减排、可持续 发展的重要途径。激光熔覆^[1]凭借其技术优势,近 年来在石油、化工、矿山机械、电力设备等领域的关 键零部件再制造中获得了广泛应用,但实践表明:激 光熔覆层残余应力会直接影响再制造产品服役性能 和服役寿命,因而对涂层应力大小进行检测及评估

97

逐渐成为再制造产品质量检测领域的一个热点研究 问题。目前,对应力进行检测的方法^[2-3]可分为有损 法(小孔法、弯曲法)和无损法^[4-6](X射线衍射法、光 学法和超声波法)两类,上述方法各具特点,但有损 法会破坏零部件结构的整体性,X射线衍射法会危 害检测人员健康,光学法对检测环境要求严苛。相 比于上述方法,超声波法^[7-8]具有安全、无损、可实现 在线检测等优点,因而在应力检测领域引起众多学 者的关注。

超声波检测应力的理论基础是声弹效应^[9],但是 由于激光熔覆层组织具有明显的各向异性特征,并且 在涂层制备过程中材料会发生弹塑性变形, 而完全与 之符合的声弹性理论有待进一步发展。如何提高此类 材料应力超声无损评价的可靠性,近年来国内外学者 开展了广泛的研究,并取得了一些有意义的成果。如 Johson^[10]以 Green 的弹塑性连续介质模型为基础,推 导了弹塑性条件下的声弹性公式;Rokhlin 等^[11]提出 了 GAO 技术,使用两种横波和一种纵波,在横波偏振 角度和应力之间建立关系;Walaszek 等^[12]使用临界折 射纵波,测量了对接平板焊接纵向残余应力,结果与小 孔法比较吻合良好。上述研究都是对各向异性材料应 力超声无损评价的有益探索,具有一定的借鉴意义,但 不足之处也显而易见,例如理论推导得到的声弹公式 大多包含弹性应变、塑性应变、主拉伸率等参数,通过 弹塑性实验才能确定这些复杂参数的值,因而难以在 实际中推广应用。采用特定的波形或不同类型波形组 合进行应力检测[13-16],需要研制专用超声换能器,且大 多停留在实验观察层面,缺乏深层次的理论分析。本 研究依据弹性波和有限变形理论,推导了激光熔覆层 中的声弹方程,应用泰勒级数展开方法对其进行了合 理简化。采用瑞利波实现对激光熔覆再制造涂层应力 的无损表征,结合超声传播理论及微观组织分析瑞利 波评价涂层应力的机理,并基于佐证实验对检测结果 进行了验证。

1 激光熔覆层中瑞利波声弹方程

超声波声弹理论是目前用于测量应力的理论基础。声弹效应表明:在应力作用影响下,瑞利波在固体 材料中的传播速度不同于未受应力作用的声波速度。 因此需考虑材料内部应力对小振幅瑞利波传播的影 响,推导激光熔覆层中瑞利波声弹方程。

取图 1 所示的坐标系,假设瑞利波在熔覆层表面 以速度 v 沿着 x₁ 方向传播,则瑞利波位移矢量所在的 平面平行于 x₁ox₃ 坐标面,其中沿着 x₃ 方向的传播深 度距离表面 1~2 个波长距离内。通常情况下激光熔 覆层厚度不大,并且沿厚度方向拘束度小,为自由表 面,所以垂直于表面的正应力和平行于表面的切应力 都等于 0,因此熔覆层表层应力状态可简化为平面应 力状态。根据材料力学理论,平面应力场上的应力可 分解为多组不同取向的互相垂直的应力,假设在被测 得微区内应力状态如图 1 所示,*x*₁,*x*₂ 方向的应力*σ*₁₁, *σ*₂₂ 在被测微区内均匀分布,则依据有限变形理论^[16]瑞 利波波动方程可表示为

$$\rho \ddot{u}_{k} = \sigma_{lm} u_{k,lm} + \frac{\partial (s_{klrs} u_{r,s})}{\partial x_{l}}$$
(1)

$$s_{\rm klrs} = \lambda \delta_{\rm kl} \delta_{\rm rs} + \mu (\delta_{\rm ks} \delta_{\rm lr} + \delta_{\rm kl} \delta_{\rm ls}) + 2\lambda (\varepsilon_{\rm kl} \delta_{\rm rs} + \varepsilon_{\rm kl}) + \left[-\lambda \delta_{\rm kl} \delta_{\rm rs} - \mu \delta_{\rm ks} \delta_{\rm lr} + (\lambda - \mu) \delta_{\rm kl} \delta_{\rm ls} \right] \varepsilon_{\rm kk} + 2\mu (\varepsilon_{\rm ks} \delta_{\rm lr} + \varepsilon_{\rm lr} \delta_{\rm ks} + \varepsilon_{\rm kr} \delta_{\rm ls} + \varepsilon_{\rm ls} \delta_{\rm kr})$$
(2)

