文章编号:1006-9941(2016)01-0033-05

# 靶板材料对聚能射流跳弹角影响的数值模拟与试验

赵方盲1,沈兆欣2,刘 宁2,李如江1

15.019.011 (1. 中北大学化工与环境学院,山西太原 030051;2. 北京航天计量测试技术研究所 北京 100076)

摘 要:利用 ANSYS/LS-DYNA 软件,数值模拟了金属射流以较小入射角(5°~7°)侵彻不同材料靶板(603 装甲钢及铝)的跳弹过 程。观察了其侵彻及跳弹的过程。结果表明,所得模拟结果与试验数据吻合。当射流头部速度为6500 m·s<sup>-1</sup>时,603 装甲钢的跳 弹临界入射角为6°~7°,铝的跳弹临界入射角为5°~6°,随着靶板强度增大,射流跳弹角减小。射流跳弹有两个阶段,首先射流接 触靶板时,射流头部发生跳弹,射流其他部分进入靶板内部;然后射流前端在靶板非对称阻力影响下运动方向发生偏转,最终跳出 靶板,射流后续部分随之跳出靶板。603装甲钢跳弹与未跳弹开坑深度之比为0.389,低于铝靶的0.795,证明在跳弹情况下,随着 靶板强度的提高,射流消耗在侵彻靶板、扩展弹坑上的能量减少。

关键词:聚能射流;跳弹;靶板材料;试验;模拟

中图分类号: TJ303.4; O38

文献标志码: A

DOI: 10.11943/j.issn.1006-9941.2016.01.005

#### 1 引 言

射流的跳弹效应是指射流以较小入射角(<10°) 侵彻靶体时,由于靶体施加给射流的不对称力的作用, 使射流运动方向偏转,从靶体中跳离出来,从而不会对 靶体进行进一步侵彻的现象。

在弹板同步发展过程中,如何利用靶板倾斜角度 来防御弹丸或射流的攻击,受到了有关专家的广泛关 注,并取得了显著的成果。Tate<sup>[1]</sup>提出了用于计算杆 式穿甲弹跳弹所需的最小入射角的简化二维流体动力 学模型。Rosenberg<sup>[2]</sup>通过引入靶板的强度和杆式穿 甲弹的屈服完善了 Tate 模型,并得到了更加完善的计 算公式。K. Daneshjou 和 M. Shahravi<sup>[3]</sup>等人通过三 维数值模拟的方法研究了作用界面的硬度对跳弹的影 响。Proskuyakov<sup>[4]</sup>假定靶板材料为刚壁考虑了射流 的可压缩性,给出了射流入射靶板的跳弹条件。李如 江<sup>[5]</sup>研究了射流速度与反弹角的关系。

以往研究多集中于射流跳弹角理论的探讨,对射 流跳弹过程分析较少。为研究不同靶板条件下射流的 跳弹过程,本研究运用非线性动力学分析软件

收稿日期: 2015-01-13; 修回日期: 2015-06-03

作者简介:赵方宣(1989-),男,硕士研究生,主要从事聚能装药技术研 究。e-mail: zhaofangxuan@163.com

通信联系人:李如江(1978-),男,副教授,博士,主要从事弹药毁伤和 防护研究。e-mail: lirujiang3002@ sina.com

ANSYS/LS-DYNA中成熟的 ALE 算法<sup>[6]</sup>, 对特定速度 聚能射流在小入射角下对不同材料(603 装甲钢和 铝)的靶板的侵彻及跳弹过程进行了数值模拟计算, 结合试验结果分析射流的跳弹规律及不同材料靶板强 度对跳弹角的影响规律,旨在为进一步研究聚能射流 跳弹角提供依据。

