

А. Г. Багдоев

О возможности замены ударного перехода непрерывным

(Представлено академиком АН Армянской ССР Н. Х. Арутюняном 13/VI 1961)

Рассмотрим задачу проникания давления в жидкость. Пусть в сжимаемой жидкости распространяется ударная волна, несущая давление P , плотность ρ , нормальную скорость частиц жидкости v . Уравнение политропы для жидкости (1)

$$P = A (\rho^\gamma - \rho_0^\gamma), \tag{1}$$

где A — константа, γ — показатель политропы.

Нами была решена задача проникания давления в жидкость (1) для случая изэнтропической задачи. Мы пренебрегали влиянием ударной волны на течение за ней и рассматривали решение уравнений газодинамики без наличия ударной волны (2). Законность замены ударного перехода безударным для одномерного неустановившегося и пространственного установившегося течений специально исследована в работе (3).

Здесь приводится доказательство для случая пространственного неустановившегося движения. В (3) доказано, что изменение давления для ударного перехода отличается от непрерывного случая на малые третьего порядка.

Пусть ударная волна движется по покоящейся жидкости. Параметры невозмущенной жидкости обозначим P_0 , ρ_0 , $v_2 = 0$. Предположим течение жидкости потенциальным. Тогда для безударного течения имеем интеграл Лагранжа

$$\frac{\partial \varphi}{\partial t} + \frac{1}{2} V^2 + \int \frac{dP}{\rho} = \left(\frac{\partial \varphi}{\partial t} \right)_1 + \left(\frac{1}{2} V^2 \right)_1 + \left(\int \frac{dP}{\rho} \right)_1, \tag{2}$$

здесь φ — потенциал движения, $V = \sqrt{v^2 + u^2}$ — скорость течения, индекс 1 указывает некоторую точку жидкости.

В силу покоя жидкости перед фронтом имеем из непрерывности касательной составляющей скорости u , что $u = 0$ вдоль всей ударной волны. Тогда, очевидно, можно полагать, что и $\varphi = 0$ вдоль фронта.

Пусть D — скорость ударного фронта. Из $\varphi = 0$ легко следует, что вдоль фронта

$$\frac{d\varphi}{dt} + Dv = 0, \quad (3)$$

где v — нормальная скорость частиц. Из (3) имеем, подставляя в (2)

$$-Dv + \frac{1}{2}v^2 + \int \frac{dP}{\rho} = - (Dv)_1 + \left(\frac{1}{2}v^2\right)_1 + \left(\int \frac{dP}{\rho}\right)_1. \quad (4)$$

С другой стороны, при ударном переходе имеем соотношение ⁽³⁾

$$\frac{1}{2}(v - D)^2 + \int \frac{dP}{\rho} = \frac{1}{2}D^2 + \left(\int \frac{dP}{\rho}\right)_0, \quad (5)$$

где индекс 0 означает состояние покоящейся жидкости

Очевидно, если перенести $\frac{1}{2}D^2$ в левую часть, то она совпадет с левой частью уравнения (4). Тогда в (4) в качестве индекса 1 можно взять индекс 0, и соотношения (4) и (5) станут тождественными. С другой стороны, для непрерывного течения, перед которым имеется невозмущенная жидкость, имеем ⁽⁴⁾

$$(du)^2 + (dv)^2 = -dPdz, \quad (6)$$

где $z = \frac{1}{2}$ — удельный объем. Из условий на ударном фронте, выражающем закон сохранения импульсов,

$$(P - P_0)(z - z_0) = u^2 + v^2, \quad (7)$$

Дифференцируя (7) дважды и отбрасывая малые величины, имеем, как и в ⁽³⁾

$$-dPdz = (du)^2 + (dv)^2, \quad (8)$$

т. е. соотношение, совпадающее с (7).

Уравнения (4) и (7) для непрерывного течения, таким образом, совпадают с условиями на ударной волне (5) и (8) с точностью до малых второго порядка включительно. Из них легко получить, как и в установившемся случае ⁽⁴⁾, равенство скоростей для обоих переходов с точностью до малых третьего порядка.

Предположение о потенциальности, которое нами было использовано, выполняется в силу постоянства энтропии в этом приближении.

**Հարվածային անցումը ոչ հարվածային անցմամբ փոխարինելու
հնարավորության մասին**

Դիտարկվում է հեղուկ կիսատարածությունում հարվածող ալիքի տարածման
խնդիրը: Ապացուցվում է, որ երկրորդ կարգի անվերջ փոքրի ճշտությամբ շարժումը
հարվածող ալիքի ճակատի հետևում կարելի է դիտարկել ստանդ հարվածող ալիքի հաշ-
վամբան:

ЛИТЕРАТУРА — Դ Ր Ա Վ Ա Ն Ո Ւ Թ Յ Ո Ւ Ն

¹ К. П. Станюкович, Неустановившиеся движения сплошной среды, Гостехиз-
дат, М., 1954. ² А. Г. Багдоев и Э. М. Нерсисян, Известия АН СССР, серия ОТН, № 3
(1960). ³ Т. Курант и К. Фридрикс, Сверхзвуковое течение и ударные волны, Изд.
иностр. лит-ры, М., 1950. ⁴ В. И. Смирнов, Курс высшей математики, т. IV. Гостео-
ретиздат, М., 1951.