文章编号:1006-9941(2020)03-0248-07

云爆燃料分散过程窜火机理的数值模拟

贾承志,张 奇

(北京理工大学爆炸科学与技术国家重点实验室,北京 100081)

摘 要: 为探索云爆过程审火现象的物理机制,以环氧丙烷为云爆装药,基于流体力学理论,使用数值模拟软件Ansys对2kg云爆装 置燃料分散过程进行数值模拟,研究燃料分散过程中云雾在驱动和热载荷下的耦合作用;研究耦合作用下云雾的点火条件。结果表 明:中心装药量对于云爆装置的窜火具有明显影响,中心装药起爆后产生高温高压推动燃料分散,由于热传导及热辐射机理,在燃料扩 散形成的云雾场中同样存在温度场与压力场,云雾场温度高于燃料自燃点,浓度位于燃料爆炸极限区间内时即发生窜火。对2kg云爆 装置的数值模拟表明,发生窜火的位置一般位于云爆装置顶部0.01~0.25 m附近,窜火时间集中在燃料开始分散后的1~5 ms。

关键词:燃料分散;窜火机理;数值模拟;中心装药;云爆燃料

中图分类号: TJ55; O389

文献标志码:A

DOI: 10.11943/CJEM2018284

1 引言

燃料空气炸药(Fuel Air Explosives, FAE)是一种 新型爆炸能源,它利用云爆燃料分散与周围空气混合 形成可燃云雾,再使可燃云雾发生爆轰达到毁伤目的, 云雾范围是此类弹药威力的基础。燃料抛撒形成云雾 的过程中,有可能提前发牛爆燃现象,称为窜火。窜火 的发生将大幅降低燃料空气炸药的爆炸性能,影响弹 药威力,建立窜火预测模型,解决窜火问题对云爆装置 的发展至关重要。Singh等^[1]模拟了FAE装置在壳体 破碎之后的近场阶段燃料抛撒模型,对燃料抛撒范围 进行了研究。Sallam 等^[2]对燃料液滴在爆炸作用下的 破碎机理进行了研究。肖邵清等^[3-4]采用分散 T 型装 药及不耦合装填中心分散药,以及在中心爆管内壁和 分散药之间填充多孔惰性材料等新型装药方法,基本 上使燃料分散过程中的窜火现象得到有效控制,有效 遏制了窜火现象的发生。张奇等[5]认为抛撒过程中窜 火现象的发生与中心抛撒药量有关,中心抛撒药量越

收稿日期: 2018-10-09; 修回日期: 2019-01-21 网络出版日期: 2019-11-14 基金项目:国家自然科学基金(11772057) 作者简介:贾承志(1993-),男,硕士研究生,主要从事燃料空气炸 药研究。e-mail:kevinartemis@163.com 通信联系人:张奇(1956-),男,教授,主要从事燃料空气炸药研究。 e-mail:qzhang@bit.edu.cn 大,越容易窜火。杜海文等^[6]认为爆轰气体产物量是 影响抛撒初始阶段窜火发生的主要因素,针对液固态 燃料配方,认为最优的比药量范围为0.95%~1.70%。 云爆燃料窜火机理复杂,国内外对窜火机理的研究公 开报道很少,因此,本研究利用数值模拟软件 Ansys-Fluent,针对以环氧丙烷为抛撒装药的云爆装置燃料 抛撒过程进行了数值模拟,对燃料分散过程的窜火现 象进行了分析,得到窜火规律,为小质量云爆装置燃料 抛撒过程中窜火现象的预防提供了新的预测方法。

2 计算模型

2.1 二维模型的建立

对云爆装置进行燃料扩散及窜火研究时,为便于 与已有实验数据进行对照,以2kg云爆装置为研究对 象,装置为高 0.168 m,半径 0.056 m 的圆柱,云爆装 置底部距离地面 2 m,装置竖直放置,即云爆装置轴线 与地面垂直。在中心装药作用下,研究液体燃料在开 敞空间内抛撒的过程。由于云爆装置具有高度结构对 称性,以云爆装置中心轴为旋转对称轴,建立轴对称旋 转计算模型以减小计算量,并对二维计算网格进行划 分,最小网格尺寸 5 mm,最大网格尺寸 200 mm,网格 尺寸由中心装药位置至压力出口以 1.04(104%)的增 长率进行发散式非结构化网格划分,网格总数为 14379个。云爆装置中心距离地面 2 m,计算域为高

引用本文:贾承志,张奇.云爆燃料分散过程审火机理的数值模拟[J].含能材料,2020,28(3):248-254.