#### 2 试验

## 2.1 试验装置

试验装置如图1和图2所示,采用精密聚能装药 在大倾角条件下分别斜侵彻 603 装甲钢和铝靶,测定 聚能射流的跳弹角, ψ 为射流入射角。聚能装药口径 为30 mm,长径比为1.2:1,锥角为60°,炸高为 70 mm。药型罩材料为紫铜,头部速度  $v_i = 6500 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$ ,  $\rho = 8.93$  g · cm<sup>-3</sup>, 声速 C=0.396 cm ·  $\mu$ s<sup>-1</sup>; 603 装 甲钢  $\rho = 7.85$  g · cm<sup>-3</sup>, 声速 C = 0.457 cm ·  $\mu$ s<sup>-1</sup>,  $\gamma_0 = 2.17$ ; 铝靶  $\rho = 2.78$  g · cm<sup>-3</sup>, 声速 C = 0.528 cm ·  $\mu$ s<sup>-1</sup>,  $\gamma_0 = 2.02$ 。试验时将聚能装药固定在 2 cm 厚的软泡 沫板上保持聚能装药轴线水平,由雷管起爆。利用象



图1 试验装置示意图

Fig. 1 Schematic diagram of experimental device

## 限仪测定射流轴线与靶板切线方向的夹角。





a. 603 armor steel target

b. aluminum target

ene

NN.

图 2 聚能装药侵彻试验实物照片

Fig. 2 The physical map of shaped charge penetration test

#### 2.2 试验结果

射流分别以 $\psi = 7^{\circ}, \psi = 6^{\circ}$ 侵彻 603 装甲钢,以 $\psi = 6^{\circ}, \psi = 5^{\circ}$ 侵彻铝靶,试验结果见图 3、图 4 及表 1,其中 L 为斜侵彻开坑长度、B 为开坑最宽处宽度、H 代表开 坑最深处深度。

从表1中可知,无论射流是否发生跳弹,考虑侵彻 开坑的长度、宽度、深度,射流斜侵彻铝靶对靶板造成



图 3 射流侵彻 603 装甲钢的试验结果



Fig. 3 Testing results of jet penetrating 603 armor steel target

图4 射流侵彻铝靶的试验结果

Fig. 4 Testing results of jet penetrating aluminum target

## 表1 射流以不同角度斜侵彻不同靶板材料的试验结果

**Table 1** Testing results of jet oblique penetrating different tar-get materials with different angle

| material A       | $\varPsi/({}^\circ)$ | L/mm  | <i>B</i> /mm | <i>H</i> /mm | ricochet |
|------------------|----------------------|-------|--------------|--------------|----------|
| (0) ann an staal | 7                    | 87.0  | 8.3          | 9.0          | Ν        |
| 603 armor steel  | 6                    | 100.0 | 10           | 3.5          | Y        |
| aluminum         | 6                    | 151.1 | 12.3         | 11.7         | Ν        |
| alumnum          | 5                    | 131.8 | 10.7         | 9.3          | Y        |

当射流以侵彻角 $\psi$ =7°侵彻 603 装甲钢(图 3a), 开坑较深且斜向下的,有进一步侵彻入装甲钢内部的 趋势;射流在装甲钢内穿伸较长,坑道较直且壁面有 残余的铜,但在靶板表面的开坑略小,射流穿入靶板而 未跳出。当 $\psi$ =6°时(图 3b),开坑细长,坑部表面有 鲜亮的铜,坑道前部较浅,中后部较深,没有侵入靶板 趋势,射流发生了明显的跳弹现象。由此可知,603 装 甲钢对该射流的跳弹临界角为 6°~7°。

当射流以侵彻角ψ=6°侵彻铝靶时(图 4a),射流从
 靶板边缘侵入造成较深开坑,坑道较直,弹坑内残存较多
 铝屑,射流未发生跳弹。侵彻角ψ=5°时(图 4b)所示,
 射流出现明显的跳弹,现象发生在中后部;射流在侵入
 靶板内部后由于不对称力的作用,射流的运动方向逐渐
 偏转,最终在靶板上表面形成新的坑洞,跳出靶板<sup>[7]</sup>。
 由此可知铝靶对该射流的跳弹临界角应为 5°~6°。

