金属 Bi 的卸载熔化实验研究*

谭叶 俞宇颖 戴诚达节 于继东 王青松 谭华

(中国工程物理研究院流体物理研究所,冲击波物理与爆轰物理重点实验室,绵阳 621900)

(2012年6月26日收到;2012年8月28日收到修改稿)

在火炮上利用金属铋 (Bi) 直接撞击单晶 LiF 窗口, 开展了金属 Bi 反向碰撞的冲击加载 - 卸载实验研究, 实验采 用激光位移干涉测试系统, 获得了金属 Bi 在 11—16 GPa 压力范围内完整的卸载粒子速度剖面. 实验结果结合特征 线方法计算表明, 金属 Bi 经冲击加载进入体心立方相, 并在 11—16 GPa 冲击压力作用下发生了卸载熔化, 界面粒子 速度剖面的卸载拐点, 对应着金属 Bi 经冲击加载后发生的卸载熔化, 而这一结论同 Cox 的理论计算及一维流体力 学程序计算结果基本一致. 本文报道的金属 Bi 卸载波剖面解读技术, 对于认识冲击加载下其他相似材料相变具有实 用价值.

关键词:冲击相变,反向碰撞法,卸载熔化, 秘 PACS: 64.70.D-, 62.50.Ef, 61.82.Bg

1引言

冲击作用下材料的相变特性是地球物理、材 料科学甚至武器物理等领域的重要研究内容 [1-3], 与材料的动态响应也密切相关^[4-6]. 通过相变特性 的研究,能够获得材料在相转变时各物理量(如温 度、密度等) 随加载压 (应) 力的变化^[7]; 材料的相 变参数也是构建、校验材料多相物态方程的重要 数据^[8].对于材料的多形相变,一般可以通过精确 的冲击压缩线 (Hugoniot) 测量、动高压加载下界 面或自由面加载粒子速度剖面测量进行初步确定; 但对于材料的熔化相变,由于发生冲击熔化时体积 变化一般较小而难以观察到指示熔化的冲击压缩 线间断或粒子速度加载剖面上的拐折. 对于卸载过 程中发生的熔化,上述这两种方法更难有效加以诊 断.因而就冲击熔化而言,需要进行沿 Hugoniot 状 态的声速测量才能确定,而对于卸载熔化,则需要 通过卸载路径测量才有可能加以识别.

金属 Bi 由于存在复杂的相变序列^[9], 且熔点 较低, 是一种典型的冲击相变研究材料, 对于加深 我们对复杂金属的多形相变、熔化及凝固相变的 **DOI:** 10.7498/aps.62.036401

认识,了解材料的物态方程、熔化特性,促进相关 实验技术的发展等具有重要的作用. 在关于金属 Bi 的相变研究中, 前期的研究主要采用电探针等方 法^[10],发现并测定了金属 Bi 各固相之间的相边界, 而关于固-液熔化相变的研究其少;后期主要采用 发展形成的激光速度干涉测试技术 (VISAR)^[11,12]. 通过粒子速度剖面的测量研究金属 Bi 的冲击相变, 获得了金属 Bi 多个多形相变以及弹塑性对这些相 变影响的基本认识. 但对金属 Bi 的熔化与凝固. 尤 其是卸载熔化与凝固等相变几乎没有涉及.此外. Johnson 等^[13] 和 Hayes^[14] 通过平衡态计算与实验 粒子速度剖面的对比,初步揭示了相转变过程存在 的动力学效应,并利用相转变率方程描述了该动力 学过程; 之后 Wetta 和 Pelisser^[15,16] 和 Cox^[17] 通过 理论计算构建了金属 Bi 的多相物态方程,并勾勒 了金属 Bi 的高压熔化曲线和冲击 Hugoniot. 但缺 少实验数据的支撑,相互间计算结果差异较大.

近年来发展的基于反向碰撞实验的卸载粒子 速度剖面测量技术^[18],因其较简单的波系作用而 利于获得精细的卸载粒子速度剖面.本研究工作采 用这一技术,结合新发展形成的激光位移干涉测试 技术 (DISAR)^[19,20],探索通过反向碰撞下样品/窗口

* 中国工程物理研究院双百人才工程 (批准号: ZX01115)、国防基础科研项目 (批准号: B1520110001) 和国家自然科学基金 (批准号:10972206) 资助的课题.