式中:*u* 为固体中质点的位移分量; ρ 为介质的密度;k, l,m,r,s 为张量下标; $u_{r,s} = \partial u_r / \partial x_s$; δ_{ij} 为克罗内克 (Kronecher)符号($\delta_{ij} = 1(i = j), \delta_{ij} = 0(i \neq j)$); λ , μ 为 Lame 常数; ε 为应变分量。

x₃=0处为自由表面,边界条件可表示为

$$\sigma_{3j} = 0(x_3 = 0, j = 1, 2, 3) \tag{3}$$

由波动方程和边界条件,可以得到熔覆层中质点 位移沿3个坐标方向的分量

$$\begin{cases} u_{1} = A\left[\exp(-\alpha_{1}Bx_{3}) - \alpha \exp(-\alpha_{2}Bx_{3})\right]\exp\left[i(Bx_{1} - \omega t)\right] \\ u_{2} = 0 \\ u_{3} = iA\left[\exp(-\alpha_{1}Bx_{3}) - \alpha \exp(-\alpha_{2}Bx_{3})/\alpha\right]\exp\left[i(Bx_{1} - \omega t)\right] \end{cases}$$
(4)

式中:*A* 为与材料特性有关的常数; ω 为圆频率; *B* = $\omega/\mathbf{v}; \alpha_1 = [1 - (\mathbf{v}/v_1)^2]^{1/2}; \alpha_2 = [1 - (\mathbf{v}/v_s)^2]^{1/2}; \alpha = (\alpha_1 \alpha_2)^{1/2}; v_1, v_s$ 为无应力状态下熔覆层中纵波,横波的传播速度。



图 1 激光熔覆涂层中的瑞利波波矢 Fig. 1 Rayleigh wave vector in laser cladding coating

根据固体介质本构关系,当表面波波矢沿着 x1 方



$$\sigma_{\rm mj}u_{3,\rm m} + s_{3j\rm rs}u_{\rm r,s} = 0 \tag{5}$$

将万程(1),(4)代入万程(5),可得

$$\left[\lambda + \alpha_{1i}\alpha_{2i}(\lambda + 2\mu)\right] \cdot \left[1 - \frac{(2\lambda + \mu)(\sigma_{11} + \sigma_{22})}{\mu(3\lambda + 2\mu)}\right] + \lambda\left(1 + \frac{\sigma_{ii}}{\mu}\right) = 0$$
(6)

式中: σ_{ii} 下标不做求和处理; $\alpha_{1i} = \sqrt{(1 - v_i/v_1)^2}$; $\alpha_{2i} = \sqrt{(1 - v_i/v_s)^2}$,i = 1, 2。

由式(6)可知,激光熔覆层应力与瑞利波传播速度 之间存在着复杂的非线性关系,实际应用过程中,由应 力引起的瑞利波速度变化量非常小,因此可用 v₀ 处 泰勒级数展开式对式(6)进行简化处理,忽略高次 项,可得到瑞利波速度的变化量与应力之间的近似 表达式为

$$\Delta v/v_0 = (v_i - v_0)/v_0 = \sigma_{11}k_{i1} + \sigma_{22}k_{i2}$$
(7)

式中:
$$k_{i1} = \frac{\partial v_i}{\partial \sigma_{11}} | v_i = v_0, k_{i2} = \frac{\partial v_i}{\partial \sigma_{22}} | v_i = v_0 (i = 1, 2)$$

v₀ 是应力为 0 时瑞利波的传播速度。

式(7)即为激光熔覆层中瑞利波的声弹方程,应力 检测过程中,通过测试已知应力作用下材料中瑞利波 声速的变化可以标定声弹系数 k_{i1},k_{i2}。

2 声弹系数标定实验

2.1 实验材料

实验使用 Fe314 激光熔覆(45 钢为基体)试样,实验材料成分如表 1 所示。Fe314 自熔合金与 45 钢基体材料具有良好的润湿性,易获得稀释度低且与基体成为冶金结合的致密涂层。按照国家标准 GB 3075-82,通过多道搭接多层堆积制备激光熔覆光滑静载拉伸试样,试样的尺寸如图 2 所示,基体厚度为 3mm,熔覆层厚度为 2mm。

