УДК 531.58

## ЧИСЛЕННОЕ МОДЕЛИРОВАНИЕ ПО МЕТОДИКЕ SPH ПАКЕТА ПРОГРАММ "ЛОГОС" ЗАДАЧ СОУДАРЕНИЙ СТАЛЬНЫХ УДАРНИКОВ С АЛЮМИНИЕВЫМИ МИШЕНЯМИ СО СКОРОСТЬЮ 6,2 KM/C

# И. В. Коваленко, Н. А. Жаворонкова, Е. И. Липенкова, Ю. Н. Бухарев (СарФТИ, г. Саров Нижегородской области; НИЯУ МИФИ, г. Москва)

Представлены материалы по постановке нескольких задач высокоскоростного удара и результатам их численного 3D-моделирования по методике SPH пакета программ ЛОГОС, разрабатываемого в ФГУП "РФЯЦ-ВНИИЭФ" (г. Саров Нижегородской области). Целью работы являлось получение верификационных данных для условий взаимодействия ударников (сферы, диска) из стали ЭП-637 с мишенью (диском) из алюминиевого сплава AMr-6 со скоростью 6,2 км/с посредством сравнения результатов проведенных расчетов с опубликованными экспериментальными данными и расчетами по другим методикам.

*Ключевые слова:* численное моделирование, высокоскоростной удар, методика SPH, пакет программ ЛОГОС, ударник, мишень.

#### Введение

Численное моделирование процессов высокоскоростных (до 5-10 км/с и более) воздействий ударников на элементы конструкций является весьма актуальным для определения безопасных условий эксплуатации различных технических устройств, например космических аппаратов. В ряде зарубежных и отечественных публикаций показана эффективность метода SPH (Smooth Particle Hydrodynamics — гидродинамика сглаженных частиц) для решения соответствующих прикладных задач с большими деформациями, разрушением и фрагментацией материалов с учетом их упругопластических свойств. Как известно, метод SPH является бессеточным лагранжевым методом численного моделирования процессов интенсивного деформирования сплошной среды, представляемой в виде множества частиц, сглаженных в пространстве посредством задаваемой функции распределения их параметров (функции ядра).

В настоящее время в модуле решения задач динамической прочности пакета программ (ПП) ЛОГОС реализована технология проведения 3D-расчетов деформирования конструкций, представленных областями из SPH-частиц и конечных элементов с возможностью расчета контактного взаимодействия между ними [1].

## Постановка задач. Математические модели и их параметры

Рассматривались две задачи, геометрические схемы которых с указанием размеров приведены на рис. 1. В обеих задачах в качестве материала ударников взята высокопрочная сталь ЭП-637, в качестве материала неподвижного диска — алюминиевый сплав АМг-6. Начальная скорость ударника V<sub>0</sub> в обоих случаях составила 6,21 км/с, масса сферического ударника — 10 г (как в опыте, описанном в [2]).

В задаче 1 со сферическим ударником исследовались динамика развития отверстия в диске, параметры запреградного осколочного потока в зависимости от ряда факторов: числа счетных частиц, типа закрепления боковой поверхности диска, параметра a уравнения состояния (УРСа), значения сглаживающей длины h. В задаче 2 соударения дисков анализировались расчетные зависимости давления P и массовой скорости u в центральной зоне дисков от времени t на на-



Рис. 1. Геометрия задач (зазор  $\Delta = 5$  мм): a - удар сферического ударника по диску;  $\delta - соударение двух дисков$ 

чальной (ударно-волновой) стадии взаимодействия.

