物理学报 Acta Physica Sinica





燃料抛撒成雾及其燃烧爆炸的光滑离散颗粒流体动力学方法数值模拟研究

陈福振 强洪夫 苗刚 高巍然

Numerical simulation of fuel dispersal into cloud and its combustion and explosion with smoothed discrete particle hydrodynamics

Chen Fu-Zhen Qiang Hong-Fu Miao Gang Gao Wei-Ran

引用信息 Citation: Acta Physica Sinica, 64, 110202 (2015) DOI: 10.7498/aps.64.110202 在线阅读 View online: http://dx.doi.org/10.7498/aps.64.110202 当期内容 View table of contents: http://wulixb.iphy.ac.cn/CN/Y2015/V64/I11

您可能感兴趣的其他文章 Articles you may be interested in

充模过程中熔接痕的改进光滑粒子动力学方法模拟与预测

Simulation and prediction of the weld-line in the filling process using a corrected smoothed particle hydrodynamics method

物理学报.2015, 64(8): 080202 http://dx.doi.org/10.7498/aps.64.080202

非等温非牛顿黏性流体流动问题的修正光滑粒子动力学方法模拟

A corrected smoothed particle hydrodynamics approach to solve the non-isothermal non-Newtonian viscous fluid flow problems 物理学报.2014, 63(21): 210203 http://dx.doi.org/10.7498/aps.63.210203

风沙运动问题的 SPH-FVM 耦合方法数值模拟研究

Simulation of aerolian sand transport with SPH-FVM coupled method 物理学报.2014, 63(13): 130202 http://dx.doi.org/10.7498/aps.63.130202

谐振管内非线性驻波的有限体积数值算法

A finite volume algorithm for solving nonlinear standing waves in acoustic resonators 物理学报.2012, 61(19): 190203 http://dx.doi.org/10.7498/aps.61.190203

卫星平台复杂振动引起的光谱成像退化仿真研究

Simulation of imaging spectrometers degraded by satellite vibrations 物理学报.2012, 61(7): 070202 http://dx.doi.org/10.7498/aps.61.070202

燃料抛撒成雾及其燃烧爆炸的光滑离散颗粒流体 动力学方法数值模拟研究^{*}

陈福振^{1)†} 强洪夫¹⁾ 苗刚²⁾ 高巍然³⁾

1)(第二炮兵工程大学601室,西安 710025)
 2)(第二炮兵工程大学青州士官学院,青州 262500)
 3)(第二炮兵装备研究院一所2室,北京 100085)
 (2014年12月2日收到;2015年3月12日收到修改稿)

燃料在炸药爆炸驱动下形成燃料空气爆炸云团,进而引燃爆炸,对目标造成毁伤.本文在前期提出的光 滑离散颗粒流体动力学方法(SDPH)的基础上,引入描述炸药由爆轰到膨胀整个过程的Jones-Wilkins-Lee 状 态方程及描述气体快速燃烧过程的EBU-Arrhenius燃烧模型,建立了求解战斗部起爆、燃料抛撒和燃料二次 引燃爆炸问题的新型SDPH方法.设计了圆环形燃料颗粒在炸药爆炸驱动下运动抛撒的算例进行数值验证, 结果与理论相符;对燃料空气炸药(FAE)云雾的形成和发展过程进行了数值模拟,分析了云雾的形态,并与 实验结果进行对比,符合较好,同时分析了不同起爆方式对云雾团成型的影响;最后,在云雾团成型的基础上, 引入蒸发燃烧模型对FAE的燃烧爆炸过程进行了模拟研究.结果表明,本文建立的数学模型和计算方法可 以较好的模拟燃料空气炸药抛撒成雾及云雾燃烧爆炸过程,为该类武器装备的设计研究提供了较好的数值 方法.

关键词:燃料空气炸药,爆炸抛撒,燃烧,光滑离散颗粒流体动力学 PACS: 02.70.-c, 47.40.Rs, 47.61.Jd, 82.40.Fp DOI: 10.7498/aps.64.110202

/ 1

1引言

燃料空气炸药(FAE)作为一种多用途、高效能 的新型爆炸能源,广泛应用于飞机、火箭炮、大口 径身管炮、中远程弹道导弹、巡航导弹等投射打击 目标,既可以用来杀伤有生力量,又可以用来扫雷、 毁伤设备和工事等,又被形象地称为云爆弹.FAE 爆轰属两相不均匀爆轰,先由引信引爆中心抛撒药 柱,利用中心抛撒药爆轰所产生的高温高压产物气 体迅速将装填在战斗部内的燃料抛撒出去,燃料与 空气混合形成可爆性云团,经适当延时后由云雾起 爆引信引爆FAE云团,利用云雾区爆炸冲击波和 燃烧消耗氧气形成的低氧环境对目标实施毁伤.因 此,可将该过程分为燃料爆炸抛撒成雾及其燃烧爆 炸两个过程.

目前,国内外对于FAE进行了大量的实验研 究,Samirant等^[1]采用X射线摄影方法研究了两 种不同云爆战斗部金属壳体的破裂,液滴的破碎、 剥离过程,得到了液滴的尺寸分布,运动速度变化 以及云雾再起爆过程.张奇等^[2]、高洪泉等^[3]、李席 等^[4]采用高速摄影技术,观测了燃料云雾的分散过 程,研究了不同参数对燃料云雾的影响规律.郭学 永^[5]在分析实时记录的基础上,将爆炸抛撒划分为 三个阶段:喷出阶段、过渡阶段和膨胀阶段.蒋丽 等^[6]利用多相燃烧爆炸实验系统,对化学当量比条 件下3种典型燃料空气炸药燃烧转爆轰过程进行了 实验研究.同样 Sauer等^[7],Sedgwick等^[8]、惠君 明等^[9]、张陶等^[10]、熊祖钊等^[11]对爆炸场超压分 布进行了理论计算和实验研究,对爆炸威力进行了

^{*} 国家自然科学基金(批准号: 51276192)资助的课题.