表 1 激光熔覆试样的化学成分 (质量分数/%)

Table 1 Chemical compositions of laser cladding specimen (mass fraction/%)

Material	С	Si	Mn	Р	S	Cr	Ni	В	Fe
Fe314 alloy	0.1-0.15	1.0	_	_	_	15.0	10.0	1.0	Bal
45 steel	0.4-0.5	0.17-0.37	0.5-0.8	≪0.04	≪0.04	0.15	≪0.25	—	Bal



2.2 实验方法

激光熔覆层应力检测系统如图 3 所示,主要包括 Panametrics-NDT 5800PR 超声波脉冲发射接收仪, TDS5000B示波器(最高采样频率 2.5GHz)以及频率 为 5MHz 的瑞利波探头(一个发射探头、一个接收探 头),实验时为保证探头和试样之间耦合稳定,且两者 之间为弹性接触,采用一简单装置将表面超声波探头



图 3 激光熔覆层应力检测系统

Fig. 3 Measurement system for evaluation of stress in laser cladding coating

固定在待检测区域采集数据(探头之间距离为 30mm)。

2.3 实验数据采集方法

由声弹方程(7)可知,实验过程中需要采集不同应 力状态下的瑞利波速度,由于瑞利波速度不方便测量, 而传播时间可以直接测量,因此,将速度转化为一定距 离内传播时间的变化率来处理。采用图 3 所示的瑞利 波应力检测系统采集去应力退火处理过的 Fe314 激 光熔覆试样中瑞利波接收探头的信号,记录外加载荷 为 0 时,瑞利波在激光熔覆层中传播 30mm 的时间 t₀。 为了获得不同的应力状态,将试样在 MTS810 型 液压伺服试验机上进行拉伸,采集不同应力状态下激 光熔覆层的瑞利波信号,每一应力状态下分别沿平行 于加载方向和垂直于加载方向采集3次数据,直至激 光熔覆试样出现较为明显的塑性变形或裂纹,停止采 集数据。

3 实验结果与分析

3.1 声弹曲线分析

以应力为0时采集的信号为基准信号,不同应力 状态下采集到的信号为计算信号,采用广义相关倒频 谱分析^[17-18]方法得到计算信号与基准信号之间的时间 差。建立 Fe314 激光熔覆层试样中平行和垂直于应 力加载方向的瑞利波声弹曲线,结果如图 4 所示。

由图 4 可知,当拉伸应力小于 495MPa 时,随着应 力的增加,瑞利波在固定声程 30mm 中的传播时间相 对于基准信号的变化率(传播速度变化率)基本以线性 规律增加,应力小于 250MPa 时,两者之间线性关系良 好(波动幅度较小),应力大于 250MPa,小于 495MPa 时,两者之间为非良好性线性关系(波动幅度稍大);当 拉伸应力大于 495MPa 时,两者之间关系不再符合线 性变化规律,而是沿无规律曲线波动;平行于加载方 向上瑞利波传播速度随应力变化率略大于垂直于加载 方向上的变化率。





当应力大于 495MPa 时,Fe314 激光熔覆层中瑞 利波声弹曲线不再符合线性变化规律,结合图 5 所示 Fe314 激光熔覆层微观组织及断口形貌分析其原因。 从图 5(a)可以看出 Fe314 激光熔覆层为典型的各向 异性组织,其内部呈明显树枝晶。由于试样通过多道 搭接多层堆积制备而成,所以熔覆层中存在较为明显 的层间界面,使得单层熔覆层内树枝晶的生长方向基 本一致,大致与层间界面垂直;相邻熔覆层组织中树枝 晶生长的连续性被层间界面打断,生长方向略有不同; 相邻熔覆层以冶金结合的方式结合在一起,既保证了 层内树枝晶生长的延续性,又保证了层间结合的强度。

