МОДЕЛИРОВАНИЕ ВЫСОКОСКОРОСТНОГО ВЗАИМОДЕЙСТВИЯ СНАРЯДОВ ЗАПОЛНЕННЫХ ПОРОШКОВЫМИ РЕАГЕНТАМИ

В.А. ГЛАЗЫРИН, В.А. ГОРЕЛЬСКИЙ

Томский государственный университет систем управления и радиоэлектроники, Россия e-mail: glazyrin@mail2000.ru, gorelski@ismtb.tomsk.su

Большое значение приобретает численное моделирование реакций синтеза неорганических соединений при ударно-волновом воздействии на смесь исходных компонентов. Численное моделирование позволяет детально интерпретировать экспериментальные данные и прогнозировать поведение реагирующих компонентов при таких интенсивностях ударно-волнового воздействия, которые пока не доступны для прямого исследования экспериментальными методами. В данной работе рассмотрен пример реакции синтеза дисилицида титана из простых веществ.

В расчетах использовались следующие геометрические размеры устройство сохранения: длина снаряда – 10,9 мм, диаметр – 10,9 мм. При расчетах полагали, что скорость химического превращения является постоянной величиной и что реакция протекает, если давление в смеси превышает 350 кБар или температура достигает температуры плавления кремния.

В работе используется модель химически активной среды, характеризующаяся наличием микро полостей (пор, трещин). Общий объем среды W составляют неповрежденная часть среды, занимающая объем W_c и характеризующаяся плотностью ρ_c и микрополости, занимающие объем W_T , в которых плотность полагается равной нулю. Средняя плотность повреждаемой среды связана с введенными параметрами соотношением $\rho = \rho_c (W_c/W)$. Степень поврежденности среды характеризуется согласно удельным объемом трещин $V_T = W_T/(W \rho)$.

Система уравнений, описывающая нестационарные адиабатические движения химически активной среды с учетом изменяющейся пористости, состоит из уравнений неразрывности, движения, энергии, изменения удельного объема пор и кинетического уравнения химической реакции:

$$\rho dv_i / dt = \sigma_{ij,j}, \qquad (1.1)$$

$$\partial \rho / \partial t + \operatorname{div}(\rho v) = 0,$$
 (1.2)

$$dE/dt = (1/\rho)\sigma_{ij}\varepsilon_{ij}, \qquad (1.3)$$

$$\frac{dV_{T}}{dt} = \begin{cases} 0 \text{ при } |P_{c}| \leq P^{*} \text{ или } P_{c} > P^{*} \text{ и } V_{T} = 0 \\ -\operatorname{sgn}(P_{c})K_{4}(|P_{c}| - P^{*})(V_{2} + V_{T}) \\ \text{при } P_{c} < -P^{*} \text{ или } P_{c} > P^{*} \text{ и } V_{T} > 0, \end{cases}$$
(1.4)

где ρ — плотность; v_i — компоненты вектора скорости; E — удельная внутренняя энергия; ε_{ij} - компоненты тензора скоростей деформаций; $\sigma_{ij} = -P \ \delta_{ij} + S_{ij}$ — компоненты тензора напряжений; P_c — давление в сплошной компоненте вещества; $P = P_c (\rho/\rho_c)$ — среднее давление; V_1 , V_2 , P_k , K_4 — экспериментально определяемые константы материала.

Моделирование разрушений проводится с помощью кинетической модели разрушения активного типа, определяющей рост микротрещин, непрерывно изменяющих свойства материала и вызывающих релаксацию напряжений. Давление в неповрежденном веществе является функцией удельного объема, внутренней энергии и удельного объема трещин:

$$P_{c} = \rho_{0}a^{2}\mu + \rho_{0}a^{2}[1 - \gamma_{0}/2 + 2(b-1)]\mu^{2} + \rho_{0}a^{2}[2(1 - \gamma_{0}/2)(b-1) + 3(b-1)^{2}]\mu^{3} + \gamma_{0}\rho_{0}E$$

[©] В.А. Глазырин, В.А. Горельский, 2001.

$$\mu = V_0 / (V - V_T) - 1,$$

где γ_0 — коэффициент Грюнайзена, V_0 и V — начальный и текущий удельные объемы, a и b — константы из адиабаты Гюгонио, описываемой линейным соотношением:

$$D = a + bu_{\eta}$$

где D — скорость ударной волны, u_m — массовая скорость вещества за фронтом ударной волны.