JIA Cheng-zhi, ZHANG Qi. Numerical Simulation on the Mechanism of Premature-combustion in the Process of FAE Fuel Dispersion[J]. Chinese Journal of Energetic Materials (Hanneng Cailiao), 2020, 28(3):248–254.

Chinese Journal of Energetic Materials, Vol.28, No.3, 2020 (248-254)

6 m,长5 m的扇形区域。 云爆装置结构简化如图1所示。



图1 云爆装置简化结构图

Fig.1 Diagram of simplified FAE structure

2.2 计算模型假设

研究中,假设中心装药起爆瞬间壳体已经破碎,燃料在中心装药作用下进行抛撒运动,液体燃料在抛撒 过程中考虑液滴的破碎蒸发。

以中心装药药柱高度作为变量,为描述简便,以下 使用图示高度 h与云爆装置高度 H的比值作为等效变 量,在保持环境温度、环境压力、抛撒药装药量、中心装 药药柱半径等条件不变的情况下,改变图 1 所示上下 端燃料量高度 h,即改变中心装药药柱高度,研究中心 装药量对于窜火的影响。

云雾窜火的判据由窜火必须满足的两个必要条件^[7]确定,即:燃料空气浓度处于爆炸上下限区间;温度不低于燃料云雾的自燃点。当云雾在抛撒过程中,满足上述两个条件时,即认为发生窜火。

2.3 控制方程

流体在流动过程中,需要遵循三个基本守恒定律, 即:质量守恒定律、动量守恒定律、能量守恒定律。本 研究通过Navier-Stokes 方程(式(1)~(4)),求解环氧 丙烷液雾抛撒过程中的气相流动^[8]。

由质量守恒定律得到质量守恒方程:

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \frac{\partial}{\partial X_i} \left(\rho U_i \right) = 0 \tag{1}$$

式中, ρ 为密度, kg·m⁻³;t为时间,s; X_i 是空间坐标在*i* 方向的分量,m; U_i 是速度矢量在i方向的分量,m·s⁻¹; S_m 为源项,是来自液滴的质量通量。

由动量守恒定律得到动量守恒方程:

$$\frac{\partial}{\partial t} \left(\rho u_i \right) + \frac{\partial}{\partial x_i} \left(\rho u_i u_j \right) = -\frac{\partial P}{\partial x_i} + \frac{\partial \tau_{ij}}{\partial x_i} + \rho g_i + F_i \qquad (2)$$

式中,p为静压,Pa; *τ_{ij}*是应力张量; *g_i和 F_i*分别是*i*方向上的重力体积力和外部体积力,N。其中:

CHINESE JOURNAL OF ENERGETIC MATERIALS

$$\tau_{ij} = \left[\mu\left(\frac{\partial u_i}{\partial x_j} + \frac{\partial u_j}{\partial x_i}\right)\right] + \lambda \mu \frac{\partial u_i}{\partial x_i} p_{ij}$$
(3)

式中, μ 为动力粘度,N·s·m⁻²; λ 为第二粘度,一般 取-2/3。

由能量守恒定律得到能量守恒方程:

$$\frac{\frac{\partial}{\partial t}(\rho E) + \frac{\partial}{\partial x_i} \left[u_i (\rho E + p) \right] =}{\frac{\partial \left(K_{\text{eff}} \frac{\partial T}{\partial x_i} - \sum_{j=1}^{\Sigma} h_j \vec{J}_j + u_j (\tau_{ij})_{\text{eff}} \right)}{\partial x_i} + S_h}$$
(4)