综合上述分析结果可知,Fe314 激光熔覆层组织 具有明显的各向异性特征,因而试样在外加载荷作用 下产生变形时,试样内部各部分变形不均衡,当外加载 荷较小时,熔覆层发生弹性变形,瑞利波信号传播速度 相对变化率与应力间关系满足线性规律;当应力值达 到 495MPa时,随着应力的进一步增大,熔覆层内部变 形不均衡愈加明显,局部区域的变形已经超出弹性变 形范围,进入塑性变形阶段,且随着应力的增加塑性变 形区域逐步扩大,直至断裂。基于声弹理论的瑞利波 应力评价结果反映的是超声波传播范围内材料表层应 力的平均值,高应力阶段瑞利波检测范围内熔覆层的 "平均变形"已经进入塑性变形阶段,因而声弹性理论 不再适用于该变形阶段,所以瑞利波信号声弹曲线出 现了"波动"。

从图 5(b)可以看到拉伸试样断口中存在较多韧 窝,属于典型的塑性断裂。因而本节结合塑性变形理 论对高应力阶段瑞利波信号随应力变化规律进行理论 分析。金属塑性变形理论^[19]表明,金属材料的塑性变 形是位错运动的反映,承受外部载荷时,由于熔覆层内 部晶格畸变会出现位错,在外力持续作用下,位错将发 生滑移。位错运动首先在阻力较小的滑移面上启动, 滑移过程中遇到熔覆层间界面、树枝晶、气孔、夹杂等 微观缺陷等"障碍物"时,将会出现位错塞积使滑移运 动受到阻碍,此时该局部区域的应力逐渐变大,瑞利波 信号在熔覆层中的传播速度随之提高;当位错塞积数 量积累到一定程度,该局部区域产生的应力足以克服 位错滑移所需的"阻力"时,滑移运动将沿其他易滑移 面继续向前推进,此时位错塞积数量逐步减少,该局部 传播速度随之减小;高应力阶段试样塑性变形过程中, 熔覆层内部不断出现位错滑移一塞积一滑移的过程, 由此引起应力释放一集中一释放这一变化规律,即瑞 利波信号传播速度会出现减小一增大一减小的规律, 这就是 Fe314 激光熔覆层中瑞利波信号声弹曲线"波动"的主要原因。



图 5 Fe314 激光熔覆层微观组织(a)及其断口形貌(b) Fig. 5 Microstructure (a) and fractography (b) of laser cladding Fe314 alloy coating

为了验证上述分析结果,采用电磁声共振法评价 外加载荷为 500MPa 和 650MPa 时 Fe314 激光熔覆层 试样的变形程度,检测结果如图 6 所示。由电磁声共 振法检测原理可知,电磁声共振信号频率幅值反映了 材料的塑性变形程度。由图 6 可知,外加载荷为 650MPa 时采集到的电磁声共振信号幅值明显高于外 加载荷为 500MPa 时检测信号的幅值,从而印证了 650MPa 时激光熔覆层塑性变形程度,实验结果与上述理 论分析结果相吻合。



图 6 不同载荷时激光熔覆层表层电磁声共振信号 Fig. 6 Electromagnetic acoustic resonance signals of laser cladding coating under different tensile stresses

3.2 激光熔覆层组织效应影响分析

由图 5(a)可知,激光熔覆层为快速凝固组织,主 要由方向性生长的树枝晶或柱状晶构成,因此熔覆层 中存在织构,为典型的各向异性组织。根据超声传播 理论^[20-21]可知,由于各向异性组织效应的影响,使得超 声波在传播过程中出现声束偏转、分离和聚焦等复杂 物理现象。为了客观地评价各向异性组织效应对检测 结果的影响,采用相同的工艺参数制备 Fe314 合金激 光熔覆拉伸试样,并对其进行去应力退火处理。随机 采集试样表面上4 个不同位置处平行于加载方向上的 瑞利波信号,结果如图7 所示。



图 7 应力为 0 时 Fe314 激光熔覆层表面瑞利波信号 Fig. 7 Rayleigh wave signals of laser cladding Fe314 alloy coating responding to the zero stress

由图 7 可知,应力为 0,检测位置不同时,瑞利波 信号沿着加载方向在固定声程(30mm)中传播的时间 并不相同(平均变化率 6.5×10⁻⁶)。研究表明,超声 换能器与试样界面的耦合状态、检测温度等外在因素 也会影响检测结果的可靠性,因此检测过程中,采用黏 稠度一定的机油作为耦合剂,利用一简单装置向探头 施加相同的压力,以保证探头和试样之间耦合稳定,且 两者之间为弹性接触;此外保持恒定的检测温度。由 此可见,排除上述外在影响因素,应力为 0 时,材料的 各向异性组织效应是导致瑞利波信号传播速度变化 (影响检测结果可靠性)的主要因素。

