УДК 539.3

# Численное моделирование поведения трехслойной прямоугольной пластины при вертикальном ударе о жидкость

### Крупенин А. М.\*, Мартиросов М. И.

Московский авиационный институт (национальный исследовательский университет), МАИ, Волоколамское шоссе, 4, Москва, А-80, ГСП-3, 125993,

Россия

\*e-mail: zeus-russ@yandex.ru

#### Аннотация

Статья посвящена численному изучению поведения трехслойной прямоугольной симметричной ПО толщине пластины co сплошным изотропным заполнителем при вертикальном ударном взаимодействии с идеальной (водой). сжимаемой жидкостью Скорость начального взаимодействия считается малой по сравнению со скоростью звука в Изучается взаимодействия, жидкости. начальный этап когда гидродинамические силы и давления достигают максимальных значений. Проводится параметрический анализ относительно скорости взаимодействия. Учитывается влияние на динамику пластины гравитационных сил. Задача решается в связной плоскосимметричной постановке.

Ключевые слова: удар, трехслойная пластина, взаимодействие с жидкостью, численное моделирование

#### Введение

Рассматривается начальный этап ударного взаимодействия симметричной по толщине трехслойной прямоугольной пластины со сплошным изотропным заполнителем при вертикальном ударе о воду.

В современныхавиационных, ракетных и космических системах применяются транспортные средства и аппараты, вступающие в ударное взаимодействие с жидкостью в процессе эксплуатации или на аварийных режимах работы (экранопланы, спускаемые капсулы и платформы с грузами, гидросамолеты).

Для эффективного проектирование подобных конструкций необходимо учитывать различные эффекты взаимодействия их с жидкостью и применять способствующие сохранению современные решения, прочности И надежности при уменьшении массы(слоистые конструкции, композиционные материалы). Сложный характер движения жидкости в сочетании С нелинейным поведением материалов конструкции исключает возможность аналитического решения поставленной проблемы.

В общем случае задачи взаимодействия конструкций с жидкостью крайне сложны. В прошлом исследователи пользовались упрощенными математическими моделями. Главное упрощение состояло в разделении задачи на две самостоятельных (не связная постановка): взаимодействия

абсолютно твердого тела с жидкостью и исследование напряженнодеформированного состояния конструкции под действием гидродинамических нагрузок. Решения, полученные подобным образом, не могут описать всех нюансов процесса ударного взаимодействия, но позволяют получить важные для экспериментального исследования и практического применения результаты.

В статье приводится консервативное решение (без учета воздушной прослойки между пластиной и жидкостью) задачи ударного взаимодействия трехслойной пластины (которая может служить модельным представлением днища, взаимодействующих с водойаппаратов) с жидкостью в связной постановке.На основе его показаны некоторые закономерности и особенности изменения динамических характеристик пластины, которые необходимо учитывать при проектировании подобных конструкций.

Применительно к рассматриваемому вопросу можно привести следующие, полученные ранее, результаты. В работе [1] М. В. Келдыш исследовал задачу об ударе жесткой пластины шириной 2aо несжимаемую жидкость конечной глубины h. Им было показано, что при h > 5aвлияние дна уже незначительно.

При ударе затупленных тел о поверхность жидкости, граница контакта будет расширяться со сверхзвуковой скоростью. В таких условиях необходимо учитывать сжимаемость жидкости.

В работе [2] приводится решения задачи удара пластины бесконечного размаха шириной 2*a*о полупространство занятое идеальной сжимаемой жидкостью. При решении задачи предполагается, что нет перетекания жидкости на верхнюю поверхность пластины, и граничные условия на пластине и свободной поверхности сносятся на неподвижную горизонтальную плоскостью. Такая линеаризация граничных условий возможна в интервале времени:

 $0 < t \leq \frac{2a}{c}$ , где c – скорость звука в жидкости.

Сегодня, благодаря бурному развитию вычислительной техники, возможно рассматривать сложные задачи в полной постановке и численно исследовать их, учитывая множество различных факторов.

#### Метод решения

Численное моделирование рассматриваемой задачи проводилось в программном продукте ANSYSAUTODYN, результаты обрабатывались в пакете Mathcad 14.