对比试验中同种靶板材料发生跳弹的角度下开坑 深度 H 与未发生跳弹的角度下开坑深度 H,可知发生 跳弹的开坑深度与未发生跳弹的开坑深度之比(即 603 装甲钢  $\psi = 6^{\circ} \pi \psi = 7^{\circ}$ 的 H 比值, 铝靶  $\psi = 5^{\circ} \pi \psi$ =6°的 H 比值),603 装甲钢为 0.389,铝靶为 0.795。 根据射流侵彻机理<sup>[7]</sup>初步推断这是因为装甲钢屈服 强度相对铝靶较高,当射流以可以发生跳弹的角度入 射靶板时,射流在侵彻过程中,其前端受到的阻力较 大,又由于射流斜入射靶板,所受阻力非对称,使射流 头部的的偏转力矩较大,其运动方向变化较快,能在较 短时间、较短距离内跳出靶板且残余射流速度依然很 高,故射流能量只有部分用于侵彻靶体、加深弹坑,射 流整体的能量损失较大,开坑深度比值较小;而铝的 屈服强度较低,偏转力矩较小,射流在靶板中侵彻时间 较长,侵彻距离较远,射流能量大部分消耗于侵彻靶 板,扩展弹坑,从靶板跳出的射流整体速度较低,射流 整体的能量损失较小,所以开坑深度比值较大。

# 3 有限元计算模型

#### 3.1 计算方案

聚能装药作用是一种多物质相互作用的大变形运动,它包括装药爆炸、药型罩压垮、射流形成及拉伸等过程<sup>[8]</sup>,用 Lagrange 方法<sup>[8]</sup>难以准确模拟。因此,研究使用 ANSYS/LS-DYNA 软件中的多物质 ALE 方法和运动网格法<sup>[8]</sup>来进行模拟。而对于 ALE 方法而言,除了聚能装置外,还需建立足以覆盖整个射流范围的 空气网格,同时为了研究跳弹现象建立靶板的拉格朗

日网格定义靶板与炸药、空气之间的流固耦合,并在模 型的边界节点上施加压力流出边界条件,避免压力在 边界上的反射<sup>[9]</sup>。有限元网格模型采用1/2 结构,在 模型的对称面上施加对称约束条件。其中,装药高 36 mm, 口径为 30 mm, 炸高为 70 mm, 锥角为 60°, 钢靶总长为178 mm,铝靶总长243 mm,两靶板厚度 均为20mm。网格划分如图5所示。

# 3.2 材料模型及参数

计算过程中炸药采用 JWL 状态方程<sup>[10]</sup>,铜药型 罩材料采用 Steinberg 强度模型和 Gruneisen 状态方。 程<sup>[10]</sup>,603装甲钢及铝靶均采用Johnson-Cook(J-C)

模型和 Gruneisen 状态方程进行描述<sup>[10]</sup>,空气介质采 用空气材料模型和线性多项式 Liner Polynomial 状态 方程<sup>[10]</sup>。数值计算过程中材料模型采用的参数见 表 2 ~ 表 4。



图 5 有限元网格划分

Fig. 5 finite element mesh dividing

Table 2 Explosive material model and the parameters of JWL state equation

| $ ho/{ m kg} \cdot { m cm}^{-3}$ | $p_{\rm CJ}/{ m GPa}$ | $D/m \cdot s^{-1}$ | $E_0$ / GPa | A/GPa | <i>B</i> /GPa | <i>R</i> <sub>1</sub> | $R_2$ | ω    |
|----------------------------------|-----------------------|--------------------|-------------|-------|---------------|-----------------------|-------|------|
| 1700                             | 34                    | 8390               | 0.09        | 854.5 | 20.493        | 4.6                   | 1.35  | 0.25 |

#### 表 3 药型罩材料模型及其 Gruneisen 状态方程参数

Table 3 Liner material model and the parameters of Gruneisen state equation

| $ ho/\mathrm{kg}\cdot\mathrm{cm}^{-3}$ | G/GPa | $Y_0$ / MPa | $Y_{\rm max}/{\rm MPa}$ | β  | n    | $C/m \cdot s^{-1}$ | $\gamma_0$ | $S_1$ |
|--|-------|-------------|-------------------------|----|------|--------------------|------------|-------|
| 8930                                   | 47.7  | 120         | 640                     | 36 | 0.45 | 3940               | 1.99       | 1.49  |

#### 表4 空气材料模型及其线性多项式状态方程参数

Table 4 Air material model and the parameters of Liner\_Polynomial state equation

| ho / kg · cm <sup>-3</sup> | $C_0$ | $C_1$ | <i>C</i> <sub>2</sub> | $C_3$ | $C_4$ | <i>C</i> <sub>5</sub> | $C_6$ | $\gamma_0$ |
|----------------------------|-------|-------|-----------------------|-------|-------|-----------------------|-------|------------|
| 1.23                       | 0     | 0     | 0                     | 0     | 0.4   | 0.4                   | 0     | 1.4        |