[†]通信作者. E-mail: chen_fu_zhen@163.com

^{© 2015} 中国物理学会 Chinese Physical Society

评估. Lin 等^[12]对不同边界条件下, 燃烧转爆轰的 临界爆燃波进行了实验研究. 虽然以上学者通过实 验取得了一些丰硕的研究经验和成果, 但由于过程 的复杂, 实验设备所限, 未能获得云团发展变化及 爆轰过程中详尽的数据参数, 且成本高, 安全性差.

数值模拟通过建立反映问题各量之间的微分 方程及相应的定解条件,可以真实再现流场中的 各种细节,已经逐渐成为分析云爆过程的有效手 段. 但目前用于FAE的数值模拟主要局限于燃料 抛撒过程的模拟. Rosenblatt 等最早^[13] 借用并改 造核爆形成的蘑菇云的DICE-II编码,发表了关于 液体云爆剂抛撒后,可燃云雾团的形成及其爆轰过 程的二维计算程序. 随后, Gardner^[14]和 Glass^[15] 用数值模拟的方法对云爆剂的抛撒和云雾团的形 成过程进行了全面的研究. Ivanduev^[16]假设液体 云爆剂液滴的初始分布,且不考虑液滴的进一步 破碎、剥离,发表了关于抛撒问题的一维数值模拟. 国内的席志德等^[17]、薛社生等^[18]以及贾飞^[19]采 用多相流模型对液体燃料的爆炸抛撒云雾形成过 程进行了数值研究,给出了云雾的形态及状态参 数分布. 陈嘉琛等^[20] 探索了固体与液体混合燃料 抛撒的数值模拟方法. 史远通和张奇^[21]采用LS-DYNA软件对采用耦合装药的 FAE 装置进行了分 析研究. 以上数值模拟过程或采用传统的气-液、气 -粒两相流方法,或采用有限元方法,均为基于网格 的数值方法,在对云雾闭中颗粒进行追踪时存在困 难,计算的效果不理想.同时,由于燃料的燃烧爆 炸不仅涉及化学反应同时涉及冲击波的形成与传 播,求解过程复杂,现有数值方法较难解决.因此 考虑FAE云雾形成及其爆炸过程的数值模拟尚未 见报道.本文尝试采用新型SDPH方法对燃料的抛 撒成雾过程进行数值模拟,同时在此基础上对燃料 的爆燃过程进行探索性研究,下一步重点开展燃料 的燃烧转爆轰过程计算.

光滑离散颗粒流体动力学方法(SDPH)^[22,23] 作为一种新的求解气-粒两相流动问题的数值模拟 方法,已成功用于模拟风沙运动过程及气-粒两相 间传热蒸发问题.本文在此基础上,引入能够反映 炸药由爆轰到膨胀整个过程的Jones-Willkins-Lee (JWL)方程,对中心炸药爆轰的动力学行为进行描述;引入液滴蒸发模型及气相湍流燃烧模型对云雾 团的燃烧爆炸热力学行为进行描述,建立了可同时 求解炸药爆轰、燃料抛撒、燃料燃烧爆炸等复杂过 程的SDPH方法,对FAE的燃料抛撒成雾及其燃 烧爆炸过程进行了完整的数值模拟,并与实验及理 论计算结果进行对比验证.

2 数学模型及计算方法

液体颗粒在炸药爆轰波的驱动下抛撒成雾,随 后雾滴二次点火起爆,整个过程属于典型的气-粒 两相流动问题. 传统求解此类问题均存在一些不 足^[22],本文采用 SDPH 方法对该问题进行求解,对 中心炸药爆轰过程采用传统基于网格的有限体积 (FVM)方法进行求解,对于液滴颗粒在炸药爆轰驱 动下抛撒成雾过程及雾滴的蒸发过程采用改进后 的光滑粒子流体动力学方法(SPH)求解,雾滴蒸发 后的气相产物的燃烧爆炸过程进一步采用FVM方 法进行求解,这样既可以保持FVM在求解流体流 动、数值传热和化学反应计算领域存在的优势,又 可以发挥SPH方法在追踪颗粒运动信息方面存在 的优势,得到燃料抛撒后的详貌,为FAE武器的设 计研究提供较好的数据基础. 2.1 节列出了含传热 蒸发模型在内的SDPH方法中颗粒相及连续相的 质量、动量、能量、拟温度守恒方程以及颗粒相的 SPH离散方程等,具体方法及各参数表达式详见文 献[23]. 本文重点阐述炸药爆轰理论、气相燃烧理 论及考虑炸药爆轰、燃料燃烧爆炸在内的SDPH方 法流程.