式中, K_{eff} 是有效导热系数,无量纲; $E = h - \frac{p}{\rho} + \frac{u_i^2}{2}$,h为可压缩气体的显焓, $kJ \cdot \text{mol}^{-1}$; J_j 是物质j的扩散通量, S_i 为化学反应能量源项。

抛撒装药受力后很快破碎为液滴,在求解液滴的 扩散时采用离散相模型,使用斯托克斯追踪(随机轨迹)轨迹模型,颗粒受作用力的平衡方程在笛卡尔坐标 系下的形式为:

$$\frac{\partial}{\partial t} \left(u_{\rm p} \right) = + \frac{g_{\rm x}}{\rho_{\rm p}} \left(\rho_{\rm p} - \rho \right) + F_{\rm x} \tag{5}$$

式中,u为气相速度, $m \cdot s^{-1}$; u_p 为颗粒速度, $m \cdot s^{-1}$; ρ_p 为颗粒密度, $kg \cdot m^{-3}$; $F_D(u - u_p)$ 为颗粒的单位质量拖 曳力,N; F_D 为附加质量力,N。其中:

$$F_{\rm D}\left(u - u_{\rm p}\right) = \frac{18C_{\rm D}R_{\rm e}}{24\rho_{\rm p}d_{\rm p}^{2}}\left(u - u_{\rm p}\right)$$
(6)

$$F_{x} = \frac{1}{2} \frac{\rho}{\rho_{p}} \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \left(u - u_{p} \right)$$
(7)

式中, d_p 为颗粒直径,m; R_e 为相对雷诺数, C_D 为拖曳 力系数,且:

$$R_{\rm e} = \frac{\rho \, \mathrm{d}_{\rm p} \left| u_{\rm p} - u \right|}{u} \tag{8}$$

对于液滴的传热蒸发,当颗粒温度小于其蒸发温度(T_p<T_{vap})时,使用式(9)将液滴温度与液滴表面的热 对流及辐射传热联系起来^[9]。液滴与流体之间没有质 量交换,当液滴穿过流体单元(计算网格)时,液滴吸收 (释放)的热量作为源相作用到连续相的能量方程中:

$$m_{\rm p}c_{\rm p}\frac{{\rm d} I_{\rm p}}{{\rm d} t} = hA_{\rm p}\left(T_{\rm \infty} - T_{\rm p}\right) + \varepsilon_{\rm p}A_{\rm p}\sigma\left(\theta_{\rm R}^{\rm 4} - T_{\rm p}^{\rm 4}\right) \qquad (9)$$

式中, m_p 为液滴质量,kg; c_p 为液滴比热,J·(kg·K)⁻¹; A_p 为液滴表面积, m^2 ; T_s 为连续相的当地温度,K; T_p 为液滴温度,K;h为对流传热系数,W·(m^{-2} ·K⁻¹); ε_p 为颗粒黑度(辐射率),无量纲; σ 为斯蒂芬孙-玻尔兹

含能材料

曼常数,为5.67×10⁻⁸ W·(m⁻²·K⁻⁴); θ_{R} 为辐射温度, K;式(9)中假设液滴内部的热阻为零,即液滴内部温 度处处一致。

当 *T*_{vap} < *T*_p < *T*_{bp}时,其中 *T*_{bp}为液滴的沸腾温度,液 滴温度通过自身的热平衡得出,液滴的焓变与两相间 的对流传热、汽化潜热通过热平衡的计算进行联系。

$$m_{\rm p}c_{\rm p}\frac{\mathrm{d}T}{\mathrm{d}t} = hA_{\rm p}\left\{T_{\rm \infty} - T_{\rm p} + \frac{\mathrm{d}m_{\rm p}}{\mathrm{d}t}h_{\rm fg} + \varepsilon_{\rm p}A_{\rm p}\sigma\left(\theta_{\rm R}^{4} - T_{\rm p}^{4}\right)\right\} (10)$$