При задании размеров и числа частиц в областях задач учитывалась общепринятая для методики SPH рекомендация о желательности равенства масс частиц, выполненных из различных материалов. Это условие определило соотношение между диаметрами частиц ( $d_{\rm q}$ ) из стали ( $d_{\rm чст}$ ) и алюминия ( $d_{\rm чал}$ ):  $d_{\rm чст} \approx 0.7 d_{\rm чал}$ . В основных вариантах задачи 1 принималось  $d_{\rm чал} =$ = 1 мм и  $d_{\rm чал} = 0.67$  мм, в задаче 2  $d_{\rm чал} = 1$  мм и  $d_{\rm чал} = 0.5$  мм. Параметр h интерполяционного ядра (сглаживающая длина) в большинстве вариантов брался равным  $h = 1.2 d_{\rm ч}$ , в одном варианте  $h = 1.4 d_{\rm ч}$ .

В качестве УРСов материалов принималась реализованная в ПП ЛОГОС форма УРСа Грюнайзена с опорой на ударную адиабату [3]:

– на адиабате сжатия

$$P = \frac{\rho_0 C^2 \mu \left[ 1 + \left( 1 - \frac{\gamma_0}{2} \right) \mu - \frac{a}{2} \mu^2 \right]}{1 - (S_1 - 1) \mu - S_2 \frac{\mu^2}{\mu + 1} - S_3 \frac{\mu^3}{(\mu + 1)^2}} + (\gamma_0 + \alpha \mu) \rho_0 e;$$
(1)

- на адиабате расширения

$$P = \rho_0 C^2 \mu + (\gamma_0 + \alpha \mu) \rho_0 e, \qquad (2)$$

где P — давление;  $\rho_0$ ,  $\rho$  — начальная и текущая плотность материала;  $\mu = \rho/\rho_0 - 1$ ;  $C, S_1, S_2, S_3$  — константы ударной адиабаты, соответствующие аналитическому выражению зависимости скорости ударной волны (УВ) от массовой скорости; e — удельная внутренняя энергия;  $\gamma_0$  — начальное значение коэффициента Грюнайзена; a — безразмерный параметр, соответствующий поправке первого порядка в зависимости коэффициента Грюнайзена  $\gamma$  от удельного объема  $v = 1/\rho$ .

Для расчета напряженно-деформированного состояния материалы рассматривались как изотропные упругопластические с модулем сдвига Gи модулем объемной упругости  $K = \rho_0 C^2$ . При этом совместно с УРСом (1), (2) использовались условие текучести Мизеса и модель деформационного упрочнения материала в виде

$$\sigma_s = \sigma_{s0} + E_h \varepsilon_p, \tag{3}$$

где  $\sigma_s$  — предел текучести;  $\sigma_{s0}$  — начальное значение предела текучести;  $E_h$  — модуль пластического упрочнения;  $\varepsilon_p$  — эффективная пластическая деформация.

Предельное отрицательное давление ограничивалось откольным значением  $P = P_{\text{отк}}$ , а эрозионное разрушение не учитывалось. В качестве критерия разрушения (разрыва) принималось условие методики SPH:  $l \ge 2h$ , где l — расстояние между центрами частиц.

Параметры УРСов и моделей материалов (табл. 1) брались на основе данных из нескольких источников [4—6]. Значения  $S_2$ ,  $S_3$  полагались равными нулю.

В табл. 2 приводятся данные для пяти вариантов задачи 1, соответствующих вариациям ряда параметров; здесь и далее  $h_{\text{отн}} = h/d_{\text{ч}}$ .

Параметры УРСов и моделей материалов								
Молориол	0		Carlo	C	<b>a</b> /	$C \Gamma \Pi_{\alpha}$	E FI	

Материал	$ ho_0,$ кг $/$ м $^3$	C,м/с	$S_1$	$\gamma_0$	$G, \Gamma \Pi \mathrm{a}$	$E_h, \Gamma \Pi \mathrm{a}$	$\sigma_{s0,}\Gamma\Pi{ m a}$	$P_{\text{отк}}, \Gamma \Pi a$	
АМг-6	2640	5350	1,35	$^{2,0}$	$27,\!5$	$^{0,6}$	0,17	$^{-1,2}$	
ЭП-637	8 01 0	4650	1,40	$^{1,8}$	$^{81,1}$	$^{2,2}$	$^{1,0}$	-6,2	