2.1 SDPH 模型方程

连续性方程:
气体相为

$$\frac{\partial}{\partial t}(\alpha_{g}\rho_{g}) + \nabla \cdot (\alpha_{g}\rho_{g}\boldsymbol{v}_{g}) = 0.$$

颗粒相为
 $\frac{\partial}{\partial t}(\varepsilon_{p}\rho_{p}) + \nabla \cdot (\varepsilon_{p}\rho_{p}\boldsymbol{v}_{p}) = 0.$
动量方程:
气体相为
 $\frac{\partial}{\partial t}(\alpha_{g}\rho_{g}\boldsymbol{v}_{g}) + \nabla \cdot (\alpha_{g}\rho_{g}\boldsymbol{v}_{g}\boldsymbol{v}_{g})$
 $= -\alpha_{g}\nabla P + \nabla \cdot \bar{\tau}_{g} + \boldsymbol{R}_{gp} + \alpha_{g}\rho_{g}\boldsymbol{g}.$
颗粒相为
 $\frac{\partial}{\partial t}(\alpha_{p}\rho_{p}\boldsymbol{v}_{p}) + \nabla \cdot (\alpha_{p}\rho_{p}\boldsymbol{v}_{p}\boldsymbol{v}_{p})$
 $= -\alpha_{p}\nabla P - \nabla P_{p} + \nabla \cdot \bar{\tau}_{p} + \varepsilon_{p}\rho_{p}\boldsymbol{g} + \boldsymbol{R}_{pg}.$
拟温度方程:
 $\frac{3}{2} \left[\frac{\partial}{\partial t}(\rho_{p}a_{p}\theta_{p}) + \nabla \cdot (\rho_{p}a_{p}\boldsymbol{v}_{p}\theta_{p}) \right]$

110202-2

颗粒相为

$$\begin{split} & \frac{\partial}{\partial t} (\alpha_{\rm p} \rho_{\rm p} h_{\rm p}) + \nabla \cdot (\alpha_{\rm p} \rho_{\rm p} h_{\rm p} \boldsymbol{v}_{\rm p}) \\ &= -\nabla \cdot \alpha_{\rm p} \cdot \boldsymbol{q}_{\rm p} + \varepsilon (T_{\rm g} - T_{\rm p}) \\ &+ \tau_{\rm p} \cdot \nabla \cdot \boldsymbol{v}_{\rm p} + \alpha_{\rm p} \bigg[\frac{\partial}{\partial t} p + \boldsymbol{v}_{\rm p} \nabla p \bigg]. \end{split}$$

颗粒相状态方程:

$$p_{\rm p} = a_{\rm p}\rho_{\rm p}\theta_{\rm p} + 2\rho_{\rm p}(1+e_{\rm pp})a_{\rm p}^2g_{0,{\rm pp}}\theta_{\rm p},$$
$$g_0 = \frac{s+d_{\rm p}}{s}.$$

组分输运方程:

$$\frac{\partial}{\partial t} (\rho Y_i) + \nabla \cdot (\rho v Y_i) = -\nabla J_i + R_i + S_i.$$
液滴蒸发模型:

$$\frac{\mathrm{d}m_{\mathrm{p}}}{\mathrm{d}t} = -N_i A_{\mathrm{p}} M_{w,i}.$$

颗粒相SPH离散方程: 连续性方程为

$$\frac{\mathrm{d}\rho_i}{\mathrm{d}t} = \sum_{j=1}^N m_j \boldsymbol{v}_{ij} \cdot \nabla_i W_{ij}$$

动量方程为

$$\frac{\mathrm{d}\boldsymbol{v}_i}{\mathrm{d}t} = -\sum_{j=1}^N m_j \left(\frac{\sigma_i}{\rho_i^2} + \frac{\sigma_j}{\rho_j^2} + \Pi_{ij}\right) \nabla_i W_{ij} \\ -\frac{\nabla P}{\rho_{\mathrm{p}}} + \boldsymbol{g} + \boldsymbol{R}_{\mathrm{gp}}^{\prime sph} + \frac{\boldsymbol{f}_i^{bp}}{\rho_i}.$$

能量方程为

$$\frac{\mathrm{d}h_{p,i}}{\mathrm{d}t} = -\sum_{b} \frac{4m_j}{\rho_i \rho_j} \frac{\alpha_{p,i} k_i \alpha_{p,j} k_j}{\alpha_{p,i} k_i + \alpha_{p,j} k_j} \left(T_i - T_j\right) \\ \times \frac{\mathbf{r}_{ij} \cdot \nabla_i W_{ij}}{\left(\mathbf{r}_{ij}^2 + \eta^2\right)} + \frac{\varepsilon(T_{\mathrm{g}} - T_{\mathrm{p}})}{\alpha_{\mathrm{p}} \rho_{\mathrm{p}}}.$$

拟温度守恒方程:

$$\frac{\mathrm{d}\theta_{\mathrm{p}i}}{\mathrm{d}t} = \frac{2}{3} \left(\frac{1}{2} \sum_{j=1}^{N} m_j \boldsymbol{v}_{ji} \left(\frac{\sigma_i}{\rho_i^2} + \frac{\sigma_j}{\rho_j^2} - \boldsymbol{\Pi}_{ij} \right) \nabla_i W_{ij} \right)$$

$$+\sum_{j=1}^{N} m_{j} \left(\frac{k_{\theta_{p}} (\nabla \theta_{p})_{i}}{\rho_{i}^{2}} + \frac{k_{\theta_{p}} (\nabla \theta_{p})_{j}}{\rho_{j}^{2}} \right) \nabla_{i} W_{ij}$$
$$-\gamma \theta_{pi} - \varphi_{gp} \right).$$