式中,(dm_p)/dt为蒸发速率,kg·s⁻¹;h_{fg}为汽化潜热, J·kg⁻¹。液滴与气相流体之间传质的计算中,液滴的 蒸发量由梯度扩散确定,即从液滴向气相的扩散率与 液滴与气流主流之间的蒸汽浓度梯度相关联:

$$N_i = k_i \left(C_{i,s} - C_{i,\infty} \right) \tag{11}$$

式中, N_i 为蒸汽的摩尔流率,kmol·(m⁻²·s⁻¹); k_i 为传质 系数,m·s⁻¹; $C_{(i,s)}$ 为液滴表面的蒸汽浓度,kmol·m⁻³; $C_{(i,s)}$ 为气相主流的蒸汽浓度,kmol·m⁻³,对于第*i*个组分, $C_{(i,s)}$ 由组分输运方程求解得到。液滴表面的蒸汽分压假 定等于液滴温度 T_p 所对应的饱和压力 p_{sat} ,则此时有:

$$C_{i,s} = \frac{p_{sat}(T_{p})}{RT_{p}}$$
(12)

式中, R为普适气体常数, 8.314 J·(mol·K)⁻¹。

气相流动涉及湍流现象,湍流流动是一种高度非线性的复杂流动。对湍流目前有多种计算方法,本文采用标准模型 k-e 半经验公式模拟气相组分湍流运动过程。

$$\frac{\partial}{\partial t}(\rho k) + \frac{\partial}{\partial x_{i}}(\rho k u_{i}) = \frac{\partial}{\partial x_{j}}\left[\left(\mu + \frac{u_{i}}{\sigma_{k}}\right)\frac{\partial k}{\partial x_{j}}\right] + \qquad (13)$$
$$G_{k} + G_{b} - \rho\varepsilon - Y_{M}$$

以及:

$$\frac{\partial}{\partial t}(\rho\varepsilon) + \frac{\partial}{\partial x_{i}}(\rho k u_{i}) = \frac{\partial}{\partial x_{j}} \left[\left(\mu + \frac{u_{i}}{\sigma_{\varepsilon}} \right) \frac{\partial \varepsilon}{\partial x_{j}} \right] + C_{1\varepsilon} \frac{k}{k} (G_{k} + C_{3\varepsilon}G_{b}) - C_{2\varepsilon} \rho \frac{\varepsilon^{2}}{k}$$
(14)

式中,k表示湍流动能,m²·s⁻²; ε表示湍流耗散率,m²·s⁻³。

求解气态云雾浓度场与温度场的关系,在得到云 团浓度场以及压力场数据的基础上,使用多方状态方 程(式15)从压力场数据中取得对应的温度数据,确定 温度场的分布,式中γ为多方指数。

$$\frac{T}{P^{\frac{\gamma-1}{\gamma}}} = \text{Const}, \qquad T = T_0 \left(\frac{P}{P_0}\right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}}$$
(15)

考虑气体与液滴之间的辐射传热,采用P-1辐射 模型,数值计算方法采用SIMPLE算法。 环氧丙烷爆炸极限采用式(16)、(17)、(18)确定^[10]: $L_{\text{TF}} = L_{0\text{T}} - 8 \times 10^{-4} L_{0\text{T}} (T - 298)$ (16) $L_{\text{TL}} = L_{0\text{L}} + 8 \times 10^{-4} L_{0\text{L}} (T - 298)$ (17)

$$L_{\rm P\pm} = L_{\rm 0\pm} + 20.6 (lgP + 1) \tag{18}$$

式中, *L*_{0F}、*L*_{0上}分别为环氧丙烷在常温常压下的爆炸上下限, 由经验公式^[11]确定。高温高压下的爆炸下限由式(16)确定, 上限取(17)、(18)计算所得最大值。

2.4 参数设置

将2 kg环氧丙烷燃料进行抛撒,温度与大气压为 常温常压,热容1950 J·(kg·k)⁻¹,密度859 kg·m⁻³由 文献^[12]查得。

3 结果与讨论

计算中控制环境温度、环境压力、云爆装置总质量 等其他参数不变,通过调整弹体高度H与中心抛撒装 药距端板距离h的比值(*i=H/h*),改变中心装药量,得 到不同比例下的燃料抛撒数据。