© 2013 中国物理学会 Chinese Physical Society

http://wulixb.iphy.ac.cn

[†]通讯作者. E-mail: cddai@caep.ac.cn

界面粒子速度剖面测量获得卸载路径的方法. 基于金属 Bi 的 Hugoniot 和样品/窗口界面卸载粒子 速度剖面,采用特征线法经逐步递推计算得到了 沿粒子速度剖面的卸载路径,研究表明了卸载熔化 的发生.

2 实验方法

实验装置如图 1(a) 所示, 实验以金属 Bi 样品 为飞片直接撞击单晶 LiF 窗口, 界面粒子速度剖 面采用单点 DISAR 测量, 飞片速度 W 采用磁测速 系统测量, 同时对窗口碰靶面进行镀膜和贴箔处 理^[18]. 在拉格朗日坐标系中 (如图 1(b)), 碰撞发生 时产生的左、右行冲击波将分别向样品和窗口内 传播, 而左行冲击波与样品后界面相互作用后立即 反射追赶稀疏波, 并分别以速度 D_s 和 C_L 传播, 该 追赶稀疏波到达样品/窗口界面时由于界面两侧的 阻抗差异会再次发生反射, 最终使样品和窗口中的 压力、粒子速度等状态由初始的 p_{0s}, u_{0s}, p_{0w}, u_{0w} 突变为 p_s, u_s, p_w, u_w.



图 1 反向碰撞法示意图 (a) 实验装置; (b) 波系传播

由于阻抗不匹配而形成样品/窗口界面处复杂的相互作用,基于 DISAR 测试系统得到的 Bi/LiF 界面的粒子速度剖面,是阻抗不匹配形成的卸载 稀疏波后状态,因而为了获得样品中的原位粒子速 度,需要对实验获得的粒子速度剖面进行修正.该 修正主要包括:1)冲击压致或温致窗口折射率变 化^[20,21];2)测量的界面粒子速度由于样品/窗口阻 抗不匹配,并非样品中未受到界面反射前的原位 粒子速度^[22].因此为了获得沿着卸载路径的原 位粒子速度,除了粒子速度剖面的折射率修正,还 需要结合特征线理论和阻抗匹配法^[23],基于特征 线公式:

$$du_{s} = \frac{1}{2} \left[du_{w} + \frac{d\sigma_{w}}{(\rho_{0}C_{L})_{s}} \right],$$

$$d\sigma_{s} = \frac{1}{2} \left[d\sigma_{w} + (\rho_{0}C_{L})_{s} du_{w} \right], \qquad (1)$$

由实测界面粒子速度反向递推获得样品中原位粒 子速度 (如图 2). 其中, 窗口中的应力 σ_w 和粒子速 度 *u*w 的关系为

$$\sigma_{\rm w} = \rho_{\rm 0w} (C_{\rm 0w} + \lambda_{\rm w} u_{\rm w}) u_{\rm w}, \qquad (2)$$

下标 s, w 分别对应着样品、窗口内的状态, ρ₀ 为 初始密度. 而样品内的拉格朗日声速 C_L 则可以利 用公式

$$C_{\rm L} = \frac{h_{\rm s}}{\Delta t - h_{\rm s}/D_{\rm s}} \tag{3}$$

获得,其中 Δt 为冲击波及反射稀疏波在金属 Bi 样 品内的传播时间, h_s 为金属 Bi 样品厚度, D_s 为冲 击波在金属 Bi 样品内的传播速度. 若金属 Bi 样品 内弹性前驱波波速大于冲击波速度时,碰撞后弹性 前驱波会先于冲击波到达金属 Bi 样品后界面,因 而声速的计算需考虑弹性前驱波作用,此时金属 Bi 样品内的拉格朗日纵波声速 C₁^[24] 为

$$C_{\rm SL} = \frac{h_{\rm s} - h_1}{\Delta t - (h_{\rm s} + h_1)/C_{\rm L0}},\tag{4}$$

 C_{L0} 为弹性前驱波速度, $h_1 = h_s \frac{C_{L0} - D_s}{C_{L0} + D_s}$.

根据基本(1)式和(2)式,卸载路径的计算方法 可以概括如下:

 由实验测定的界面粒子速度剖面 u_W(t),由
 式计算得到金属 Bi 样品内的拉格朗日声速 C_L(t);

 基于拉格朗日声速 C_L(t),界面粒子速度 u_W(t)和窗口材料应力 σ_W(t),由(1),(2)式计算得 到金属 Bi 样品内的应力 σ_s(t),原位粒子速度 u_s(t); 3) 由拉格朗日声速 *C*_L(*t*) 和原位粒子速度 *u*_s(*t*) 计算金属 Bi 样品内的比容 *V*_s(*t*);

4) 由比容 $V_{s}(t)$ 及金属 Bi 的冲击 Hugoniot (T_{H} -P 关系), 基于界面温度的等熵卸载模型 $T_{R} = T_{H} \exp\left[-\int_{V_{H}}^{V_{R}} \frac{\gamma}{V} dV\right]$, 计算得到金属 Bi 的卸载温度, γ 为 Gruneisen 系数, H 对应于冲击加载的 初态.