2.2 炸药爆轰模型

在炸药爆轰性能的预报中,炸药爆轰产物的状态方程占有非常重要的地位.状态方程一般分为两大类:一类不处理化学反应,称为不显含化学反应的状态方程,被广泛应用于爆轰动力学计算;另一类考虑化学反应,称为显含化学反应的状态方程,被广泛应用于爆轰热力学计算.在本文所研究的FAE问题中,中心装药的爆轰主要为燃料的抛撒提供驱动力,其自身热力学变化过程可忽略,因此对于中心装药采用不显含化学反应的JWL状态方程描述,能够反映由爆轰到膨胀整个过程,同时对于产物的后期做功描述较好,且形式简单易于编程实现.JWL状态方程^[24]为

$$P(e,v) = A\left(1 - \frac{w}{R_1 \cdot v}\right) \exp\left(-R_1 \cdot v\right) + B\left(1 - \frac{w}{R_2 \cdot v}\right) \exp\left(-R_2 \cdot v\right) + \frac{w\rho_0 e}{v}, \qquad (1)$$

式中 $v = \rho_0 / \rho$ 为相对体积, e为单位质量内能. A, B, R_1 , R_2 , w为常量, 与爆炸的环境、材料等因素 有关, 由实验获得. 该状态方程描述了炸药爆轰之 后的爆轰产物各物理量之间的关系. 首先爆轰产物 在高温高压高密度状态下, 分子之间的相互作用类 似于固体或液体的性态, 随着产物的膨胀, 压力降 到环境气压, 分子之间的相互作用又呈现气态.

为了能唯一确定爆轰波的状态,除状态方程外还需要建立控制方程.由于炸药爆轰速度很快,爆轰产物可近似为无黏流体,控制方程采用Euler方程形式:

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho v) = 0, \tag{2}$$

$$\frac{\partial(\rho \boldsymbol{v})}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho \boldsymbol{v} \boldsymbol{v}) = -\nabla P, \qquad (3)$$

$$\frac{\partial(\rho e)}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho e \boldsymbol{v}) = -P \nabla \cdot v, \qquad (4)$$

式中*ρ*, *v*, *e*, *P*为爆轰产物的性能参数分别是密度, 速度, 比内能和压强. 该控制方程用于中心装 药爆轰气体相的描述, 采用基于欧拉网格的FVM 方法计算.

2.3 燃料燃烧模型

FAE 抛撒形成的燃料云雾二次起爆威力主要 由燃料爆炸产生的压力波、热辐射及爆炸消耗大量 氧气所形成的缺氧环境构成,其燃烧爆炸中的化学 反应过程不可忽略.因此,本文主要采用燃烧模型 对FAE 抛撒形成的云雾团二次引燃爆炸过程进行 描述.

将燃料的燃烧爆炸过程分为燃料液滴蒸发和 蒸发后气体燃烧爆炸两步反应进行.液滴的蒸发采 用液滴蒸发传质定律描述,如2.1节所述.气体的 燃烧爆炸化学反应机理比较复杂,本文采用单步不 可逆反应模型.燃料组分为环氧丙烷,假设云雾团 中燃料与空气混合均匀,燃料在充足的氧气下完全 燃烧.对于环氧丙烷-空气预混气体的燃烧爆炸,单 步不可逆反应可表示为

$$C_2H_6O + 3O_2 = 2CO_2 + 3H_2O.$$
 (5)

对湍流燃烧采用 EBU-Arrhenius 模型, 该模型 认为, 化学反应的平均速率与化学动力学无关, 而 只取决于低温的反应物和高温的燃烧产物之间的 湍流混合作用, 对时均反应速率取 ω_t 和 ω_A 两者中 较小的一个, 如下式:

$$\bar{\omega} = \min(\omega_t, \omega_{\rm A}),\tag{6}$$

其中, ω_t 为基于 k- ε 湍流模型计算的湍流化学反应 速率, 决定于已燃和未燃气体微团破碎速率中的 较小值

$$\omega_{t1} = -v_i M_i A \rho \frac{\varepsilon}{k} \frac{m_{\rm R}}{v_{\rm R} M_{\rm R}},\tag{7}$$

$$\omega_{t2} = -v_i M_i A B \rho \frac{\varepsilon}{k} \frac{\sum_i m_i}{\sum_i v_i M_i}, \qquad (8)$$

 ω_A 为基于Arrhenius公式计算的平均化学反应速率,如下式:

$$\omega_{\rm A} = v_i M_i A_{\rm r} T^{\rm Br} \exp(-E_{\rm r}/RT) \prod_i X_i^{\eta i}.$$
 (9)

2.4 含炸药爆轰和燃料燃烧爆炸过程的 SDPH方法流程

考虑炸药爆轰及燃料燃烧爆炸过程的SDPH 方法流程如图1所示.在前期提出的含传质传热模型SDPH方法的基础上^[22]引入描述炸药爆轰过程 的JWL方程,计算燃料颗粒在爆轰波作用下的运 动情况, SPH和FVM模块之间通过交换粒子和网格节点的速度、温度、压力以及体积分数值进行数据交换, 实现耦合作用. 当颗粒的温度超过其蒸发温度时, 颗粒进行蒸发反应, 自身质量减小, 动量能量发生相应变化, 而这些变化量反作用于网格上. 网格上的燃料蒸汽在高温火源的作用下, 开始燃烧化学反应, 计算EBU-Arrhenius 气相湍流燃烧模型, 化学反应公式为(5)式, 消耗环氧丙烷和氧气, 生成二氧化碳和水蒸气, 所有气相组分进行组分输运计算, 直至反应物燃烧耗尽.