Расчетные варианты задачи 1

Параметр	Номер варианта					
	1-1	1 - 2	1 - 3	1 - 4	1 - 5	
a	$^{0,5}$	0,5	$0,\!5$	0	0,5	
$h_{\text{отн}}$	$1,\!2$	$^{1,2}$	$^{1,2}$	$^{1,2}$	1, 4	
Число частиц в задаче	67104	67104	226632	67104	67104	
Закрепление диска	Есть	Нет	Нет	Есть	Нет	

В задаче 2 a = 0.5;  $h_{\text{отн}} = 1.2$ ; число частиц составило 226 080 в варианте 2—1 и 846 896 в варианте 2—2.

Параметры искусственной вязкости в расчетах принимались такими же, как в [1].

Расчеты процессов проводились до t = 45 мкс в задаче 1 и до t = 5 мкс в задаче 2.

Задачи рассчитывались на персональных компьютерах как в однопроцессорном, так и параллельном (4—8 процессоров) режиме.

## Основные результаты численного моделирования

Сначала рассмотрим результаты расчетов задачи 1.

Для сопоставления вариантов 1-1 (с закреплением боковой поверхности диска) и 1-2 (без закрепления) на рис. 2 показан график полных перемещений W(t) элементов боковой поверхности диска в варианте без закрепления. Перемещение W не превышает 0,14 мм за все время процесса, что значительно меньше размеров диска, ударника, запреградного осколочного потока. Эти данные, а также прямое сопоставление ряда параметров (см. ниже) свидетельствуют о том, что в задаче 1 наличие или отсутствие закрепления боковой поверхности диска практически не влияет на характерные параметры процесса, и прежде всего на динамику развития запреградного осколочного потока.

Сопоставление расчетных данных по форме и размерам запреградного потока (варианты 1-2 и 1-3) с опытной рентгенограммой при  $t_1 =$ 



Рис. 2. Вариант 1—2. Расположение элементов диска в зоне боковой поверхности (a) и их результирующие перемещения (б)

Таблица 1

Таблица 2

= 24 мкс из работы [2] (здесь и далее время  $t_1$ отсчитывается от момента начала удара шарика по диску, а время t — от момента начала расчета:  $t = t_1 + 0.8$  мкс) приводится на рис. 3 (см. также цветную вкладку). Видна близость формы и размеров запреградного осколочного потока в опыте и расчетах. Количественные данные также близки. Продольные размеры области запреградного потока в опыте  $X_{\pi \Psi} =$ = 127 мм практически совпадают с расчетными размерами области расположения стальных лидирующих частиц  $X_{\text{стлч}} = 122 \div 126$  мм. Для лидирующих алюминиевых частиц расчетные значения  $X_{\text{аллч}} = 144 \div 147$  мм, т. е. превышают опытное значение на 11 %. Вероятно, в полюсной зоне рентгенограммы зафиксированы преимущественно стальные частицы (более плотные по сравнению с алюминиевыми).

На рис. 4 приведены временные зависимости диаметра отверстия  $D_{\text{отв}}$  в диске из АМг-6 для трех расчетов: вариантов 1—2, 1—3 данной ра-



Рис. 3. Запреградный осколочный поток,  $t_1 = 24$  мкс: a — расчет, вариант 1—2;  $\delta$  — расчет, вариант 1—3;  $\epsilon$  — опытная рентгенограмма [2] боты и расчета из [2]. Среднее расчетное значение  $D_{\text{отв}}$  при t = 45 мкс близко к измеренному после опыта значению  $D_{\text{отв}} = 48$  мм. Из характера кривых  $D_{\text{отв}}(t)$  следует, что ко времени  $t \approx 45$  мкс расширение отверстия почти завершается. В расчете из [2] получены несколько меньшие значения  $D_{\text{отв}}(t)$  по сравнению с вариантами 1—2 и 1—3.