В программном комплексе ANSYSAUTODYN используется явный метод интегрирования уравнений. Разрешающие соотношения в лагранжевыхдекартовых координатах представляют собой:

Уравнение сохранения массы:

$$\frac{\rho_0 V_0}{V} = \frac{m}{V},$$

где введены следующие обозначения:

 $\rho_0$ ,  $V_0$  – начальная плотность и начальный объем,

*т*, *V* – текущая масса и текущий объем.

Уравнения сохранения количества движения:

$$\rho \ddot{x} = b_x + \frac{\partial \sigma_{xx}}{\partial x} + \frac{\partial \sigma_{xy}}{\partial y} + \frac{\partial \sigma_{xz}}{\partial z};$$
  

$$\rho \ddot{y} = b_y + \frac{\partial \sigma_{yx}}{\partial x} + \frac{\partial \sigma_{yy}}{\partial y} + \frac{\partial \sigma_{yz}}{\partial z};$$
  

$$\rho \ddot{z} = b_z + \frac{\partial \sigma_{zx}}{\partial x} + \frac{\partial \sigma_{zy}}{\partial y} + \frac{\partial \sigma_{zz}}{\partial z};$$

где  $\sigma_{ij}$  – тензор напряжений,

*b*<sub>*i*</sub> – компоненты объемных сил,

#### *х*, *у*, *z* – компоненты перемещений в соответствующих направлениях.

Уравнение сохранения энергии:

$$\dot{e} = \frac{1}{\rho} \left( \sigma_{xx} \dot{\varepsilon_{xx}} + \sigma_{yy} \dot{\varepsilon_{yy}} + \sigma_{zz} \dot{\varepsilon_{zz}} + 2\sigma_{xy} \dot{\varepsilon_{xy}} + 2\sigma_{xz} \dot{\varepsilon_{xz}} + 2\sigma_{yz} \dot{\varepsilon_{yz}} \right);$$

где е – удельная энергия,

*ε<sub>ii</sub>* – тензор деформаций.

Точкой традиционно обозначается частная производная по времени.

В общем случае материалы имеют сложный отклик на динамическую нагрузку. В ANSYSAUTODYN модель материала разбивается на три части: уравнение состояния, которое выражает изменение объема и описывается шаровым тензором, модель прочности, которая выражает изменение формы и описывается девиатором, и модель разрушения.

 $\sigma_i = -p + s_i;$ 

р – гидростатическое давление,

$$p = -\frac{1}{3}(\sigma_1 + \sigma_2 + \sigma_3);$$

*s*<sub>*i*</sub> – девиатор тензора напряжений.

В качестве уравнения состояния в работе принято соотношение:

 $p = K\mu;$ 

где *р* – гидростатическое давление,

 $\sigma_i$  – главные напряжения,

К – мгновенный модуль объемной деформации,

 $\mu$  – сжатие,

$$\mu = \frac{\rho}{\rho_0} - 1;$$

 $\rho$  – плотность,

 $ho_0$  – начальная плотность.

В качестве модели прочности принято соотношение:

$$ds_i = 2G\left(d\varepsilon_i - \frac{dV}{3V}\right);$$

где *G* – модуль сдвига,

V – объем.

Вместе они являются эквивалентом закона Гука.

Для несущих слоев использован материал Д16Т, а для заполнителя фторопласт-4. Характеристики материалов, приведенные в таблице 1, взяты из [3].

Таблица 1

Характеристики	Д16Т	Фторопласт-4
К, МПа	$0.9214 \cdot 10^5$	4700
<i>G</i> , МПа	$0.3075 \cdot 10^5$	90
$\rho, \frac{\kappa\Gamma}{M^3}$	2700	2150

Для моделирования воды использовалась стандартная модель сжимаемой жидкости, заложенная в ANSYSAUTODYN.

### Верификация модели

Для верификации расчетной модели, проводилось сравнение с экспериментом.

В статье [4] авторами исследовались ускорения, действующие на конические и шаровые сегменты тонких оболочек при их падении на воду. Данные, для шарового сегмента радиуса *R* = 203 мм, представлены в таблице 2. Здесь:

*W*-вес сегмента вместе с акселерометром,

*v*<sub>0</sub> – начальная скорость,

*n* – максимальное ускорение (в долях*g*),

*g* – ускорение свободного падения,

*t* – времядостижения максимального ускорения.