图 1 考虑炸药爆轰及燃料燃烧爆炸过程的 SDPH 方法 流程图

Fig. 1. Solution procedure for SDPH algorithm containing the explosive detonation and fuel combustion explosion.

3 炸药爆轰驱动颗粒运动算例验证

为了验证本文方法在计算炸药爆轰及颗粒受 爆轰波作用下运动问题中应用的可行性,我们选用 一个简单算例进行验证——炸药爆轰驱动颗粒运 动算例.它可以对炸药爆轰过程和颗粒的运动过程 进行捕捉,获取爆轰波速度矢量及单颗粒运动轨迹 等.初始炸药及颗粒分布如图2所示.圆形炸药从

表 1 炸药材料参数 Table 1. The explosive material parameters

$A/{ m GPa}$	$B/{ m GPa}$	R_1	R_2	w	初始密度 $ ho_0/{ m kg\cdot m^{-3}}$	爆轰速度 $D/m \cdot s^{-1}$	爆轰能量 $e_0/kJ\cdot kg^{-1}$
371.2	3.231	4.15	0.95	0.3	1630	6930	4290

中心点开始起爆, 燃料颗粒布置在炸药的外围, 炸药起爆完之后, 爆轰的能量全部释放出来, 对燃料颗粒产生极大的驱动作用. 炸药材料参数如表1所示. 燃料颗粒密度为830 kg/m³, 颗粒直径为0.3 mm, SPH粒子数量为476, SPH粒子间距为5 mm, 光滑长度为7.5 mm, FVM网格为10 mm×10 mm的正方形单元.



图 2 炸药与颗粒分布示意图







Fig. 3. Pressure changes with time at the center of explosive.

图 3 为炸药中心点 (0.5, 0.5) 处压力随时间变 化曲线, 图 4 为炸药在 30 μs 时刻爆轰速度矢量图. 可以看出, 炸药由于有初始能量的存在, 在初始时 刻具有一定的压力, 而在爆轰之后, 由于化学反应 同时释放出能量, 其压力值迅速增加, 随着能量向 周围扩散,压力值随之降低,中心区域速度逐渐减 小为零,速度场中心区域出现空洞现象.图5为燃 料颗粒在30 µs时刻所受到的驱动速度矢量,颗粒 在爆轰气体作用下均匀地向四周运动,速度场结果 同样较好,与实际过程相符.



图4 炸药 30 µs 时刻爆轰速度矢量

Fig. 4. Velocity vector of explosive detonation at 30 μ s.



图 5 燃料颗粒 30 μs 时刻受驱动速度矢量 Fig. 5. Velocity vector of fuel particles under driving force at 30 μs.

4 FAE燃料爆炸抛撒成雾过程数 值模拟

对于云雾的组成,本文选用液体燃料作为研究 对象,同时假定初始云爆剂为颗粒状,颗粒的尺寸 统一为0.3 mm,本文重点研究形成云雾的形态参 数. FAE模型结构如图6所示,为二次起爆型燃料 空气炸药战斗部,包括中心抛撒装药、燃料、战斗 部壳体以及上下端盖组成,尺寸分布如图6(a)所 示.燃料选为环氧丙烷液体,分子式为C₃H₆O,密 度为830 kg/m³. 炸药起爆方式为瞬时全起爆的方式. 初始化后, 网格-粒子分布如图6(b)所示. 数值 模拟中所取参数如表2所示.



图 6 (网刊彩色) FAE 结构示意图及初始化网格 -粒子分布图 (a) FAE 结构示意图; (b) FAE 网格 -粒子分布图 Fig. 6. (color online) FAE configuration and initial mesh-particle distribution: (a) configuration of FAE; (b) mesh-Particle distribution of FAE.

表 2 颗粒相与气体相参数列表 Table 2. Parameters of particle and gas phases.

燃料密度	$ ho_{ m s}/{ m kg}{ m \cdot}{ m m}^{-3}$	830
燃料颗粒直径	$d_{\rm p}/{ m mm}$	0.3
颗粒相比热容	$Cp_{\rm p}/{\rm J}{\cdot}{\rm kg}^{-1}{\cdot}{\rm K}^{-1}$	1950
颗粒相热传导系数	$k_{\rm p}/{\rm W}{\cdot}{\rm m}^{-1}{\cdot}{\rm K}^{-1}$	0.0454
初始颗粒相体积分数	$lpha_{ m s}$	0.6
气体密度	$ ho_{ m g}/{ m kg}{ m m}^{-3}$	1.225
气体黏性	$\mu_{\rm g}/{\rm Pa}{\cdot}{\rm s}$	1.7895×10^{-5}
气体相热传导系数	$k_{\rm g}/{\rm W}{\cdot}{\rm m}^{-1}{\cdot}{\rm K}^{-1}$	0.0242
气体相比热容	$Cp_{\rm g}/{\rm J}{\cdot}{\rm kg}^{-1}{\cdot}{\rm K}^{-1}$	1006.43
SPH粒子数量	N	19680
SPH粒子间距	$\Delta x/\mathrm{mm}$	2.0
SPH光滑长度	h/mm	3.0
SPH粒子密度	$\rho_{\rm SPH}/{\rm kg}{\cdot}{\rm m}^{-3}$	498
FVM 网格间距	$\Delta x \times \Delta y/\mathrm{mm}$	4×4
FVM时间步长	$\Delta T_{\rm FVM}/{ m s}$	1×10^{-6}

图 7 为计算得到的两个不同时刻燃料抛撒所 形成的云雾形态,可以看到燃料抛撒过程中典型的 径向运动和湍流运动状态,有一部分燃料直接飞向 弹体正下方地面和正上方空中,燃料的云团扩散速 度较快,使得云雾空洞尺寸增大,云雾区燃料浓度



图 7 (网刊彩色) 燃料抛撒过程数值模拟结果 (a) 4 ms; (b) 50 ms

Fig. 7. (color online) Numerical results of fuel dispersal process: (a) 4 ms; (b) 50 ms.