3.1 云雾抛撒半径

对2kg质量的云爆装置燃料抛撒过程进行数值模拟计算,得到数值模拟和实验的云雾扩散半径与时间关系曲线。由图2可见,在保持其他条件不变,只变更中心装药量的情况下,云雾扩散半径并无明显变化,中心装药量对云雾扩散范围影响不大。数值模拟结果显示,扩散80ms之后,云雾最大半径为3.397m,最小为3.294m,实验结果为3.321m^[13],误差小于5%,在可接受范围内。

由图 2 可以看出,数值模拟云爆燃料最终扩散半径 约为 3.3 m,燃料扩散速度在 0~10 ms 增长迅速,进一 步计算表明,在 10 ms 左右达到速度最大值 122 m·s⁻¹, 之后速度逐渐下降,但在 35 ms时速度又有回升,这可 能是中心大粒径液滴的影响,大粒径液滴受初始压力



图 2 云雾扩散半径与时间关系曲线

Fig.2 Relationship between dispersion radius of propyleneoxide and corresponding time

含能材料

作用后加速较小液滴小,但小液滴在之后减速较快。

图 3 为相关文献中 2 kg 云爆装置燃料抛撒 60 ms 时 刻的实验摄像图,图 4 为 2 kg 云爆装置燃料抛撒 60 ms 时刻的 数值模拟云雾扩散浓度云图,从图像上可以看出 数值模拟云雾扩散范围总体上与实验结果是吻合的。



图 3 实验过程中 2 kg 云爆装置的扩散范围

Fig.3 Dispersion range of a 2 kg FAE device in the experiment



图4 数值模拟2 kg云爆装置扩散浓度云图

Fig.4 Simulated FAE fuel dispersion concentration contour

3.2 云雾场温度研究

由于温度只有在达到环氧丙烷自燃点(722.15 K) 以上时,云雾才有可能发生窜火,为减少数据分析量,主 要对燃料分散过程中云雾场的最高温度进行研究。由式 (15)可知云雾场温度与压力正相关,为得到云雾场分散 过程中的最高温度,对分散压力云图进行分析,以5 ms 时刻的分散云团为例,图5所示为5 ms时刻燃料分散压 力云图,以云爆装置初始时刻底部所在水平面建立横轴, 以云爆装置对称轴为纵轴建立坐标,由式(15)计算得到 此时刻云雾场的温度分布,可知此时温度最高点位于距 离云爆装置底部约0.32 m,距中心轴约0.11 m处。

据此对数值模拟得到的不同时刻燃料分散云图进 行分析,可得到不同中心装药量情况下燃料分散温度 场最高温度与分散时间关系曲线,如图6所示。

从图 6 中可以看出,气相云雾温度场的温度在 0~5 ms阶段先是从常温(298.15 K)骤增,在约 2 ms时刻 温度达到最大值,最高温度可达到 3296.37 K,之后又 急剧下降,在 5 ms之后温度呈现缓慢下降趋势,最终 趋于常温。在假定环氧丙烷自燃点不改变的情况下, 可以看出 10 ms之后云雾场温度一直小于自燃点温度 (722.15 K^[14]),即云雾在扩散 10 ms之后无窜火危 险,这里重点研究云雾扩散前 10 ms的特性。



图 5 云爆装置燃料分散压力云图(*t*=5 ms) Fig.5 Pressure contour of FAE fuel dispersion (*t*=5 ms)



图 6 云雾场最高温度与时间关系曲线

Fig.6 Relationship between maximum temperature and time of FAE fuel dispersion field

3.3 窜火机理

一般云爆装置的窜火点往往与温度场温度最高点对 应,针对不同中心装药量的云爆装置,对其燃料扩散过程 中的温度场最高温度及附近气相浓度进行综合分析。

图7是*i*=4,中心药柱高为84mm时燃料分散情况 分析图,左侧Y轴为环氧丙烷燃料气相浓度、环氧丙烷 爆炸上限以及爆炸下限,右侧Y轴为气态云雾场最高温 度以及环氧丙烷自燃点。从图7可以看出,云雾场温度 在约6.8ms之前均高于环氧丙烷自燃点,但气相环氧丙 烷浓度始终高于爆炸上限,故此种情况下不发生窜火。