#### 表 5 靶板材料模型及其 Gruneisen 状态方程参数

 Table 5
 Target material model and the parameters of Gruneisen state equation

| 603 armor steel | $\rho/\text{kg}\cdot\text{cm}^{-3}$ | <i>G</i> /GPa | A/MPa  | <i>B/M</i> Pa | n<br>0 568 | C     | <i>m</i> | $\gamma_0$ |  |
|-----------------|-------------------------------------|---------------|--------|---------------|------------|-------|----------|------------|--|
| aluminum        | 2.78                                | 29.9          | 265    | 462           | 0.388      | 0.015 | 1.13     | 2.02       |  |
| 4 数估计管约         | 生里及公析                               | 7             | ateric | t=1000        |            |       |          |            |  |

#### 数值计算结果及分析 4

图 6 为聚能射流侵彻 603 装甲钢靶的数值模拟 结果。从图 6 可知,射流在入射角 ψ=7°的情况下完 全侵入靶板,未发生跳弹。当 $\psi = 6^{\circ}$ 时,射流在 t= 18 μs时接触靶板,此时射流头部速度为6500 m·s<sup>-1</sup>; 在 t=18~22 μs,射流头部发生跳弹,少量射流跳出; 在 t=22~37 μs,射流在靶板上表面开坑后继续侵入 钢靶,同时由于受靶板施加的不对称力的影响,射流前 端运动方向偏转,射流侵彻轨迹开始向靶板上表面弯 曲;在 t=37~51 µs,射流前端运动方向继续偏转,直





Fig. 6 Results of numerical simulation about shaped charge jet penetrating 603 armor steel with different angles

至在靶板上表面再次开坑,跳出靶板,跳出时射流速度 最大值为2600 m·s<sup>-1</sup>;在 $t=51 \mu s$ 之后,剩余的射流 部分继续跳出靶板,直至射流整体完全跳出。数值模 拟结果表明,头部速度为6500 m·s<sup>-1</sup>的射流侵彻603 装甲钢靶时,其跳弹角为6°~7°,与试验结果相符。

图 7 为聚能射流侵彻铝靶的数值模拟结果.由 图 7可知,射流在入射角  $\psi$  = 6°的情况下完全侵入靶 板,未发生跳弹。当  $\psi$  = 5°时,与装甲钢靶跳弹相似, 射流在 t = 18  $\mu$ s 时接触靶板,此时射流头部速度为 6500 m · s<sup>-1</sup>;在 t = 18 ~ 22  $\mu$ s,射流头部发生跳弹, 少量射流跳出;在 t = 22 ~ 56  $\mu$ s,射流继续侵彻铝靶, 同时由于受靶板施加的不对称力的影响,射流前端运 动方向偏转,射流侵彻轨迹开始弯曲;在 t = 56 ~ 90  $\mu$ s,射流前端运动方向继续偏转,直至在靶板上表 面再次开坑,跳出靶板,跳出时射流速度最大值为 1150 m · s<sup>-1</sup>;在 t = 90  $\mu$ s 之后,剩余的射流部分继续 跳出靶板,直至射流整体完全跳出。数值模拟结果表 明,头部速度为6500 m · s<sup>-1</sup>的射流侵彻铅靶时,其跳 弹角为5°~6°,与试验结果相符。







由以上分析可知,在发生跳弹的入射角(603 装甲 钢靶 6°、铝靶 5°),射流跳弹分两个阶段,第一阶段,射 流头部接触靶板,由于射流头部速度极高超过靶板材 料声速,在撞击过程中,射流头部改变了运动方向并产 生了倾斜的附着激波,但是,激波的压力低于靶板的强 度,靶板此时并没有遭到破坏,射流头部跳弹,随后,其 余射流在靶板上表面开坑,侵入靶板。第二阶段,射流 在侵彻靶板过程中,受到非对称的靶板阻力影响,射流 前端运动方向逐步偏转,如图 8 所示,其运动速度 v 可 分解为两个方向速度分量,一个是沿水平方向分速度 v<sub>1</sub>,使射流继续侵彻靶板,另外一个是垂直于靶板表面 的分速度 v<sub>2</sub>,随着侵彻的继续,v<sub>1</sub>不断减小,v<sub>2</sub>不断增 加,使射流逐渐向靶板上表面运动,因而射流侵彻轨迹 开始弯曲,最终射流前端在靶板上表面再次开坑,跳出 靶板,剩余射流速度较低不足以继续侵彻靶板,也随之 跳出靶板直至射流整体跳出靶板。