偏低,而在云雾的边缘浓度较高.在燃料抛撒的前 阶段,主要受初始爆炸驱动载荷的作用,云团持续 做加速运动,呈现集中运动的情形,云团边缘颗粒 分布规则,而在云团中心部位的顶端逐渐开始出现 波动现象,开始有整体分解为分散微团的趋势,如 4 ms时刻云团分布;随着时间的发展,燃料受到的 驱动力逐渐减小,空气阻力逐渐起到主导作用,燃 料逐渐被驱散开,沿着曲线轨迹做湍流运动,燃料 分散更加均匀, 云团边缘颗粒浓度逐渐减小, 如50 ms时刻云团分布形态.同时可以看出由于上下两 端燃料在炸药的驱动下可以向上下两端运动,分散 能量,而中心部位的燃料只在水平方向运动,炸药 驱动能量完全用于水平方向速度的增加,如图8所 示5 ms时刻燃料颗粒速度场分布,中心部位燃料 横向速度最大,最终形成的云雾呈现典型的扁球 形. 而从燃料分散的角度考虑, 在满足设计要求的 前提下,应尽量使燃料抛散速度的最大值出现在 FAE装置的中部,形成半径尽可能大的扁平状云 雾. 图7左上方图像为李席等^[4]的实验结果图像, 可以看出数值结果与实验结果符合较好, 云雾的形 态符合度较高.



图 8 5 ms 时刻燃料颗粒速度场分布

Fig. 8. Velocity distribution of fuel particles at 5 ms.

图 9 为燃料抛撒云雾直径随时间变化曲线, 图 10 为计算得到的边缘处燃料的分散速度与实验 结果对比图.可以看到,燃料扩散直径随时间单调 增加,燃料分散速度随时间呈现先增加后减小的趋势.大约10 ms之前燃料云团在爆炸驱动压力的持 续作用下加速扩散,云雾直径增长很快,10 ms之后 由于燃料受到空气阻力作用,燃料的分散速度开始 减小,云雾直径增加缓慢,大约50 ms之后云雾直 径不再有明显的增长,燃料颗粒仅在较小的区域范 围内做波动运动.数值模拟结果与实验结果较为一 致,数值解略低于实验值,分析原因为实验所处的 环境场地较为空旷,受压缩的气体迅速向外扩散, 导致空气对抛撒燃料的阻力降低.其次为本文所采 用的液滴颗粒直径为统一直径分布,比实际云雾颗 粒直径稍大,因此受到的阻力偏大.



图 9 燃料抛撒云雾直径随时间变化曲线





图 10 边缘处燃料分散速度随时间变化曲线 Fig. 10. Fuel dispersal velocity versus time at boundary.

由文献 [25] 分析可知, 炸药的起爆方式对炸药 能量的释放具有较大的影响, 进而会影响云雾的形 态.为了进一步深入研究燃料爆炸抛撒成雾的影响 因素,本文对另一种起爆方式——点起爆下云雾的 形成过程进行了模拟计算.FAE装置结构参数与 上述全起爆方式下的结构参数基本相同, 为保证形 成的云雾在中心部位避免空洞的存在, 在燃料的下 方增加10 mm 厚的燃料填充区, 同时在起爆位置上 发生改变, 如图 11 所示.

图 12 为计算得到的不同时刻燃料云雾形态. 与全起爆方式完全不同,点起爆云雾成上大下小的 圆台状.5 ms时刻由于上部炸药先起爆,其爆轰作 用时间首先撤销,空气阻力起主要作用,云雾在上 部两端开始出现颗粒分散状态,颗粒分布逐渐趋于 均匀,而下部主要受炸药驱动力作用继续向下方运 动,在40 ms后,云团尺寸基本保持不变.可以得到 采用点起爆方式由于炸药能量释放的不集中,同时 燃料运动方向发生了改变,使得燃料抛撒形成的云 雾尺寸与全起爆方式相比较小,而且形成的云雾均 匀性较全起爆方式差,不建议采用该方式起爆.该 计算结果与文献[10]得到的结果基本相符.



图 11 (网刊彩色) FAE 点起爆结构示意图

Fig. 11. (color online) Configuration of FAE under point detonation.



图 12 (网刊彩色) 炸药点起爆下燃料抛撒过程数值模拟 结果 (a) 5 ms; (b) 40 ms

Fig. 12. (color online) Numerical results of fuel dispersal process under explosive point detonation: (a) 5 ms; (b) 40 ms.

5 云雾团燃烧爆炸过程数值模拟

在前面计算燃料抛撒形成云雾的基础上,加入 液滴蒸发模型及气相燃烧模型对云雾团的燃烧爆 炸过程进行数值模拟研究,验证新方法在该领域 中应用的通用性.设定云雾团爆炸的外部区域为 10 m×7 m的长方形区域,云雾团数据为第4节计 算得到的56 ms时刻云雾团的数据.假定燃料气体 在发生爆炸之前,燃料颗粒蒸发已经达到稳定状 态,燃料蒸汽浓度不再发生改变,与周围的空气形 成稳定的气溶胶云团,如图13 所示.这时在外部火 源的引燃作用下进行燃料的燃烧过程.由于燃料的 燃烧爆炸传播速度较快,假定其在瞬时完成,这样 将起爆方式考虑为全起爆的方式,即初始设定外部 区域为1000 K高温起爆环境,开始起爆的时刻为0 时刻.