Fig.7 Distribution of volume ratio and temperature of FAE fuel dispersion (*i*=4)

CHINESE JOURNAL OF ENERGETIC MATERIALS

图 8 是 *i*= 5,中心药柱高度为100.8 mm时的燃料 分散情况。从图 8 可以看出,云雾场内部最高温度在 约 5.8 ms之前均高于环氧丙烷自燃点(722.15 K),但 云雾场内部气相环氧丙烷浓度在 5.8 ms之前始终高 于爆炸上限,此种情况下不存在同时满足窜火发生两 个条件的时间段,故不发生窜火。



图8 燃料分散情况分析曲线(i=5)

Fig.8 Distribution of volume ratio and temperature of FAE fuel dispersion (*i*=5)

图 9 是 *i*=6,中心药柱高度为 112 mm 时的燃料分 散情况。从图 9 可以看出,云雾场内部最高温度在约 5.6 ms之前均高于环氧丙烷自燃点,但云雾场内气相 环氧丙烷浓度在此之前始终高于爆炸上限,窜火发生 的两个条件无法同时被满足,不发生窜火。



图 9 燃料分散情况分析曲线(*i*=6)



图 10是 *i*=7,中心装药药柱高度为 120 mm 时的 燃料分散情况。从图 10中可以看出,虽然环氧丙烷气 相浓度在 4.8 ms~6.2 ms时处于爆炸上下限之间,气 相占比在 5 ms达到最小值 27.77%,该时刻爆炸下限 为 1.6%,爆炸上限为 33.5%,满足窜火发生的浓度条 件,但云雾场内最高温度只有在约 4.5 ms之前均高于 环氧丙烷自燃点,在 4.5 ms之后均低于环氧丙烷自燃 点,此种情况下依然不存在同时满足窜火发生的温度 与浓度条件的时间段,不发生窜火。



贾承志,张奇

图 10 燃料分散情况分析曲线(i=7)



当 *i*=8,中心装药药柱高度为126 mm时的审火情况分析曲线如图11所示。从图11可以看出,在约4 ms 之前,温度场最高温度高于环氧丙烷自燃点,而气相浓 度在约2.8~5.4 ms期间处于爆炸极限范围内,符合窜 火发生的条件。在 *t*=3 ms时刻,云雾场内部最高温度 达到1244.7 K,环氧丙烷气相浓度为35.84%,爆炸上 下限分别为1.58%和41.02%,此时云雾场内最高温度 高于燃料环氧丙烷自燃点(722.15 K),气相燃料浓度 在爆炸极限范围内,判定此种情况下发生窜火,*t*=3 ms 时刻的云雾场压力云图如图12所示,图中红色线框所 示为云爆装置初始时刻位置,由压力与温度的正相关 关系可知,此时云雾场最高温度出现于约距中心轴 0.01 m,距云爆装置底部0.42 m处,即为窜火点。





图 13 为 *i*=9,中心装药药柱高度为 130.67 mm 时 的窜火情况分析曲线。由图 13 可以看出,在约 4.3 ms 之前,温度场最高温度位于环氧丙烷自燃点上方,气相 浓度存在符合爆炸极限要求的阶段,在*t*=4 ms时刻,云 雾场内最高温度达到 1300.84 K,环氧丙烷气相浓度为 39.24%,此刻的爆炸上下限分别为 41.61% 和 1.17%, 即云雾场温度高于燃料环氧丙烷自燃点(722.15 K),



图 12 云爆装置燃料分散压力云图(*i*=8,*t*=3 ms)

Fig.12 Pressure distribution contour of FAE fuel dispersion (*i*=8, *t*=3 ms)



图 13 审火情况分析曲线(*i*=9)

Fig. 13 Distribution of volume ratio and temperature of premature-combustion (*i*=9)

且气相燃料浓度在爆炸极限范围内,判定此种情况下 也发生窜火。t=4 ms时刻的云雾场压力云图如图14 所示,由图14可知,此时最高温度出现于约距中心轴 0.03 m,距云爆装置底部0.26 m处,即为窜火点。