由表1及表6可知,利用数值模拟所得到的靶板 的损伤数据(包括开坑长度 L、宽度 B、深度 H)与试验 所得数据基本相符。靶板损伤特征数值模拟效果 (图9)也与试验结果(图3及图4)吻合。由上可知, 数值模拟结果与试验结果大致吻合。由于铝的屈服强 度较低,抗侵彻能力较差,射流斜侵彻铝靶对靶板造成 的损伤均大于射流对钢靶的损伤。



图 9 靶板损伤特征模拟效果

Fig. 9 The simulation effect of target damage features

从表 6 可知,模拟数据中,发生跳弹的开坑深度与 未发生跳弹的开坑深度之比,603 装甲钢靶为0.402,铝 靶为0.778,这与试验结果基本相符。而由数值模拟结 果可知,在跳弹的情况下(即 603 装甲钢靶 6°,铝靶 5°),603 装甲钢靶中射流在 t=18 μs 时侵入靶板,在 t= 51 μs 射流前端跳出靶板,此时靶板内剩余射流最大速 度为 2500 m・s<sup>-1</sup>,侵彻距离为 87.5 mm,此后射流未 进一步侵彻靶板即跳出靶板,射流整体的能量损失较 大;铝靶中射流在 t=18 μs 时侵入靶板,在 t=90 μs 时射流前端跳出靶板表面,此时靶板内剩余射流最大 速度为 1150 m・s<sup>-1</sup>,侵彻距离为 130.8 mm,这部分 射流也未能用于进一步侵彻铝板,但能量较小,射流整 体的能量损失较小。模拟结果符合上述关于不同材料 靶板上跳弹与未跳弹开坑深度之比差异原因的推断。

**表 6** 射流以不同角度斜侵彻不同靶板材料的模拟结果 **Table 6** Simulation results of jet oblique penetrating different target materials with different angles

| material               | $\varPsi/(\ ^\circ)$ | L/mm  | <i>B</i> /mm | <i>H</i> /mm | ricochet |
|------------------------|----------------------|-------|--------------|--------------|----------|
| 602 armor stool target | 7                    | 82.2  | 6.9          | 10.7         | Ν        |
| 603 armor steer target | 6                    | 87.5  | 9.2          | 4.3          | Υ        |
| aluminum target        | 6                    | 142.1 | 12.4         | 12.6         | Ν        |
|                        | 5                    | 130.8 | 11.6         | 9.8          | Y        |

# 5 结 论

(1) 在射流头部速度在 6500 m · s<sup>-1</sup>时,根据实 验及模拟结果,603 装甲钢的跳弹临界入射角在 6° ~ 7°之间,铝的跳弹临界入射角在 5° ~ 6°之间,随着靶 板强度增大,射流跳弹角减小。

(2)根据数值模拟结果,射流的跳弹过程分两个 阶段:第一阶段,射流接触靶板,射流头部发生跳弹, 后续射流开坑后侵入靶板;第二阶段射流前端在非对 称力影响下发生偏转,在靶板上表面再次开坑后跳出, 剩余射流也随之跳出。

(3) 603 装甲钢跳弹与未跳弹开坑深度之比为 0.389 低于铝靶的 0.795。表明在跳弹情况下,随着 靶板强度的提高,射流消耗在侵彻靶板、扩展弹坑上的 能量减少。

在进行聚能射流跳弹角研究时,使用 ANSYS/LS-DYNA 模拟不同材料靶板对特定速度的射流的跳弹 角时,所得到模拟结果和试验基本相符。模拟结果能 够比较直观、准确的反映射流跳弹的整个过程,为进一