图 13 (网刊彩色) 燃料蒸发后 C_3H_6O 浓度分布 Fig. 13. (color online) C_3H_6O concentration distribution after fuel evaporation.

图 14 为计算得到的燃料燃烧过程中速度矢量 分布,可以看到燃料在1 ms时刻燃料基本燃烧完 毕,释放出大量的能量,所形成压力波逐渐由燃料 蒸汽区域向外部扩散,随着左右两端压力波相遇, 水平方向动能逐渐向垂直方向动能转化,垂直方向 速度逐渐增加. 在4 ms时刻, 基本全部转化为垂直 方向动能,从而对外部物体造成较大的冲击损伤. 图 15 为计算得到的4 ms 时刻温度场分布,由于燃 料的燃烧产生了大量的能量,燃料中心区域温度最 高可达2300 K,随着压力波的扩散,高温区域也将 随之扩散,对目标造成热辐射毁伤.图16、图17分 别为计算得到的4 ms时刻氧气和二氧化碳浓度分 布等值线图,燃料燃烧的过程中消耗了大量的氧 气,生成了大量的二氧化碳,随着影响区域的进一 步扩展,低浓度的氧气及高浓度的二氧化碳,必然 将对有生力量及汽车等消耗氧气的设备造成巨大







图 15 燃料燃烧过程中 4 ms 时刻温度场等值线 Fig. 15. Temperature contour lines during fuel combustion at 4 ms.





Fig. 16. Contour lines of oxygen concentration at $4\ {\rm ms.}$



图 17 4 ms 时刻二氧化碳浓度等值线 Fig. 17. Contour lines of carbon dioxide concentration at 4 ms.

破坏. 计算结果与实际现象相符合, 由于实验较难获得燃料爆炸之后压力波的传播以及各物质的浓度分布参数, 同时, 其他数值模拟研究大多只停留在云雾团抛撒成型问题上, 因此, 该算例属于探索性模拟研究, 验证新方法的适用性, 下一步随着实验的完善, 将对具体参数进行深入的对比分析.

6 结 论

本文基于 SDPH 方法, 引入爆轰模型及气相燃 烧理论, 对考虑炸药爆轰及燃料燃烧在内的燃料爆 炸抛撒成雾及其燃烧爆炸过程进行了数值模拟研究,主要结论为:

1) 建立了含炸药爆轰及气相燃烧爆炸在内的 新的 SDPH 方法,对 SDPH 方法进行了完善,其应 用领域进一步拓展,为更好的解决气-粒两相流动 问题提供了一种有效的思路.

2)应用炸药爆轰驱动颗粒运动基础算例对新 方法进行了数值验证,对FAE燃料爆炸抛撒成雾 过程进行了数值模拟,并与实验结果进行对比,符 合较好,验证了新方法在计算该类问题时的可行性 和准确性;同时通过对不同起爆方式的数值模拟研 究发现,采用点起爆的方式对于炸药能量的释放产 生抑制作用,形成的云雾效果不及全起爆方式.

3) 对抛撒形成的云雾团的燃烧爆炸过程进行 了探索性模拟研究,得到了压力波传播过程、温度 场分布以及氧气和二氧化碳浓度分布等,与实际过 程相符,可以较好地模拟分析爆炸产生的威力,为 下一步开展FAE燃料以及装置的设计研究提供了 一种非常有效的数值方法.

参考文献

- Samirant M, Smeets G, Baras Ch 1989 Propell. Explos. Pyrot. 14 47
- [2] Zhang Q, Qin B, Bai C H, Guo Y Y, Liu Q M, Liang H M 2007 Chinese J. Energ. Mater. 10 447 (in Chinese)
 [张奇, 覃彬, 白春华, 郭彦懿, 刘庆明, 梁慧敏 2007 含能材料 10 447]
- [3] Gao H Q, Lu F Y, Wang S L, Luo Y F, Yuan Y N 2010
 J. Ballistics 22 58 (in Chinese) [高洪泉, 卢芳云, 王少龙, 罗永锋, 袁亚楠 2010 弹道学报 22 58]
- [4] Li X, Wang B L, Han Z, Wang X L 2013 Explos. Mater.
 42 23 (in Chinese) [李席, 王伯良, 韩早, 王兴龙 2013 爆破 器材 42 23]
- [5] Guo X Y 2006 Ph. D. Dissertation (Nanjing: Nanjing University of Science and Technology) (in Chinese) [郭 学永 2006 博士学位论文 (南京: 南京理工大学)]
- [6] Jiang L, Bai C H, Liu Q M 2010 Explos. Shock Waves
 30 588 (in Chinese) [蒋丽, 白春华, 刘庆明 2010 爆炸与冲击 **30** 588]