其中,根据声速定义:

$$C^{2} = -V_{0}^{2} \frac{d\sigma}{dV} = -V_{0}^{2} \frac{\rho_{0} C du}{dV} = -\frac{C du}{\rho_{0} dV}, \quad (5)$$

可计算得到沿着卸载粒子速度剖面的样品比容 Vs(t)

$$\mathrm{d}V_{\mathrm{s}}(t) = -\frac{\mathrm{d}u_{\mathrm{s}}(t)}{\rho_0 C_{\mathrm{L}}}.$$
(6)

对上式两边进行积分得到沿着卸载过程任一状态 R 时的比容 V_R:

$$V_{\rm R} - V_{\rm C} = \int_{u_{\rm R}}^{u_{\rm C}} \frac{\mathrm{d}u_{\rm s}(t)}{\rho_0 C_{\rm L}},\tag{7}$$

其中, 下标 C 和 R 分别对应卸载起始点和卸载过程 任一状态.

3 实验结果及分析

实验在中国工程物理研究院流体物理研究 所的 ϕ 37 mm 火炮上进行.实验利用火炮将密度 为 9.808 g/cm³ 的圆片状金属 Bi 飞片 (样品) 发射 至稳定的终点弹道速度 W,并撞击 LiF 单晶窗口 ($\rho_0 = 2.638$ g/cm³, $C_0 = 5.148$ km/s, $\lambda = 1.353$)^[25]. 共进行了 3 发冲击实验,实验获得了高信噪比的 反向碰撞卸载粒子速度剖面 (如图 3),压力范围为 11—16 GPa,实验参数见表 1. 从图 3 可以看出,采 用反向碰撞法获得的粒子速度剖面上升前沿较陡, 接着是一个较正向碰撞历时更长的平台^[22],当样 品内反射波的波头到达样品/窗口界面时,界面处发 生明显的卸载现象,对应的界面粒子速度剖面表现 出明显的弹塑性卸载特征^[22],表明金属 Bi 在该冲 击压力范围内没有发生冲击熔化.同时,当冲击压 力为 11.1 GPa 时,粒子速度剖面卸载段中出现了一 定程度的拐折;当冲击压力为 13.4 GPa 和 15.7 GPa 时,粒子速度剖面经卸载而出现拐点,并随着压力 的增大拐点逐渐明显.



图 2 反向碰撞法中纵波在样品/窗口界面反射的特征线分析

表1 反向碰撞实验参数及结果

No.	h/mm	$W/{ m km}\cdot{ m s}^{-1}$	$u_{\rm w}/{\rm km}\cdot{\rm s}^{-1}$	$C_{\rm L}/{\rm km}\cdot{\rm s}^{-1}$	<i>P</i> _S /GPa
1	2.065 ± 0.002	1.216 ± 0.006	0.689 ± 0.007	2.883 ± 0.4	11.1 ± 1.1
2	2.095 ± 0.002	1.404 ± 0.007	0.812 ± 0.008	3.334 ± 0.5	13.4 ± 1.3
3	2.095 ± 0.002	1.577 ± 0.008	0.927 ± 0.009	3.409 ± 0.6	15.7 ± 1.6

注: h-样品厚度; W-弹丸击靶速度; uw-飞片(样品)/窗口界面粒子速度; CL-纵波声速; PS-冲击压力.