На рис. 5 приведены кривые возрастания во времени максимального диаметра осколочного потока  $D_{\text{пот}}$  для трех расчетных вариантов задачи 1, расчетные данные по методике SPH ПП



Рис. 4. Диаметр отверстия в зависимости от времени: 1 — расчет, вариант 1—2; 2 — расчет, вариант 1—3; 3 — расчет из [2]; • — опытная точка [2]



Рис. 5. Зависимости диаметра запреградного осколочного потока от времени: 1 — расчет, вариант 1—2; 2 — расчет, вариант 1—3; 3 — расчет, вариант 1—5; 4 — расчет из [2]; • — опытная точка [2]

KERNEL из [2] и опытная точка. Эти данные также согласуются между собой.

Отметим некоторые тенденции. При меньшем количестве расчетных частиц  $N_1 \approx 67$ тыс. и фиксированном  $h_{\text{отн}} = 1,2$  значение  $D_{\text{пот}}$  несколько больше, чем при большем количестве частиц  $N_2 \approx 226$ тыс. Увеличение  $h_{\text{отн}}$  до 1,4 (вариант 1—5) приводит к уменьшению  $D_{\text{пот}}$ , приближению значений  $D_{\text{пот}}$  из варианта 1—5 к значениям из варианта 1—3 с увеличенным количеством частиц.

На рис. 6 приведены характерные зависимости скоростей  $U_{x\pi^{q}}(t)$  лидирующих частиц потока в направлении оси X и соответствующие зависимости для координат  $X_{\pi^{q}}(t)$ . В качественном отношении во всех расчетных вариантах соответствующие зависимости одинаковы. Они свидетельствуют о том, что длительность нестацио-



Рис. 6. Графики изменения во времени скоростей  $U_{x_{\Pi^{\Psi}}}(a)$  и координат  $X_{\Pi^{\Psi}}(b)$  лидирующих частиц, вариант расчета 1—3: 1 — АМг-6; 2 — ЭП-637

нарной стадии взаимодействия ударника и диска не превышает 9 мкс. После этого движение частиц происходит практически с постоянной скоростью  $U_{sxny}$  (квазистационарная стадия).

Значения  $U_{sxлч}$  приводятся в табл. 3 для всех расчетных вариантов. В этой таблице приводятся также расчетные значения интервала времени  $t_{1s}$  от момента удара до достижения частицами расстояния  $X = X_s = 208$  мм, на котором в опыте на дополнительном алюминиевом диске был установлен датчик, фиксирующий время начала воздействия частиц потока на этот диск (время срабатывания датчика регистрировалось с погрешностью  $\leq 0,1$  мкс).

Расчетное время  $t_{1s}$  для алюминиевых частиц на 7—15 % меньше опытного  $t_{1son} = 39,0$  мкс. Среднее расчетное время  $t_{1s}$  для стальных частиц на 0,8 мкс превышает опытное. Возможно, чувствительность измерительного датчика к мелкораздробленным алюминиевым частицам оказалась несколько заниженной.

Значения скоростей алюминиевых частиц в квазистационарной стадии составляют в основном 0,9 от начальной скорости  $V_0$ . Это согласуется с расчетными данными [2]. В варианте 1—4 при минимальном значении параметра a = 0 получена наибольшая расчетная скорость лидирующих алюминиевых частиц  $U_{sx\pi^{y}}$ , но она превышает  $U_{sx\pi^{y}}$  из варианта 1—3 всего на 3% и несколько превышает  $V_0$ . Для стали влияние a еще более слабое.

Скорости стальных лидирующих частиц раздробленного ударника во всех расчетах получены близкими,  $\approx 0.86 V_0$ . Поперечный размер  $d_{\rm m}$ компактной зоны раздробленных частиц ударника при t = 40 мкс составляет около 60 мм ( $\approx 4.4d_{\rm y}$ ) для всех вариантов расчетов, кроме варианта 1—3 (с увеличенным количеством частиц); в этом варианте  $d_{\rm m} \approx 74$  мм  $\approx 5.5d_{\rm y}$ .