- [7] Sauer F, Stubbs T 1977 AD-A047385
- [8] Sedgwick R T, Krata H R 1976 AD-A159
- [9] Hui J M, Liu R H, Peng J H, Tang M J 1996 Chinese J Energ. Mater. 4 123 (in Chinese) [惠君明, 刘荣海, 彭金 华, 汤明钧 1996 含能材料 4 123]
- [10] Zhang T, Hui J M, Xie L F, Guo X Y, Yu J 2004 Explos Shock Waves 24 176 (in Chinese) [张陶, 惠君明, 解立峰, 於津 2004 爆炸与冲击 24 176]
- [11] Xiong Z Z, Bai C H, Zhang Q, Liu Q M 2001 Blasting
 18 83 (in Chinese) [熊祖钊, 白春华, 张奇, 刘庆明 2001 爆
 破 18 83]
- [12] Lin W, Zhou J, Fan X H, Lin Z Y 2015 Chin. Phys. B 24 014701
- $\left[13\right]$ Rosenblatt M
 1976 AD-BO-17905
- $\left[14\right]~$ Gardner D R 1979 SAND-90-0686
- [15] Glass M W 1978 SAND90
- [16] Ivandaev A I 1982 Fluid Dynam. 17 68
- [17] Xi Z D, Xie L F, Liu J C, Li J F 2004 Explos. Shock Waves 24 240 (in Chinese) [席志德, 解立峰, 刘家骢, 李 剑锋 2004 爆炸与冲击 24 240
- [18] Xue S S, Liu J C, Zhu G S, Peng J H 1998 Explos. Shock Waves 18 296 (in Chinese) [薛社生, 刘家聪, 朱广圣, 彭 金华 1998 爆炸与冲击 18 296]
- [19] Jia F 2014 MS Thesis (Nanjing: Nanjing University of Science and Technology) (in Chinese) [贾飞 2014 硕士学 位论文 (南京: 南京理工大学)]
- [20] Chen J C, Zhang Q, Ma Q J, Huang Y, Liu X L, Shen S L, Li D 2014 Acta Armamentarii 35 972 (in Chinese)
 [陈嘉琛, 张奇, 马秋菊, 黄莹, 刘雪岭, 沈世磊, 李栋 2014 兵 工学报 35 972]
- [21] Shi Y T, Zhang Q 2014 Chinese J Energ. Mater. 22 353
 (in Chinese) [史远通, 张奇 2014 含能材料 22 353]
- [22] Chen F Z, Qiang H F, Gao W R 2014 Acta Phys. Sin.
 63 130202 (in Chinese) [陈福振, 强洪夫, 高巍然 2014 物 理学报 63 130202]
- [23] Chen F Z, Qiang H F, Gao W R 2014 Acta Phys. Sin.
 63 230206 (in Chinese) [陈福振, 强洪夫, 高巍然 2014 物 理学报 63 230206]
- [24] Dobratz B M 1981 Explosive Handbook (Livermore: Lawrence Livermore National Laboratory)
- [25] Qiang H F, Wang K P, Gao W R 2008 T. TianJin Univ. 14 495

Numerical simulation of fuel dispersal into cloud and its combustion and explosion with smoothed discrete particle hydrodynamics^{*}

Chen Fu-Zhen^{1)†} Qiang Hong-Fu¹⁾ Miao $Gang^{2)}$ Gao Wei-Ran³⁾

1) (Faculty 601, Second Artillery Engineering University, Xi'an 710025, China)

2) (Non-commissioned Officer Institute, Second Artillery Engineering University, Qingzhou 262500, China)

3) (First Institute, Second Artillery Equipment Academe, Beijing 100085, China)

(Received 2 December 2014; revised manuscript received 12 March 2015)

Abstract

A fuel air cloud is formed under the driving force of the explosive detonation and then it's ignited to explosion to attack the target. The existing numerical simulations are mainly limited to the fuel dispersal processes which are all based on mesh methods. The fuel particles in the air cloud are difficult to traced. Otherwise, the computing process is complex and could not be solved by the exiting methods for the chemical reaction and the forming and propagation of shock waves are both involved in the fuel combustion and explosion. Smoothed discrete particle hydrodynamics (SDPH), as a new method to solve the gas-particle two-phase flow, has been successfully used to simulate the aeolian sand transport, heat transfer and evaporation. Based on the previous work, the Jones-Wilkins-Lee (JWL) function is imported to describe the explosive detonation to expansion and it is solved by finite volume method. The fuel drops dispersed by explosion are traced by the improved smoothed particle hydrodynamics. The drop evaporation model and the EBU-Arrhenius combustion model for gas high-speed combustion are introduced to describe the combustion and detonation of fuel drops. Then we build a new SDPH method to simulate the warhead initiation, fuel dispersal, and the fuel second explosion. Firstly, we design a test that is the dispersal of circular fuel drops drove by explosive detonation to validate our new method. The changing of the explosive detonation pressure and the velocity fields of explosive and particles are analyzed and they are consistent with the theory. And then, the forming and developing of FAE cloud are simulated. Through comparing with the experiments, the shapes of the cloud by the two methods coincide with each other. The effects of different initiations on the cloud forming are also analyzed. Finally, based on the cloud group forming, the evaporation and combustion models are introduced to study the combustion and explosion of FAE. We obtain the velocity field and the distribution of combustion product. The result indicates that the fuel dispersal into cloud and its explosion can be simulated better with the mathematical model and computational method built in this paper. This finding supplies a more effective numerical method for the design and research on this type of weapon equipments.

Keywords: fuel air explosive, dispersal by explosion, combustion, smoothed discrete particle hydrodynamics

PACS: 02.70.-c, 47.40.Rs, 47.61.Jd, 82.40.Fp

DOI: 10.7498/aps.64.110202

^{*} Project supported by the National Natural Science Foundation of China (Grant No. 51276192).

[†] Corresponding author. E-mail: chen_fu_zhen@163.com