由图 4 可知,应力小于 495 MPa 时,声弹曲线基本

符合线性变化规律,此时激光熔覆层宏观特征虽处于 弹性变形范畴,但材料的各向异性使得变形不均匀,应 力集中的局部区域(例如微观缺陷处)已经进入塑性变 形阶段,并且随着应力的增大,弹性变形区域逐渐减 小,塑性变形区域逐渐扩大。因此依据忽略高次项的 声弹公式(7)对涂层应力进行评价,误差不可避免。如 何有效减小各向异性组织效应的影响,提高检测结果 的可靠性,目前国内外从事相关研究的学者提出了一 些方法,但局限性较强。例如通过理论推导得到的各 向异性材料声弹公式大多包含弹性应变、塑性应变、主 拉伸率等复杂参数,通过弹塑性实验才能确定这些复 杂参数的值,因而难以在实际中推广应用。采用对组 织效应敏感的波形(如 SH 波)或不同类型波形组合 (如聚焦纵波与横波双折射相结合)进行检测,可实现 组织效应的分离,但需要研制专用超声换能器,且大多 停留在实验观察层面,缺乏深层次的理论分析。

本研究依据弹性波和有限变形理论,考虑材料内 部应力对于小振幅瑞利波传播的影响,结合瑞利波传 播的边界条件,推导了激光熔覆层中的声弹方程,应用 泰勒级数展开方法对其进行了合理简化。该声弹公式 中不包含复杂参数,声弹系数的标定方便可行。以高 相关系数、小标准方差为判据,采用最小二乘法对图 4 中瑞利波声弹曲线的线性部分进行拟合,拟合结果如 图 8 和式(8)所示。



图 8 Fe314 激光熔覆层中瑞利波声弹曲线拟合结果 (a)平行于加载方向; (b)垂直于加载方向

Fig. 8 Linear fitting results of acoustoelastic curves of Rayleigh wave in laser cladding Fe314 alloy coating (a)parallel to loading direction;(b)perpendicular to loading direction

$$\begin{cases} \frac{t_1^0 - t_1}{t_1} = 1.505 \times 10^{-5} \sigma_{11} + 6.4715 \times 10^{-6} \\ \frac{t_2^0 - t_2}{t_2} = 9.68 \times 10^{-6} \sigma_{11} - 6.6784 \times 10^{-5} \end{cases}$$
(8)

式中: t_i^o , t_i (i = 1,2)分别表示无应力和有应力状态下 瑞利波沿着检测方向传播相同距离所用的时间。由式 (8)可知,平行和垂直于应力加载方向的声弹性系数分 别为 $k_{11} = 1.505 \times 10^{-5}$ MPa⁻¹, $k_{12} = 9.68 \times 10^{-6}$ MPa⁻¹。拟合直线与纵坐标的截距b反映出应力为 0 时,瑞利波信号传播速度的变化量(平行于加载方向拟 合直线的截距b与图 7 中瑞利波速度变化率均值大致 相当),因此,可以认为截距b即为激光熔覆材料组织 效应影响因子。

各向同性材料中,互相垂直的两个方向上声弹系 数满足 $k_{11} = k_{22}$, $k_{12} = k_{21}$,激光熔覆层具有各向异性 特征,但 Fe314 为立方晶系,所以仍然满足上述条件。 因此 Fe314 激光熔覆再制造涂层的声弹公式(8)修 正为

$$\begin{cases} \frac{t_1^0 - t_1}{t_1} = 1.505 \times 10^{-5} \sigma_{11} + 9.68 \times 10^{-6} \sigma_{22} + \\ 6.4715 \times 10^{-6} \\ \frac{t_2^0 - t_2}{t_2} = 9.68 \times 10^{-6} \sigma_{11} + 1.505 \times 10^{-5} \sigma_{22} - \\ 6.6784 \times 10^{-5} \end{cases}$$
(9)

对重新制备 Fe314 合金激光熔覆拉伸试样进行 静载拉伸,将实验数据代入式(9)计算激光熔覆层应 力。检测结果如图 9 所示,可以看出,采用本研究提 出的方法,有效削弱了组织效应对检测结果的影响 (最大相对误差由 11.5%降低至 4.4%),并且不需 要事先测定众多复杂参数以及研制专用的超声换 能器。

