46

文章编号:1006-9941(2020)01-0046-06

方形坑道内爆炸冲击波传播规律

张玉磊,王胜强,袁建飞,张俊锋,李尚青 (西安近代化学研究所,陕西西安 710065)

摘 要: 为研究方形坑道内的爆炸冲击波传播规律,开展了1.00,3.25 kg和10.28 kg三种质量的梯恩梯(TNT)药柱坑道内爆炸试 验,记录了不同距离处的冲击波压力曲线,得到了冲击波到达时间、超压峰值、冲量等参量。结果表明,坑道内爆炸冲击波的传播分 为三个阶段:自由场球面波传播、一维平面波传播和二者之间过渡阶段;除临近爆心处之外,超压峰值满足立方根比例定律,拟合得 到了计算偏差不大于10%的超压峰值计算经验公式,冲量不满足立方根比例定律。

文献标志码:A

关键词:坑道;冲击波;立方根比例定律;超压峰值;冲量

中图分类号: TJ55; O381

DOI: 10.11943/CJEM2018305

1 引言

随着精确制导武器的发展和日益增多的恐怖袭击,坑道内发生爆炸的可能性越来越大。与无约束爆炸相比,坑道爆炸冲击波传播过程复杂、峰值压力高、持续时间长,对坑道内的人员、设施及坑道结构本体具 有极强的杀伤和破坏力。

作为一种常见的爆炸形式,坑道内爆炸一直以来 都是研究热点。RW Charles^[1]和 C Lunderman^[2]提出 了坑道内冲击波超压的计算公式,可计算坑道内部、外 部以及口部爆炸时坑道内的空气冲击波峰值超压。美 国工程兵水道试验站(WES)的 Britt J R^[3]和Welch C R^[4] 采用比例模型实验模拟了球形装药在坑道入口正前方 爆炸,提出了坑道口外爆炸时坑道内空气冲击波峰值 超压在坑道内衰减的计算方法。庞伟宾^[5-6]通过实验建 立了坑道口外部、口部及内部爆炸冲击波到达时间的 预测公式。杨科之^[7]、刘晶波^[8]、徐利娜^[9]等对长坑道中 的化爆流场进行了数值计算,归纳出坑道内冲击波超 压和冲量的计算公式。O.Pennetier^[10]开展了地下坑道 内冲击波传播规律和波形特性的数值计算和缩比实验

收稿日期:2018-10-23;修回日期:2019-01-02 网络出版日期:2019-04-28 作者简介:张玉磊(1987-),男,副研究员,主要从事毁伤评估技术 研究。e-mail:kaka-zyl@163.com 研究,苗朝阳^[11]等开展了不同药量坑道堵口爆炸实验 和数值计算,探讨了坑道内爆炸冲击波相似律问题,田 诗雅^[12]等通过研究管道中不同点火位置的瓦斯爆炸压 力,对管道内冲击波冲量及压力上升速率进行了分析。

综上所述,国内外研究人员已开展了不少坑道内 爆炸冲击波传播规律的研究,但对坑道内爆炸冲击波 从初始的球面冲击波过渡为近似一维平面冲击波的过 程及其规律研究较少,初始入射冲击波与壁面反射冲 击波的耦合作用、冲量的传播规律认识还有待深入。 为研究不同药量的TNT装药坑道内爆炸冲击波传播 规律,本研究开展了1.00,3.25 kg和10.28 kg三种质 量的TNT装药坑道内爆炸实验,在前人研究基础上对 坑道内爆炸冲击波的发展、多波系耦合作用、冲击波超 压-冲量的传播规律及其相似律进行了研究,进而揭示 坑道内冲击波传播规律。

2 实验部分

2.1 试剂与仪器

实验样品为1.00,3.25 kg和10.28 kg三种质量的 TNT药柱各3发,共9发。TNT为熔铸药柱,长径比约 1:1,密度1.57 g·cm⁻³。以10 g JH-14药柱为传爆药 柱,用8号电雷管在药柱上端面中心起爆。

冲击波超压测试选用 PCB 公司 ICP 型 113B 系列 通用高频压力传感器,谐振频率大于 500 kHz,上升时

引用本文:张玉磊,王胜强,袁建飞,等.方形坑道內爆炸冲击波传播规律[J]. 含能材料,2020,28(1):46-51. ZHANG Yu-lei, WANG Sheng-qiang, YUAN Jian-fei, et al. Experimental Study on the Propagation Law of Blast Waves in a Square Tunnel[J]. *Chinese Journal of Energetic Materials*(*Hanneng Cailiao*),2020,28(1):46-51.