# 步研究射流的跳弹机理提供了有效方法。

#### 参考文献:

- [1] Tate A. A theory for the deceleration of long ro ds after impact
   [J]. Journal of the Mechanics and Physics of Solids, 1967, 15
   (6): 387-399.
- [2] Rosenberg Z. On the ricochet of long rod projectiles [C] // Proceeding of the 11th Interational Symosium on Symposium on Ballistic, 1989: 501–504.
- [3] Daneshjou K, Shahravi M. Penetrator strength effect in long-rod critical ricochet angle [J]. *Journal of Mechanical Science and Technology*, 2008, 22 (11): 2076–2089.
- [4] Proskuryakov E V. Rebounding of a shaped charge jet[J]. Journal of Applied Mechanics and Technical Physics, 2007, 48(5): 633-635.
- [5] 李如江,刘天生,蔺照东,等.聚能射流跳弹角[J].弹道学报, 2013,25(3):55-58.

LI Ru-jiang, LIU Tian-sheng, LIN Zhao-dong, et al. Ricochet Angle of a Shaped Charge Jet[J]. *Journal of Ballistics*, 2013, 25 (3): 55–58.

- [6] 时党勇,李裕春. 基于 ANSYS/LS-DYNA8.1 进行显式动力分析
  [M].北京:清华大学出版社,2005:273-326.
  SHI Dang-yong, LI Yu-chun. Explicit dynamic analysis based on ANSYS/LS-DYNA8.1[M]. Beijing:Tsinghua University Press, 2005:273-326.
- [7] 隋树元,王树山. 终点效应学[M]. 国防工业出版社,2000:172-186.
   SUI Shu-yuan, WANG Shu-shan. Terminal Effects[M]. Beijing: National Defence Industry Press,2000:172-186.
- [8] Senf H, Rothenhausler H, Scharpf F, et al. Experimental and numerical investigation of the ricocheting of projectiles from metallic surfaces [C] // Proceeding of the 16th Interational Symosium on Symposium on Ballistic, 1981: 510-521.
- [9] LSTC. LS-DYNA KEY WORD USER'S MANUAL[M]. California: Livermore Software Technology Corporation, 2012: 597–621.
- [10] 孙立志,李治源,吕庆敖.四层剪切运动间隔靶板对射流干扰的数值模拟[J].高压物理学报,2013,27(3):423-430.
  SUN Li-zhi, LI Zhi-yuan, Lu Qing-ao. Simulation of four layer shear motion of space target on numerical jet interference[J]. *Chinese Journal of High Pressure Physics*, 2013, 27(3):423-430.

# Numerical Simulation and Experimental Research on the Effect of Target Material on the Ricochet Angle of Shaped Charge Jet

# ZHAO Fang-xuan<sup>1</sup>, SHEN Zhao-xin<sup>2</sup>, LIU Ning<sup>2</sup>, LI Ru-jiang<sup>1</sup>

(1. School of Chemical Engineering and Environment, North University of China, Taiyuan 030051, China; 2. Beijing Aerospace Institute for Metrology and Measurement Technology, Beijing 100076, China)

**Abstract**: The ricochet process of shaped charge jet penetration different material target, including 603 armor steel and aluminum, with a small incidence angle ranging from 5° to 7° was numerically simulated by using ANSYS/LS-DYNA software. Their penetration and ricochet process were observed. Results show that the obtained numerical simulation results are consistent with the experimental data. When the velocity of jet head is 6500 m  $\cdot$  s<sup>-1</sup>, the critical incidence angle of the ricochet is between 6° to 7° for 603 armor steel and between 5° to 6° for aluminum and the ricochet angle of jet decreases with the increase of target strength. The ricochet process of jet includes two stages: at the first, jet head ricochet takes place when jet touch target and the rest of jet invade target. Then, the direction of motion of jet front deflects under an asymmetric resistance from target and jet leave target in the end. Subsequent jet jump out of target. The crater depth ratio under the situation of ricochet and not ricochet of 603 armor steel is 0.389 and lower than that of aluminum, which is 0.795, proving that the energy of jet consume in penetrating target crater and extended crater decreases along with the increase of target strength under the case of ricochet. **Key words**: shaped charge jet; ricochet; target material; test; numerical simulation

**CLC number**: TJ303.4; O38 **Document code**: A

DOI: 10.11943/j.issn.1006-9941.2016.01.005