3.3 熔覆层间声波传递影响分析

图 10 为多道搭接多层堆积 Fe314 激光熔覆试样 微观组织,可以看到熔覆层中存在明显的层间界面。 图中箭头代表瑞利波在熔覆层中的传播路径,包含两 部分:平行于层间界面的声波传播方向和垂直于层间







界面的声波渗透方向。由瑞利波在介质中传播特性可 知,渗透方向上瑞利波能量主要集中在表层以下 2 个 波长之内, 2 个波长之外,随着传播深度(图 10 中的垂 直方向)的增加,其能量以指数形式急剧降低,直至能 量为 0。

理论上渗透方向上传播的瑞利波遇到层间界面还会 发生反射,反射回波信号强度主要取决于声压反射率 r_i。

$$r_{\rm f} = \frac{p_{\rm r}}{p_{\rm o}} = \frac{\rho_2 v_2 - \rho_1 v_1}{\rho_2 v_2 + \rho_1 v_1} \tag{10}$$

式中: p_r 为反射声波声压强度; p_o 为入射声波声压强度; p_1 , p_2 为相邻的熔覆层介质1及介质2的密度; v_1 , v_2 为相邻的熔覆层介质1及介质2中瑞利波传播的速度。

在激光熔覆工艺参数一定的情况下,不同熔覆层 (单层厚度为 0.2mm)之间声阻抗相差很小(反射率极 低)。本研究通过测量一定距离内瑞利波信号传播时 间的相对变化(图 10 中的水平方向)来检测激光熔覆 层表层应力,所以熔覆层之间的超声波传递(渗透及反 射)对检测结果的影响可以忽略。



图 10 Fe314 激光熔覆层微观组织 Fig. 10 Microstructure of laser cladding Fe314 alloy coating

4 结论

(1)拉伸应力小于 495MPa 时,随着应力的增大,

瑞利波在激光熔覆层中的传播速度变化率以线性规律 增加,拉伸应力大于 495MPa 时,激光熔覆层中瑞利波 传播速度变化率不再符合线性规律,呈现出"波浪式" 变化,分析表明各向异性激光熔覆层的非均匀变形是 导致高应力阶段声弹曲线波动的主要原因。

(2)各向异性激光熔覆层组织效应会影响超声波应力检测结果的可靠性,熔覆层间声波的传递对超声波应力检测结果的影响可以忽略。

(3)激光熔覆层瑞利波传播速度变化率-应力结果 表明,对声弹系数标定实验中测得的声弹曲线线性部 分进行拟合,将拟合直线与纵坐标的截距 b 作为组织 效应影响因子,采用该因子修正推导出激光熔覆层声 弹公式,应用该公式计算激光熔覆层应力,有效削弱 了组织效应的影响,提高了超声波应力检测结果的 可靠性。

参考文献

- [1] 封慧,李剑峰,孙杰.曲轴轴颈损伤表面的激光熔覆再制造修复
 [J].中国激光,2014,41(8):80-85.
 FENG H,LI J F,SUN J. Study on remanufacturing repair of damaged crank shaft journal surface by laser cladding [J]. Chinese Journal of Lasers,2014,41(8):80-85.
- [2] 王庆明,孙渊. 残余应力测试技术的进展与动向[J]. 机电工程, 2011,28(1):11-15.

WANG Q M, SUN Y. Research development on the test methods of residual stress[J]. Journal of Mechanical & Electrical Engineering,2011,28(1):11-15.

- [3] RICKERT T. Residual stress measurement by ESPI hole-drilling
 [J]. Procedia CIRP,2016,45:203-206.
- [4] TANUMA K, MAN C S, CHEN Y. Dispersion of Rayleigh waves in weakly anisotropic media with vertically-inhomogeneous initial stress[J]. International Journal of Engineering Science, 2015, 92 (7): 63-66.
- [5] LI H B, ZHANG P C, LI G, et al. Stress measurement for nonstoichiometric ceria films based on Raman spectroscopy[J]. Journal of Alloys and Compounds, 2016, 682:132-137.
- [6] 李峻宏,高建波,李际周,等.中子衍射残余应力无损测量与谱 仪研发[J].无损检测,2010,32(10):765-769.
 LIJH, GAOJB, LIJZ, et al. Nondestructive measurement of residual stress by neutron diffraction and the R&D of the diffractmeter[J]. Nondestructive Testing,2010,32(10):765-769.
- [7] 张龙,曾凯,何晓聪,等. SUS304 不锈钢板点焊接头超声成像及 力学性能[J].材料工程,2016,44(4):26-31.
 ZHANG L,ZENG K,HE X C,et al. Ultrasonic imaging and mechanical properties of spot welds joint on SUS304 stainless steel
 [J]. Journal of Materials Engineering,2016,44(4): 26-31.
- [8] KWASNIEWKI J, DOMINIK I, LALIK K, et al. Influence of acoustoelastic coefficient on wave time of flight in stress measurement in piezoelectric self-excited system[J]. Mechanical Systems and Signal Processing, 2016, 78, 143-146.