Chinese Journal of Energetic Materials, Vol.28, No.1, 2020 (46-51)

间小于1μs,配套使用美国PCB公司402A型信号调 理仪;数据采集仪为德国HBM公司的Nicolet GENE-SIS高速数据采集仪,数据采样频率设置为1MHz。 经校准计算,该压力测试系统的压力测量扩展不确定 度为8.7%,冲量测量扩展不确定度为9.9%。

2.2 实验过程

实验用坑道为方形截面的钢筋混凝土结构长直坑

MHz。 位置处,质心高度 0.9 m。压力测点布设于坑道一侧
 不确定 壁面,高 0.9 m,共计 7 个,距爆心所在截面的水平距离
 分别为 2、6、10、16、20、28、36 m,布设如图 1 所示。
 压力数据采集仪采用通断式外部触发,触发线缠绕于
 长直坑 药柱。
 m 4m 4m 6m 4m 8m 8m

道,坑道截面尺寸为1.2 m×1.8 m,坑道长60 m。实

验时,药柱悬挂于距离口部5m的坑道截面几何中心



图 1 头短测点巾向示息图 Fig.1 Schematic of test section

3 结果与讨论

3.1 冲击波走时分析

以距离爆心 2,16 m和 36 m处测点得到的冲击波 压力时程曲线分别为近场、中场和远场的典型冲击波 压力曲线,如图 2所示。在近场 2 m处(图 2a),冲击波 超压曲线呈现多峰,首峰一般非最高峰值,在中场 16 m (图 2b)和远场 36 m(图 2c)处,冲击波超压曲线均为 典型的单峰波,但 36 m处的超压曲线较 16 m处更为 光滑。这些现象是坑道内炸药爆炸冲击波的传播规律 的表现。爆炸冲击波在坑道内的传播可分为三个阶 段。第一阶段,是炸药起爆后的近似球面冲击波的自 由传播过程,传播规律可用自由场衰减定律描述;第二 阶段,是冲击波作用于坑道各面发生多次反射、叠加的 过渡阶段,也是坑道内冲击波最难定量描述的过程,受 装药质量及其外形、坑道截面形状等多因素的影响;第 三阶段,是冲击波阵面整形后形成近似平面波的一维 传播过程,可用平面波衰减定律描述。

从图 2b 和图 2c 可以看出,在中远场,冲击波压力 衰减到环境压力后继续下降形成负压,然后缓慢回升, 装药量越大负压峰值越大。其中,10.28 kg装药的实 测负压峰值已经超过-0.1 MPa,已经失去了物理意 义。造成此现象的原因可能是压力传感器的热寄生输 出。传感器在热作用下,内部石英晶体的预紧力下降 后输出负压,装药量越大爆炸热效应越显著,导致非正 常负压输出越大,甚至超过-0.1 MPa。因此,热作用 不可忽略的压力测试工况下,压力传感器需要采取热防护措施,如涂抹隔热油脂等。

由于坑道内流场的复杂性,上述三个阶段的时空 界限尚不能准确划定,这也是坑道内爆炸冲击波效应 研究需要解决的难题。以图3所示的10.28 kg装药 2 m处的压力曲线上升过程为例,该区域的冲击波传 播为自由场传播阶段和过渡阶段。a峰是自由场入射 波在传感器表面的反射压,b峰是传感器正对壁面的 反射波形成的,c峰是顶和底壁面的反射波形成的。 在一定范围内波形具有相似性,在该测点前的某处,波 形也是四峰结构,在传播过程中反射波逐步赶上前沿 入射冲击波,最终合成一个压力峰传播至2 m处,形成 了图3中d峰,其到达测点的时间晚于2 m测点处的 入射波和反射波。随着爆心距的增加,各峰的到达时 间差逐渐减小,最终形成单峰波。