Таблица 2

<i>R</i> , мм	<i>W</i> , кг	<i>v</i> <sub>0</sub> , м/с	n,g	t,MC
203	1.374	4.74	51.8	1.43

Для моделирования шарового удара сегмента строилась модель (рисунок 1). В работе [4] не осесимметричная указаны характеристики используемого материала, указано лишь, что модели полимера. Характеристики изготовлены ИЗ ацетатного материала подбирались исходя из геометрии модели и средних характеристик для данного класса материалов и приведены в таблице 3.

Характеристики	Ацетатный полимер
К,МПа	117
$\rho, \frac{\kappa\Gamma}{M^3}$	1800



Рис.1 Осесимметричная модель шарового сегмента

В таблице 4 приведены результаты расчета с учетом гравитационных сил и без них в сравнении с экспериментом. Расхождение можно объяснить неточностью моделирования, несмотря на это видно, что без учета гравитационных сил результат имеет слишком большое расхождение с экспериментом.

Таблица 4

	Эксперимент	Без	С
		гравитации	гравитацией
n,g	51.8	90	30
t,MC	1.43	0.03	1.46

### Постановка задачи и результаты

Трехслойная симметричная по толщине прямоугольная пластина (рисунок 2) шириной 2*a* падает вертикально на идеальную сжимаемую жидкость. Толщина несущих слоев:*h*<sub>1</sub>*uh*<sub>2</sub>, толщина слоя заполнителя:*h*<sub>3</sub>.

Пластина свободно падает на жидкость (граничные условия по краям свободные). Моделированный объем жидкости составляет 5*а*в глубинуи 4*а* в ширину.



Рис. 2Модель трехслойной симметричной по толщине пластины в начальный момент взаимодействия с жидкостью Расчет проводился при 2*a*=500 *мм*, *h*<sub>1</sub>=*h*<sub>2</sub>=2 *мм*, *h*<sub>3</sub>=6 *мм*.

На рисунке 3 представлен фрагмент конечно элементной модели. Несущие слои моделировались по 2 элемента в толщину. Слой заполнителя моделировался 6-ю элементами. Для обеспечения надежной сходимости, размер элементов моделирующих жидкость должен быть в 2 раза меньше размера элементов моделирующих пластину. Количество элементов моделирующих пластину 2500. Количество элементов моделирующих жидкость 1500000.



Рис. 3 Фрагмент конечно элементной модели

На рисунке 4 представлены контрольные точки, в которых снимались показания. Точка 1 соответствует центру пластины в первом несущем слое, в ней снимались перемещения и скорость. Точка 2 располагается приблизительно в 50 мм от центра пластины, соответствует месту максимальных напряжений, находится в первом несущем слое. Точка 3 располагается в приблизительно 50 мм от края пластины, соответствует месту максимальных ускорений, находится в первом несущем слое.



Рис. 4 Контрольные точки

В таблицах 5-13 приведены результаты расчетов.Сплошной линией показаны результаты без учета гравитационных сил, точками – с учетом гравитационных сил.

В таблицах 5-8 для разных начальных скоростей погружения в зависимости от времени приведены соответственно перемещения, скорости,

ускорения и напряжения (по Мизесу).Видно, что гравитационные силы сильно влияют на перемещения и скорости и почти не влияют на ускорения и напряжения.





## Таблица б

Начальная	Зависимость скорости от времени	
скорость		
v <sub>0</sub> = 1м/с	$\begin{array}{c} 10 \\ 6 \\ 2 \\ -2 \\ 0 \\ 0.2 \\ 0.4 \\ 0.6 \\ 0.8 \end{array}$	
	мс	
v <sub>0</sub> = Зм/с	$-\frac{10}{2}$ $-1$	
	мс	
v <sub>0</sub> = 5м/с	$\frac{10}{2}$ $-\frac{10}{2}$ $-10$	
	мс	



Таблица 7

Начальная	Зависимость ускорений от времени	
скорость		
v <sub>0</sub> = 1м/с	$\sum_{i=1}^{300} \frac{100}{0} $	
	MC	
v <sub>0</sub> = 3м/с	\$00 400 -400 0 0.2 0.4 0.6 0.8	
	МС	
v <sub>0</sub> = 5м/с	1.5×10 <sup>3</sup> 500 - 500 0 0.2 0.4 0.6 0.8	
	MC	







В таблице 9 приведены зависимости влияния начальной скорости погружения на максимальные перемещения, ускорения и напряжения. Видно, что на рассмотренном участке начальных скоростей, перемещения, ускорения и напряжения имеют линейную зависимость.