为了描述金属 Bi 的冲击熔化, Cox^[17] 对 Johnson 等^[13] 的热力学物态方程进行了优化, 延 伸了相图的压力和温度范围. Cox 的理论模型表明, 冲击作用下金属 Bi 在 10—16 GPa 压力范围内会发 生卸载熔化. 为了验证这一推断, 我们以 Johnson 等 和 Cox 的研究为基础, 基于金属 Bi 各相 Helmholtz

自由能构建其热力学多相物态方程及VI相 (BCC) 的冲击 Hugoniot 线, 如图 4 所示. 当金属 Bi 样品沿 等熵线卸载时, 其任一时刻的卸载温度 *T*_R 为

$$T_{\rm R} = T_{\rm H} \exp\left[-\int_{V_{\rm H}}^{V_{\rm R}} \frac{\gamma}{V} \,\mathrm{d}V\right],\tag{8}$$

其中, H和R分别对应于初始冲击压缩状态及卸载



图 3 反向碰撞法样品/窗口界面卸载粒子速度剖面

过程中某一状态态, γ 为 Gruneisen 系数, $\frac{\gamma_0}{V_0} = \frac{\gamma}{V}$. 基于多相物态方程计算得到金属 Bi 冲击 Hugoniot 的 T_{H} -P 关系, 以粒子速度剖面 (图 3) 中卸载起始 点 C 点为起点, 利用 (1)—(7) 式通过数值迭代计算 得到金属 Bi 样品沿等熵线卸载的 P-V 关系, 并结 合 (9) 式可求得的 BCC 相等熵卸载线 (逆相变) 如 图 4, 图中黑点表示对应粒子速度剖面 (图 3) 的起 始点 C 和拐点 D, 其中 $\gamma_0 = 1.31^{[17]}$.

从图 4 可以看出, 金属 Bi 经 11—16 GPa 压力 冲击加载后进入 BCC 固相区, 经等熵卸载跨越固-液混合相边界, 并进入液相区. 在冲击压力为 11.1, 13.4, 15.7 GPa 时, 初始冲击 Hugoniot 温度分别从 800, 930, 1070 K 卸载至 570, 731, 941 K, 对应的压 力分别为 3.8, 4.7, 6.7 GPa, 而卸载粒子速度剖面拐 点 *D*则正好对应着卸载时发生的固-液相变, 但有 一定偏移, 这是由于实验的非平衡相变特性引起的. 该结果同 Mabire 和 Hereil^[26] 发现的 Sn 的卸载熔 化相变一致, 表明了金属 Bi 在 11—16 GPa 冲击压 力作用下发生了卸载熔化, 而该现象是与 Cox 的理 论预估相一致的. 同时, 基于两相平衡的一维流体 力学计算程序^[27] 模拟得到了各冲击压力下卸载粒 子速度剖面 (参见图 3), 模拟得到的卸载拐点 (图 3 中 D 点) 表征着金属 Bi 的卸载熔化, 该结论同本文 实验获得的结论一致, 但较实验获得的粒子速度剖 面拐点略高, 这主要是由于动高压相变的非平衡相 变特性及弹塑性等因素与其理论描述的近似性之 间的差异引起的.



图 4 金属 Bi 的 T-P 卸载曲线

4 结 论

本文获得了反向碰撞作用下金属 Bi 在 11—16 GPa 冲击压力范围内的卸载粒子速度剖 面. 基于实验剖面及特征线数值计算得到了单一固 相区 (BCC) 相内的卸载熔化路径,结果表明粒子速 度剖面的卸载拐点对应着金属 Bi 的卸载熔化相变, 该结果与 Cox 的理论计算及一维流体力学程序模 拟的结果基本一致,且类似于 Mabire 和 Hereil 发现 的 Sn 的卸载熔化相变.发展形成的冲击卸载波剖 面解读技术,对于认识冲击加载下其他相似材料相 变具有实用价值.

感谢鲜海峰、王为、叶素华、翁继东、王翔等在火炮 运行、实验测试和数据分析中给予的帮助.

- [1] Duvall G E, Graham R A 1977 Rev. Mod. Phys. 49 523
- [2] Bass J D, Ahrens T J, Abelson J R, Tan H 1990 J. Geophys. Res. 95 21767
- [3] Hu J B, Zhou X M, Tan H, Li J B, Dai C D 2008 *Appl. Phys. Lett.* **92** 111905
- [4] Hu J B, Zhou X M, Dai C D, Tan H, Li J B 2008 J. Appl. Phys. 104 083520
- [5] Bastea M, Bastea S, Becker R 2009 Appl. Phys. Lett. 95 241911
- [6] Ma W, Zhu W J, Zhang Y L, Jing F Q 2011 Acta Phys. Sin. 60 066404

(in Chinese) [马文, 祝文军, 张亚林, 经福谦 2011 物理学报 60 066404]