不同测点处的冲击波压力曲线的上升时刻为冲击 波压力到达时间,如表1所示。为研究坑道内的冲击 波传播速度规律,根据测点间距和到达时间差,得到如 图4所示的不同距离处相邻测点间的平均速度v。由 表1与图4可以看出,装药质量越大,其在坑道内爆炸 形成的冲击波压力越大、传播速度越快,各测点的冲击 波达到时间越短且速度下降越迅速。在自由传播阶段 和复杂反射阶段,冲击波速度下降较为迅速,在平面波 传播阶段,冲击波速度下降较为缓慢,近似线性衰减。 对于三种质量的装药,2~6 m 区间段的平均速度较 0~ 2 m 区间段下降均约 50%,而 28~36 m 区间段的平均 速度较 20~26 m 区间段下降均不足 10%。



time / s

c. 36 m

图 2 三种装药量TNT在近、中、远场的典型冲击波压力曲线波形 Fig. 2 Typical pressure-time curves of TNT charges with three mass at short, medium and long distances



图3 10.28 kg TNT爆炸后2m处压力曲线局部放大图

Fig.3 Partial enlargement of pressure-time curve of 10.28 kg TNT charge at 2 meters

表1 不同距离处测点的冲击波波阵面到达时间

 Table 1
 Arrival time of shock wave front at different distances

 ms

m _{tnt}	Distance from explosion center /m									
/kg	2	6	10	16	20	28	36			
1.00	1.430	7.772	14.855	26.387	34.575	51.588	69.279			
3.25	1.030	5.221	10.374	19.402	26.071	40.356	55.431			
10.28	0.696	3.434	6.835	12.982	17.664	28.117	39.730			

Note: m_{TNT} is the mass of TNT.



图4 各测点区间段内的冲击波平均速度

Fig.4 Average velocity of shock wave in different intervals

3.2 冲击波传播相似律分析

不同距离测点处的冲击波超压及冲量如图 5 和 图 6 所示。从图 5 可以看出,三种不同药量装药的超 压峰值在 6 m内衰减较为迅速,16 m 后呈近似线性缓 慢衰减。1.00,3.25 kg 和 10.28 kg 三种装药的爆炸冲 击波从 2 m 传播至 6 m,超压峰值分别下降了 65.5%、 52.9% 和 77.0%;而从 16 m 传播至 36 m,超压峰值分 别下降了 41.1%、47.7% 和 55.6%。从图 6 可以看出, 三种不同药量装药的冲量随距离的变化趋势各异, 1.00 kg 装药的冲量随距离增加的变化呈尾部轻度上 扬的"M"型,36 m 处的冲量较 2 m 处上升了 70.9%; 3.25 kg 装药的冲量随距离增加的变化呈尾部下沉的 "M"型,36 m 处的冲量较 2 m 处下降了 30.0%,10.28 kg 装药的冲量随距离增加的变化呈阶梯状下降,36 m 处



图5 超压峰值随距离变化曲线

Fig.5 Variation of peak overpressure with distance

含能材料



图6 冲量随距离变化曲线

Fig.6 Variation of impulse with distance

的冲量较2m处下降达到65.8%。可以推断,坑道内爆炸冲击波冲量随爆心距的增加先有一个复杂的震荡变化过程,该过程结束后冲量将随着距离的增加而单调衰减,震荡变化的规律与装药量密切相关,有待深入研究。