В таблице 10 в зависимости от начальной скорости приведены графикивлияния гравитационных сил на перемещения, ускорения и напряжения. Видно, что влияние гравитационных сил быстро убывает с увеличением начальной скорости взаимодействия, таким образом, на более высоких начальных скоростях ими можно пренебречь.



Втаблица 11-13 приведены зависимости прогибов, скоростей и напряжений по ширине пластины по слоям, для разных моментов времени: сплошной линией при *t* = 0.1*мc*, точка при *t* = 0.5*мc* и пунктиром при *t* = 1*мc*.

В таблице 11 приведены зависимости прогибов по ширине пластины по слоям. Как видно, значения прогибов для слоев одинаковы.



В таблице 12 приведены зависимости скоростей по ширине пластины по слоям. Видно, что значения скоростей для слоев одинаковы.





В таблице 13 приведены зависимости напряжений по ширине пластины по слоям. Видно, что значения напряжений в первом несущем слое возрастают со временем и достигают максимума ближе к концу рассматриваемого временного участка. Во втором слое напряжения достигают максимума в начальный момент времени. В заполнителе максимальные напряжения постоянны, смещаясь со временем от краев к центру пластины.

Слой Зависимость напряжений по ширине пластины 3×10<sup>4</sup> Первый 2×10<sup>4</sup> KIIa несущий 1×10 300 400 500 мм 800 600 Заполнитель КПа 400 200 100 200 300 400 500 MM 1.5×10<sup>4</sup> Второй 1×10 КПа несущий 5×10 300 400 100 200 500 MM

### Таблица 13

### Заключение

В работе рассмотрено влияние начальной скорости погружения и гравитационных сил на динамические характеристики погружающегося в

жидкость тела. Решение получено для вертикального удара о жидкость прямоугольной симметричной по толщине пластины со сплошным изотропным заполнителем в плоскосимметричной связной постановке.

В результате получено, что влияние гравитационных сил зависит как от начальной скорости тела, так и от геометрии модели. При увеличении начальной скорости взаимодействия влияние гравитации на динамические характеристики быстро убывает.

На рассмотренном участке скоростей начального взаимодействия зависимости перемещений, скоростей, ускорений и напряжений от начальной скорости линейны.

Максимальные напряжения возникают в первом несущем слое приблизительно в 50 мм от центра пластины (~ $\frac{1}{5}a$ ). Напряжения в заполнителе на порядок меньше напряжений в несущих слоях, что позволяет применять для него более легкие и менее прочные материалы. Максимальные напряжения во втором несущем слое в полтора раза меньше максимальных напряжений в первом, что позволяет внести в конструкцию асимметрию по толщине.

В заключении следует отметить, что приведенный расчет выступает в качестве консервативной оценки. Учет воздушной прослойки между падающей пластиной и свободной поверхностью жидкости и второй вязкости жидкостисделает переход воздух-жидкость более плавным, что, как

следствие, приведет к снижению максимальных напряжений и ускорений, а такжеперераспределению динамических характеристик по времени и координате.

Работа выполнена при финансовой поддержке ФЦП «Научные и научно-педагогические кадры инновационной России» на 2009-2013 годы, мероприятие 1.1 по теме «Проведение научных исследований коллективами научно-образовательных центров в области конструирования летательных аппаратов и авиационных материалов», госконтракт № 02.740.11.0504 от 16.03.2010 г. и Российского фонда фундаментальных исследований (грант РФФИ 12-01-00566\_a, 11-01-00540\_a).

### Библиографический список

 Келдыш М. В. Удар пластины о воду, имеющую конечную глубину// Труды ЦАГИ, 1935. Вып. 152. С. 13-20.

2.Горшков А. Г., Григолюк Э. И. Взаимодействие упругих конструкций с жидкостью (удар и погружение). СПб.:Судостроение. 1976. 200с.

3.Горшков А. Г., Старовойтов Э. И., Яровая А. В. Механика слоистых вязкоупругопластических элементов конструкций. М.: ФИЗМАТЛИТ, 2005. 576 с.

4.Hirano Yoichi, Miura Koryo. Water impact accelerations of axially symmetric bodies.— J. Spacecraft and Rockets, 1970, vol.7, № 6, P. 762-764.