Расчетные значения  $U_{sxлч}$  и  $t_{1s}$ 

Таблица 3

Номер	$U_{sx \pi q}$	, м/с	$t_{1s},$	MKC	
варианта расчета	Алюм. част.	Сталь. част.	Алюм. част.	Сталь. част.	
1-1	6 000	5290	$^{34,5}$	40,2	_
1 - 2	6000	5290	$^{34,5}$	40,0	
1 - 3	6130	5500	33,9	$_{38,7}$	
1 - 4	6290	$5\ 340$	33,0	$^{39,4}$	
1 - 5	$5\ 730$	5270	36,2	40,4	

Рассмотрим далее кратко результаты расчетов задачи 2 плоского соударения дисков. Как указывалось, основной целью численного моделирования этой задачи являлось определение зависимостей от времени характерных параметров (давления P и массовой скорости u) на ударноволновой стадии процесса.

Аналитические расчеты распада разрыва для задачи 2 при  $V_0 = 6,21 \,\mathrm{кm/c}$  дали следующие начальные параметры:  $P = 121,5 \Gamma \Pi a;$  массовая скорость вещества в направлении оси X за фронтом УВ в диске из АМг-6  $u_{a,a} = 4.184 \, \text{м/c},$ скорость УВ  $D_{a,\pi} = 11\,254\,\mathrm{m/c}$ ; массовая скорость за фронтом УВ в стальном диске (ЭП-637)  $u_{\rm ct} = 2\,026\,{
m m/c},$  соответствующая скорость УВ  $D_{\rm ct} = 7\,486\,{
m m/c}~(u_{\rm ct}, D_{ct}$  соответствуют системе координат, связанной со стальным диском). Время движения УВ по толщине алюминиевого диска  $t_{\rm VBau} = 0.89$  мкс. В соответствии с теорией при  $t < t_{\rm YBar}$  в обоих дисках после прихода в рассматриваемую зону фронта УВ реализуется течение с постоянным давлением и массовыми скоростями, указанными выше.

На рис. 7 приводятся графики P(t),  $u_{an}(t)$  для пяти точек по толщине алюминиевого диска (в его срединной зоне, с начальными координатами  $X_i$  от 1 (точки A, B) до 9 мм (точка E)) для варианта 2—2 с количеством частиц  $\approx 847$  тыс.  $(d_{чал} = 0.5 \text{ мм})$ . Для варианта 2—1 зависимости P(t),  $u_{an}(t)$  аналогичны.

Видно, что графики P(t),  $u_{a,I}(t)$  имеют осциллирующий характер. Максимальные амплитуды осцилляций относительно теоретических значений составляют по давлению от -54 до  $+76 \Gamma \Pi a$ , по массовой скорости — от -1710 до +2320 м/c.

Осциллирующий характер рассматриваемых зависимостей присущ практически всем схемам численного моделирования разрывных течений, в том числе методике SPH [7]. Уровни подобных осцилляций могут быть снижены в последующем, в частности, путем оптимизации параметров искусственной вязкости в алгоритме расчета.

#### Заключение

Численное моделирование по методике SPH ПП ЛОГОС ряда задач взаимодействия сферического стального ударника массой 10 г с алюминиевым диском толщиной 8 мм с начальной скоростью 6,21 км/с продемонстрировало, что полученные в рассмотренных задачах результаты яв-



Рис. 7. Зависимости давления (a) и массовой скорости (b) от времени в расчете 2-2 в пяти точках по толщине диска из АМг-6

ляются достаточно устойчивыми и удовлетворительно согласуются с имеющимися опытными и расчетными данными.

На ударно-волновой стадии плоского взаимодействия дисков с той же начальной скоростью получены осцилляции давления и массовой скорости относительно постоянных теоретических значений. Уровни подобных осцилляций в последующем могут быть снижены, в частности, путем оптимизации параметров искусственной вязкости в алгоритме расчета.