- [9] 丁辉.计算超声学[M].北京:科学出版社,2010:46-51.
 DING H. Computational ultrasonics[M]. Beijing: Science Press, 2010:46-51.
- [10] JOHSON G C. Acoustoelastic theory for elastic-plastic materials
 [J]. The Journal of the Acoustical Society of America, 1981, 70
 (2):591-595.
- [11] ROKHLIN S I, WANG W. Double through-transmission bulk wave method for ultrasonic phase velocity measurement and determination of elastic constants of composite materials[J]. The Journal of the Acoustical Society of America, 1992, 91(6); 3303-3312.
- [12] WALASZEK H, HOBLOS J, BOURSE G, et al. Effect of microstructure on ultrasonic measurements of residual stresses in welded joints[J]. Materials Science Forum, 2002, 404/407: 875-880.
- [13] BURKOV S I, ZOLOTOVA O P, SOROKIN B P, et al. The analysis of the effect of homogeneous mechanical stress on the acoustic wave propagation in the "La₃Ga₅SiO₁₄/fused silica" piezoelectric layered structure[J]. Ultrasonics, 2015, 55: 104-112.
- [14] DU H L, TURNER J A. Dependence of diffuse ultrasonic backscatter on residual stress in 1080 steel[J]. Ultrasonics, 2016, 67: 65-69.
- [15] LIU B, DONG S Y, XU B S, et al. Length of reference signal affects surface stress measurement of thin laser cladding Fe314 alloy coating[J]. International Journal of Minerals, Metallurgy and Materials, 2012,19(6):549-553.
- [16] MOHABUTH M, KOTOUSOV A, NG C T. Effect of uniaxial stress on the propagation of higher-order Lamb wave modes[J]. International Journal of Non-Linear Mechanics, 2016, 86: 104-111.
- [17] PAMNANI R, SHARMA G K, MAHADEVAN S, et al. Re-

sidual stress studies on arc welding joints of naval steel (DMR-249A)[J]. Journal of Manufacturing Processes, 2015, 20: 104-111.

- [18] 闫晓玲, 董世运,徐滨士,等. 超声声表面波检测信号时差的倒频谱分析[J]. 振动与冲击,2013,32(12):159-162.
 YAN X L, DONG S Y, XU B S, et al. Cepstrum analysis method for surface acoustic wave signal time delay estimation[J]. Journal of Vibration and Shock,2013,32(12): 159-162.
- [19] 陈越超,周晓军,杨辰龙,等. 厚截面复合材料局域孔隙超声检测 方法[J]. 农业机械学报,2015,46(6):372-378.
 CHEN Y C, ZHOU X J, YANG C L, et al. Study of ultrasonic testing method for localized void defect identification in thick section composites[J]. Transactions of the Chinese Society for Agricultural Machinery,2015,46(6):372-378.
- [20] TORABIAN N, FAVIER V, ZIAEI-RAD S, et al. Thermal response of DP600 dual-phase steel under ultrasonic fatigue loading
 [J]. Materials Science and Engineering: A,2016,677:97-100.
- [21] DEMIRLI R, SANIIE J. Asymmetric Gaussian chirplet model and parameter estimation for generalized echo representation[J]. Journal of the Franklin Institute, 2014, 351(2): 907-921.

基金项目:国家自然科学基金面上项目(51375493);北京市教育委员会 科研计划一般项目(KM201810011001);北京工商大学两科基金培育项 目(LkJJ2017-12)

收稿日期:2016-11-09;修订日期:2018-06-10

通讯作者:闫晓玲(1974一),女,博士,副教授,研究方向:超声无损检测,再制造工程及理论,联系地址:北京市房山区良乡高教园区北京工 商大学材料与机械工程学院(102488),E-mail:yanxl@th.btbu.edu.cn

(本文责编:寇凤梅)