- [7] Brown J M, Fritz J N, Hixson R S 2000 J. Appl. Phys. 88 5496
- [8] Liu X, Zhou X M, Li J, Li J B, Cao X X 2010 Acta Phys. Sin. 59 5626 (in Chinese) [刘勋, 周显明, 李俊, 李加波, 操秀霞 2010 物理学报 59 5626]
- [9] Tonkov E Y, Ponyatovsky E G 2005 Transformations of Elements under High Pressure (Florida: CRC PRESS) p148
- [10] Duff R E, Minshall S 1957 Phys. Rev. 108 1207

- [11] Asay J R 1974 J. Appl. Phys. 45 4441
- [12] Asay J R 1977 J. Appl. Phys. 48 2832
- [13] Johnson J N, Hayes D B, Asay J R 1974 J. Phys. Chem. Solids 35 501
- [14] Hayes D B 1975 J. Appl. Phys. 46 3438
- [15] Wetta N, Pelissier J L 2001 Physica A 289 479
- [16] Pelissier J L, Wetta N 2001 Physica A 289 459
- [17] Cox G A Shock Compression of Condensed Matter-2007 Hawai'i, America, June 24–29, 2007 p151
- [18] Hu J B, Zhou X M, Tan H 2008 Acta Phys. Sin. 57 2347 (in Chinese) [胡建波, 周显明, 谭华 2008 物理学报 57 2347]
- [19] Weng J, Tan H, Wang X, Ma Y, Hu S L, Wang X S 2006 Appl. Phys. Lett. 89 111101
- [20] Li X M, Yu Y Y, Li Y H, Zhang L, Ma Y, Wang X S, Fu Q W 2010 Acta Phys. Sin. 59 2691 (in Chinese) [李雪梅, 俞宇颖, 李英华, 张林, 马云, 汪小松, 付秋卫 2010 物理学报 59 2691]

- [21] Ma Y, Li Z R, Hu S L, Li J B, Wang X S, Chen H, Weng J D, Liu J, Yu Y Y, Song P, Xiang Y M 2007 *Chinese Journal of High Pressure Physics* 21 397 (in Chinese) [马云, 李泽仁, 胡绍楼, 李加波, 汪小松, 陈宏, 翁继东, 刘俊, 俞宇寅, 宋萍, 向曜民 2007 高压物理学报 21 397]
- [22] Tan H 2006 Introduction to Experimental Shock-Wave Physics (Beijing: National Defense Industry Press) p162 (in Chinese) [谭华 2006 实验冲击波物理导引 (北京: 国防工业出版社) 第 162 页]
- [23] Yu Y Y, Tan H, Dai C D, Hu J B, Chen D N 2005 Chin. Phys. Lett. 22(7) 1742
- [24] Duffy T S, Ahrens T J 1995 J. Geophys. Res. 100(B1) 529
- [25] Carter W J 1973 High Temp.-High Press. 5 316
- [26] Mabire C, Hereil P L 1999 Shock Compression of Condensed Matter-1999 Utah, America, June 27-July 2, 1999 p93
- [27] Resséuier T D, Hallouin M 2008 Phys. Rev. B 77 174107

Release melting of bismuth *

Tan Ye Yu Yu-Ying Dai Cheng-Da[†] Yu Ji-Dong Wang Qing-Song Tan Hua

(Laboratory for Shockwave and Detonation Physics, Institute of Fluid Physics, China Academy of Engineering Physics, Mianyang 621900, China)

(Received 26 Jnue 2012; revised manuscript received 28 August 2012)

Abstract

Reverse-impact experiments are performed on bismuth (Bi) to probe into the release melting from shock pressures in a pressure range of 11–16 GPa. A displacement interferometer system for any reflector (DISAR) is employed to measure the particle velocity history at the impact interface of LiF window with Bi flyer. The obtained experimental data, together with the results from characteristic formulations and one-dimensional hydrodynamic simulations, indicate that bismuth is converted into the body-center-cubic phase under shock loading, and then melted with the releasing of state from the initial shock (Hugoniot). The inflexion on the release wave profiles is attributed to the release melting. The proposed method and extracted results are of importance for developing the phase-change diagnostics and understanding phase-transition behavior of Bi and its analogues.

Keywords: shock-induced phase transition, reverse-impact geometry, release melting, bismuth

PACS: 64.70.D-, 62.50.Ef, 61.82.Bg

DOI: 10.7498/aps.62.036401

^{*} Project supported by the Dual Hundred Talent Project of CAEP (Grant No. ZX01115), the National Defense Basic Scientific Research Program of China (Grant No. B1520110001) and the National Natural Science Foundation of China (Grant No. 10972206).

[†] Corresponding author. E-mail: cddai@caep.ac.cn