图 14 云爆装置燃料分散压力云图(*i*=9,*t*=4 ms)

Fig.14 Pressure distribution contour of FAE fuel dispersion (*i*=9, *t*=4 ms)

图 15 为 *i*=10,中心装药药柱高度为 134.4 mm 时 的窜火情况。,由图 15 可以看出,在约 5 ms之前,温度 场最高温度大于环氧丙烷自燃点,气相浓度在 4.1 ms 到 4.5 ms阶段符合爆炸极限,在 *t*=4.2 ms 时刻,云雾 场温度达到 745.37 K,环氧丙烷气相浓度为 29.97%, 在此时刻的爆炸上下限分别为32.85%和1.54%,即 云雾场温度高于燃料环氧丙烷自燃点(722.15 K),且 气相燃料浓度在爆炸极限范围内,判定此种情况下同 样发生窜火。t=4.2 ms时刻的云雾场压力云图如图 16 所示,由图 16 可知,窜火点出现于约距中心轴 0.02 m,距云爆装置底部0.18 m处。

将上述数值模拟计算结果汇总,得到2kg云爆装 置窜火情况在表2中给出。



图 15 窜火情况分析曲线(*i*=10)





图 16 云爆装置燃料分散压力云图(*i*=10,*t*=4.2 ms) Fig.16 Pressure distribution contour of FAE fuel dispersion (*i*=10,*t*=4.2 ms)

表 2 数值模拟云爆装置窜火情况

 Table 2
 Summary of numerical simulation about prematurecombustion

i	height of center explosive /mm	premature- combustion (YES/NO)	premature- combustion lo- cation / (m,m)	premature- combustion time / ms
4	84.0	NO	-	-
5	100.8	NO	-	-
6	112.0	NO	-	-
7	120.0	NO	-	-
8	126.0	YES	(0.01,0.42)	3
9	130.7	YES	(0.03,0.26)	4
10	134.4	YES	(0.02,0.18)	4.2

含能材料

4 结论

(1)采用数值仿真模拟云爆装置燃料扩散过程,通过燃料分散压力云图导出温度场分布,再综合气相浓度确定窜火条件,分析了温度场与浓度场随时间的变化规律,通过监测不同时间点云雾场最高温度处燃料浓度,可对云爆装置燃料分散过程中的窜火现象进行预测。

(2)针对 2 kg的云爆装置,中心装药药柱高度为 126,130.67,134.4 mm时均发生窜火,发生窜火的位 置位于云爆装置顶部附近,窜火时间集中在燃料分散开 始后的 3~4.2 ms。

参考文献:

- [1] Singh S K, Singh V P. Extended near field modeling and droplet size distribution for fuel air explosive warhead[J]. Defense Science Journal, 2002,51(3): 303-314.
- [2] Sallam K A, Dai Z, Faeth G M. Liquid breakup at the surface of turbulent round liquid jets in still gases[J]. International Journal of Multiphase Flow, 2002; 28(3): 427–449.
- [3] 肖邵清, 白春华, 李晋. FAE 云雾控制因素的优化研究[J]. 火炸 药学报, 1999, 22(2): 11-14.
 XIAO Shao-qing, BAi Chun-hua, LI Jin. Study on optimization for factors controlling FAEs cloud[J]. *Chinese Journal of Explosives & Propellants*, 1999, 22(2): 11-14.
- [4] 肖邵清.分散药T型装药控制二次引爆型FAE云雾研究[J].火炸药学报,2006,29(2):10-14.
 XIAO Shao-qing. Study on control cloud of twice-detonating FAE by T type charge of burster[J]. *Chinese Journal of Explosives & Propellants*, 2006,29(2):10-14.
- [5] 张奇,郭彦懿,白春华,等.中心药量对燃料的抛撒作用[J].火炸药学报,2001,24(1):17-19.
 ZHANG Qi, GUO Yan-yi, BAI Chun-hua, et al. Dispersal affection of center high explosive charge to fuel[J]. *Chinese Journal of Explosives & Propellants*, 2001,24(1):17-19.
- [6] 杜海文,韩天一.燃料抛撒初始阶段的窜火现象[J]. 科技导报,

2015,33(16):61-64.