坑道內爆炸卷入的空气较自由场少得多,根据能量相似律^[13],对于两端开口的坑道,TNT装药当量可用(1)式计算:

$$m_{\rm e} = 2\pi \frac{L^2}{S}m\tag{1}$$

式中, m_e 为TNT装药当量,kg;m为装药量,kg;S为坑 道截面积, $m^2;L$ 为爆心距, m_o 将(1)式代入比例距离 因子 $Lm_e^{-1/3}$,得到坑道内爆炸的比例距离因子为 (SLm^{-1})^{1/3},有超压峰值:

$$\Delta p = f \left(\frac{SL}{m}\right)^{\frac{1}{3}} \tag{2}$$

同理,可得坑道内爆炸冲击波冲量

$$i = g \left(\frac{S^2}{Lm^2}\right)^{\frac{1}{3}} \tag{3}$$

上述表明,只要满足(SLm^{-1})^{1/3}相等的坑道内任意 位置,超压峰值 Δp 就相等,只要满足($S^{2}L^{-1}m^{-2}$)^{1/3}相 等,冲量*i*就相等。为验证上述假设的正确性,作出本 次实验的 Δp -(SLm^{-1})^{1/3}和*i*-($S^{2}L^{-1}m^{-2}$)^{1/3}趋势线,分别 如图 7、图 8 所示。

从图 7 可以看出,本实验条件下,除图中圆圈标注 的三个结果外,冲击波超压峰值很好地满足相似律。 圆圈标注的 2 m处的冲击波传播满足自由场爆炸相似 律,该处的超压首峰值可以通过斜反射公式计算,但合 成后的最大峰值难以精确计算。相同(*SLm*⁻¹)^{1/3}对应 的三种质量装药的 Δ*p*测试结果基本相同,Δ*p*随 (*SLm*⁻¹)^{1/3}的变化趋势可用式(4)描述



图7 超压峰值随比例距离因子的变化曲线





图8 冲量随比例距离因子的变化曲线

Fig.8 Variation of impulse with scaling factor

$$\Delta p = \frac{0.194}{(SL/m)^{1/3}} + \frac{0.405}{(SL/m)^{2/3}} + \frac{1.383}{SL/m}$$
(4)

式中, Δp 为冲击波超压,MPa,式(4)结果如图7中的 "fitting curve"所示。为验证其正确性,将本实验和参 考文献[7,9]中的坑道内爆炸实验的实测值 Δp_t 与 式(4)计算值 Δp_c 进行了比较,结果列于表2。从表2 可见,除了远场极个别点外,对公斤级到百公斤级的 TNT装药,其坑道内爆炸冲击波超压峰值的计算偏差 最大约为10%,可用于TNT装药坑道内爆炸的冲击波 超压峰值预测。

从图 8 可以看出,坑道内的爆炸冲击波冲量不满足 式(3)形式的立方根比例定律,在相同($S^2L^{-1}m^{-2}$)^{1/3}处, 装药量越大冲量越大。当($S^2L^{-1}m^{-2}$)^{1/3}≈0.007m^{1/3}·kg^{2/3} 时,10.28 kg 装药和 3.25 kg 装药的冲量分别为 5559.3 Pa·s和1940.1 Pa·s,如图中虚线段(I) 所示;当($S^2L^{-1}m^{-2}$)^{1/3}≈0.07 m^{1/3}·kg^{2/3}时,3.25 kg 装 药和 1.00 kg 装药的冲量分别为 5559.3 Pa·s和 1940.1 Pa·s,如图中虚线段(II)所示。此外,不同 质量装药的冲量随($S^2L^{-1}m^{-2}$)^{1/3}的变化趋势呈波浪状 起伏,10.28,3.25 kg 装药的冲量随($S^2L^{-1}m^{-2}$)^{1/3}的减小总体呈下降趋势,装药量越大,下降越迅速,而 1.00 kg 装药的冲量随($S^2L^{-1}m^{-2}$)^{1/3}的减小总体呈现略