Следует также отметить, что для расширения области применения методики SPH в составе ПП ЛОГОС необходимо введение в нее моделей поведения материалов, учитывающих термическое разупрочнение, а также расширение типов применяемых критериев разрушения. Работа по данным направлениям ведется разработчиками ПП ЛОГОС. Авторы выражают благодарность сотрудникам РФЯЦ-ВНИИЭФ А. В. Казанцеву и А. Е. Павлуниной за плодотворное обсуждение результатов работы в ходе ее выполнения.

### Список литературы

- Дъянов Д. Ю., Казанцев А. В., Морозов С. В. и др. Пакет программ ЛОГОС. Функциональные возможности для решения связанных задач прочности и гидродинамики сглаженных частиц // XV Межд. конф. "Супервычисления и математическое моделирование". Саров, 13—17 октября 2014 г.
- Башуров В. В., Бухарев Ю. Н., Терёшин А. И., Тверсков А. В. Численное моделирование по программе SPH процессов соударения сферических ударников с преградами со скоростями 1—6 км/с // Современные методы проектирования и отработки ракетно-артиллерийского вооружения. Сб. докл. II науч. конф. ВРЦ РАРАН. Саров: РФЯЦ-ВНИИЭФ, 2003. С. 23—33.
- Дьянов Д. Ю., Корсакова Е. И., Симонов Г. П. и др. Результаты верификации моделей упругопластического деформирования и разрушения, реализованных в пакете ЛЭГАК-ДК // Тр. XII межд. конф. "Супервычисления и математическое моде-

лирование", 11—15 октября 2010 г. Саров: РФЯЦ-ВНИИЭФ, 2011. С. 163—173.

- Трунин Р. Ф., Гударенко Л. Ф., Жерноклетов М. В., Симаков Г. В. Экспериментальные данные по ударно-волновому сжатию и адиабатическому расширению конденсированных веществ. Саров: РФЯЦ-ВНИИЭФ, 2001.
- 5. Глушак Б. Л., Куропатенко В. Ф., Новиков С. А. Исследование прочности материалов при динамических нагрузках. Новосибирск: Наука, 1992.
- Акашева Е. П., Бухарев Ю. Н., Корсакова Е. И., Циберев К. В. Применение пакета программ ЛОГОС для трехмерного моделирования задач взаимодействия ударников с металлическими преградами со скоростями 750—1330 м/с / Тр. XIV межд. конф. "Супервычисления и математическое моделирование", 1—5 октября 2012 г. Саров: РФЯЦ-ВНИИЭФ, 2013. С. 9—15.
- 7. Потапов А. П., Ройз С. Н., Петров И. Б. Моделирование волновых процессов методом сглаженных частиц (SPH) // Математическое моделирование. 2009. № 7. С. 20—28.

Статья поступила в редакцию 29.09.15.

NUMERICAL SIMULATION OF IMPACTS OF STEEL IMPACTORS AND ALUMINUM TARGETS AT A VELOCITY OF 6.2 KM/S USING SPH CODE OF LOGOS SOFTWARE PACKAGE / I. V. Kovalenko, N. A. Zhavoronkova, E. I. Lipenkova, Yu. N. Bukharev (SarPhTI, Sarov, Nizhny Novgorod region; NNRU MEPHI, Moscow)

The paper describes several problems of a high-speed impact and presents results of the 3D simulation for these problems using the SPH code of LOGOS software package developed at FSUE "RFNC-VNIIEF" (Sarov, N.Novgorod region). The work objective was to obtain verification data for the conditions of interaction at a velocity of 6.2 km/s between a disc-shaped target made of aluminum alloy AMg-6 and an impactor (a sphere, or a disc) made of steel EP-637 by comparing results of simulations with the earlier published data of experiments and results of simulations using other codes.

Keywords: numerical simulation, high-speed impact, SPH code, LOGOS software package, impactor, target.