Девиаторные составляющие тензора напряжений находятся из соотношения:

$$2G\left(\varepsilon_{ij} - \frac{1}{3}\varepsilon_{kk}\delta_{ij}\right) = \frac{dS_{ij}^0}{dt} + \lambda S_{ij},$$

где dS_{ij}^{0}/dt — производная по Яуманну, определяемая формулой:

$$\frac{\mathbf{d}S_{ij}^0}{\mathbf{d}t} = \frac{\mathbf{d}S_{ij}}{\mathbf{d}t} - S_{ik}W_{jk} - S_{jk}W_{ik}$$

причем $2W_{ij} = \partial v_i / \partial x_j - \partial v_j / \partial x_i$. Параметр λ тождественно равен 0 при упругой деформации, а при наличии пластической — определяется с помощью условия текучести Мизеса:

$$S_{ij} S_{ij} = \frac{2}{3}\sigma^2$$

Здесь G — модуль сдвига, σ — динамический предел текучести, которые определяются согласно соотношениям: $\sigma = \sigma_0 \left[1 + cP/(1 + \mu)^{1/3} + d(T - 300) \right] (1 - V_T / V_4)$ при $T \le T_m$ и $V_T \le V_4$,

$$\sigma = \sigma_{\text{p}}$$
 при (V_{TK} \leq V_T . \leq V₄ и T \leq T_m),

$$\sigma$$
 = 0 при T > T_m или V_T > V₄ или $\sigma_{sw} \leq p_{fr}$

Здесь T_m — температура плавления вещества, *c*, *d*, V_3 и V_4 — экспериментально определяемые константы материала. Значение температуры вычисляется согласно: $T = (E - E_{0x})/c_p =$

$$= \left[E - E_0 - E_1 \mu - (-E_1 + E_2) \mu^2 - (E_1 - 2E_2 + E_3) \mu^3 - (-E_1 + 3E_2 - 3E_3 + E_4) \mu^4 \right] / c_p,$$

$$E_0 = -300 c_p, \ E_1 = \gamma_0 E_0, \ E_2 = \left(a^2 + \gamma_0^2 E_0 \right) / 2, \ E_3 = \left(4ba^2 + \gamma_0^4 E_0 \right) / 16,$$

$$E_4 = \left(-2\gamma_0 ba^2 + 18b^2 a^2 + \gamma_0^4 E_0 \right) / 24,$$

где c_p — удельная теплоемкость, E_{0x} — холодная составляющая удельной внутренней энергии.

Давление в матрице является функцией удельного объема, внутренней энергии и удельного объема трещин.

В результате численного моделирования получена информация о состоянии системы в интервале времени порядка 3 мкс с момента входа ударной волны в ампулу. Сюда следует отнести хронограммы процесса взаимодействия ударника с ампулой, данные о распределении давления, температуры, удельного объема пор и степени превращения по всему объему образца. Указанный интервал времени охватывает стадию ударно волнового нагружения смеси, процесс сброса динамического давления и начальную стадию нахождения вещества в нагруженном состоянии.



Рис. 1 Взаимодействие снаряда заполненного реагентной смесью Ті+Si с преградой.

На рис.1 в качестве примера процесса взаимодействия снаряда заполненного Ti+Si с преградой в момент времени t = 3 мкс. Длина снаряда – 10.9 мм, скорость соударения = 2,0 км/с.







Рис.3 Поверхность давления в снаряде при скорости 2500 м/с.



Рис.4 График давления в снаряде. 1-при скорости 2500 м/с, 2-при скорости 2000 м/с, 2-при скорости 1500 м/с.

Рис.4 иллюстрирует профиль давления в центре симметрии образца для случая 1.5, 2.0 и 2.5 км/с. При чем только при начальной скорости 2.5 км/с д остигается давление при котором начинается химическая реакция. Критерием служащим прекращением химической реакции является полное превращения реагентной смеси Ti+Si в продукт реакции.



Рис.5 Изолинии температуры в снаряде

Привлечение методов численного моделирования в двумерной постановке задач позволяет осуществить количественное описание состояния ампулы сохранения в различные моменты времени после начала динамического воздействия.