表2 实验值与式(4)计算值对比分析

Table 2 Comparisons between experimental results and cal-culated results from formula (4)

courcos	m _{tnt}	S	L	$\Delta ho_{ m c}$	$\Delta ho_{ m t}$	deviation
sources	/kg	$/m^2$	/m	/MPa	/MPa	/%
*	1	2.16	6	0.263	0.276	4.82
*	1	2.16	10	0.186	0.191	2.67
*	1	2.16	16	0.138	0.146	5.65
*	1	2.16	20	0.120	0.121	0.66
*	1	2.16	28	0.099	0.102	3.36
*	1	2.16	36	0.085	0.086	0.62
*	3.25	2.16	6	0.630	0.628	0.35
*	3.25	2.16	10	0.426	0.476	10.54
*	3.25	2.16	16	0.302	0.300	0.68
*	3.25	2.16	20	0.258	0.235	9.84
*	3.25	2.16	28	0.205	0.190	8.00
*	3.25	2.16	36	0.174	0.157	10.77
*	10.28	2.16	6	1.624	1.761	7.80
*	10.28	2.16	10	1.057	1.145	7.72
*	10.28	2.16	16	0.721	0.710	1.60
*	10.28	2.16	20	0.605	0.558	8.40
*	10.28	2.16	28	0.467	0.435	7.31
*	10.28	2.16	36	0.387	0.316	22.39
[7]	250	10.0	36	1.450	1.610	9.95
[7]	250	10.0	72	0.817	0.835	2.18
[7]	250	10.0	108	0.592	0.429	37.98
[9]	1	4.70	7	0.142	0.144	1.31
[9]	1	4.70	11.5	0.105	0.098	7.44
[9]	1	4.70	16.5	0.086	0.087	1.55
[9]	1	4.70	21.5	0.074	0.069	7.32
[9]	1	4.70	38	0.055	0.058	5.19

Note: m_{TNT} is the mass of TNT; *S* is the cross-sectional area of tunnel; *L* is the distance to explosion center; Δp_c is the calculated overpressure; Δp_t is the experimental overpressure; "*" denotes the experimental data in this paper.

微上升趋势。

上述分析可以看出,坑道内爆炸的冲量不能通过 形如(3)式的立方根比例定律定量计算,其值与装药 质量、坑道尺寸、爆心距等因素密切相关,是否满足其 他形式的相似律还需进一步深入研究。

4 结论

(1)坑道内爆炸冲击波的传播分为自由场传播、 反射叠加传播和平面波传播三个阶段,但三阶段的时 空边界尚未明晰。装药质量越大形成的冲击波初始压 力和速度越大,且下降越迅速,平面波传播阶段的压力 和传播速度近似线性缓慢下降。

(2)除临近爆心区域外,冲击波超压峰值满足立 方根比例定律,基于试验数据拟合得到了坑道内冲击 波超压峰值计算经验公式,计算结果与试验结果偏差 小于10%。

(3) 坑道内爆炸的冲量不满足立方根比例定律, 在相同(S²L⁻¹m⁻²)^{1/3}处装药量越大其冲量越大,是否满 足其他形式的相似律,这有待进一步深入研究。

参考文献:

- [1] Charles R W. In-tunnel air blast engineering model for internal and external detonations [C]//Proceeding of the 8th International Symposium on Interaction of the Effects of Munitions with Structures. Mclean Virginia, 1997: 195-208.
- [2] Lunderman C, Ohrt A P. Small scale experiment of in tunnel air blast from external and internal detonations [C]//Proceeding of the 8th Symposium on the Interaction of Non—nuclear Munitions with Structure. McLean Virginia, 1997: 209–221.
- [3] Britt J R. Attenuation of short duration blast in entranceways and tunnels [C]//Proceeding of the 2nd Symposiumon the Interaction of Non-nuclear Munitions with Structure. 1985: 466-471.
- [4] Welch C R. In-tunnel air blast engineering model for internal and external detonations [C]//Proceeding of the 8th International Symposium on Interaction of the Effects of Munitions with Structures. Mclean, Virginia, 1997: 195–208.
- [5] 庞伟宾,李永池,何翔. 化爆冲击波在T型通道内到时规律的试验研究[J]. 爆炸与冲击,2007,27(1):63-67.
 PANG Wei-bin, LI Yong-chi, HE Xiang. The regularity of arrival time of T-shaped tunnel for shock wave due to explosions from high explosive charges[J]. *Explosion and Shock Waves*, 2007, 27(1):63-67.
- [6] 庞伟宾,何翔,李茂生,等.空气冲击波在坑道内走时规律的实验研究[J].爆炸与冲击,2003,23(6):573-576.
 PANG Wei-bin, HE Xiang, LI Mao-sheng, et al. The formula for airblast time of arrival in tunnel[J]. *Explosion and Shock Waves*, 2003, 23(6): 573-576.
- [7] 杨科之,杨秀敏.坑道内化爆冲击波的传播规律[J].爆炸与冲击,2003,23(1):37-40.
 YANG Ke-zhi, YANG Xiu-min. Shock waves propagation inside tunnels[J]. *Explosion and Shock Waves*, 2003, 23(1):37-40.
- [8] 刘晶波, 闫秋实, 伍俊. 坑道内爆炸冲击波传播规律的研究[J]. 振动与冲击, 2009, 28(6): 8-12.
 LIU Jing-bo, YAN Qiu-shi, WU Jun. Analysis of blast wave propagation inside tunnels[J]. *Journal of Vibration and Shock*, 2009, 28(6): 8-12.
- [9] 徐利娜,雍顺宁,王凤丹,等.直坑道内爆炸冲击波超压传播规 律研究[J].测试技术学报,2014,28(2):114-118.
 XU Li-na, YONG Shun-ning, WANG Feng-dan, et al. Study of blast wave overpressure propagation inside straight tunnel [J]. *Journal of Test and Measurement Technology*, 2014, 28 (2):114-118.
- [10] Olivier Pennetier, Mame William-Louis, André Langlet. Numerical and reduced-scale experimental investigation of blast

wave shape in underground transportation infrastructure[J]. *Process Safety and Environmental Protection*, 2015, 94: 96–104.

- [11] 苗朝阳,李秀地,杨森,等.坑道内爆炸冲击波相似律问题探讨
 [J].爆破,2016,33(1):131-136.
 MIAO Chao-yang, LI Xiu-di, YANG Sen, et al. Discussion on similarity law of blast wave in tunnel [J]. Blasting, 2016, 33 (1):131-136.
- [12] 田诗雅, 刘剑, 高科. 密闭管道瓦斯爆炸冲击波冲量及压力上升

速率的实验研究[J]. 中国安全生产科学技术, 2015, 11(8): 16-21.

TIAN Shi-ya, LIU Jian, GAO Ke. Experimental study on shock wave impulse and pressure rise rate of gas explosion in airtight pipeline[J]. *Journal of Safety Science and Technology*, 2015, 11(8): 16–21.

[13] 北京工业学院八系.爆炸及其作用(下册). 北京:国防工业出版 社,1979:259-274.

Experimental Study on the Propagation Law of Blast Waves in a Square Tunnel

ZHANG Yu-lei, WANG Sheng-qiang, YUAN Jian-fei, ZHANG Jun-feng, LI Shang-qing

 $(\mathit{Xi}'\mathit{an}\ \mathit{Modern}\ \mathit{Chemistry}\ \mathit{Research}\ \mathit{Institute}$, $\mathit{Xi}'\mathit{an}\ 710065$, China)

Abstract: In order to study the propagation law of blast shockwaves in a square tunnel, TNT charges with different mass of 1.00 kg, 3.25 kg and 10.28 kg were detonated separately in the tunnel. The shock wave pressure-time curves at different distances were recorded and the parameters of shock waves such as the arrival time, the peak overpressure and the impulse were obtained. Results show that the propagation of shockwaves in tunnel is divided into three stages: the free-field spherical wave propagation, the one-dimensional planar wave propagation and the transition between them. The peak overpressures fit the Hopkinson-Cranz scaling law well except near the explosion center. An empirical formula for calculating peak overpressures was fitted, and the deviation between fitting results and measured values was not more than 10%. However, the impulse does not agree with Hopkinson-Cranz scaling law.

Key words:tunnel;shock wave;Hopkinson-Cranz scaling law;peak overpressure;impulseCLC number:TJ55;O381Document code:A

DOI: 10.11943/CJEM2018305

(责编: 王艳秀)