DU Hai-wen, HAN Tian-yi. Phenomenon of fire in the initial stage of fuel dispersion [J]. *Science and Technology Review*, 2015,33(16):61-64.

[7] 张奇,白春华,李建平,梁慧敏.云雾爆轰[M]科学出版社,2012: 6-52.

BAI Chun-hua, LIANG Hui-min, LI Jian-ping, et al. Cloud explosion[M].Beijing: Science Press, 2012:6-52.

- [8] Fluent Incorporated. Fluent 6.3 user's guide [M]. Cavendish: Fluent Incorporated, 2006.
- [9] 王淑梅.可燃性气体爆炸极限与温度、压力的关系[J].安全技术, 1998(2):24-28.

WANG Shu-mei. The relationship between the temperature and pressure of flammable gas explosion limit[J]. *Journal of Safety and Environment*, 1998(2):24–28.

 [10] 李达志.可燃性气体爆炸浓度极限的计算[J].化工设计通讯, 1988,14(1):61-63.
 LI Da-zhi. Method for calculating the explosive concentration

limit of flammable gases[J]. *Chemical Engineering Design Communications*, 1988, 14(1):61–63.

 [11] 张德义.石油化工危险品化学手册[M].北京:中国石化出版社, 2006:28-29.
 ZHANC Do. vi. Handbook of bazardous petrolshomicals [M]

ZHANG De-yi. Handbook of hazardous petrolchemicals [M]. Beijing: China Petrolchemical Press, 2006: 28–29.

- [12] 张奇,白春华,覃彬,等.中心装药对FAE燃料成雾特性影响的实验 分析[J],含能材料,2007,15(5):447-450.
 ZHANG Qi, BAI Chun-hua, QIN Bin, et al. Effect of total energy of center explosive charge on fuel dispersal characteristic feature[J]. Chinese Journal of Energetic Materials (Hanneng Cailiao), 2007, 15(5):447-450.
- [13] MSDS 化学品安全技术说明书[DB/OL], http://msds.anquan. com.cn/v/,2008. Material Safety Data Sheet[DB/OL], http://msds.anquan.com.
- cn/v/,2008.
 [14] 郭彦懿,白春华,张奇,FAE 燃料炸药抛散窜火失效的实验研究[J]. 火炸药学报,2001,32(3):37-38.
 GUO Yan-yi, BAI Chun-hua, ZHANG Qi. Experimental study on the failure of forming fuel- air cloud [J]. Chinese Journal of Explosives & Propellants, 2001, 32(3): 37-38.

Numerical Simulation on the Mechanism of Premature-combustion in the Process of FAE Fuel Dispersion

JIA Cheng-zhi, ZHANG Qi

(State Key Laboratory of Explosion Science and Technology, Beijing Institute of Technology, Beijing 100081, China)

Abstract: To study the physical mechanism of the premature-combustion phenomenon in the FAE explosion process, propylene oxide was used as the FAE explosion fuel. Based on the theory of fluid mechanics, numerical simulation software ANSYS was used to simulate the fuel dispersion process of a 2 kg FAE device. The results show that the central charge has a significant impact on the premature-combustion behaviour. After the detonation of central charge, high temperature and high pressure are generated to promote the fuel dispersion. Due to the mechanism of heat conduction and thermal radiation, the temperature field and the pressure field also exist in the FAE cloud field formed by the fuel dispersion. Premature-combustion occurs when the temperature and concentration density of the FAE cloud field meet critical conditions. Numerical simulation indicates that the location of the premature-combustion approxiamtely locates near the top of the FAE device, and the premature-combustion time is concentrated within 1~5 ms after the fuel begins to disperse.

Key words: fuel dispersion; mechanism of premature-combustion; numerical simulation; central charge CLC number: TJ55; O389 Document code: A DOI: 10.11943/CJEM2018284 (责编:王艳秀)