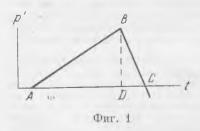
К ВОПРОСУ О РАСПРОСТРАНЕНИИ ВОЛН КОНЕЧНОЙ АМПЛИТУДЫ В ЖИДКОСТИ

К. А. Наугольных, Е. В. Романенко

В последнее время появилось несколько работ [1, 2, 3, 4, 5], которые указали на рост коэффициента поглощения звуковой волны в жидкости с увеличением ее интенсивности. Это явление обусловлено искажением формы волны вследствие нелинейных эффектов, которые становятся заметными, начиная с $\text{Re} \sim 1$ и выше, где $\text{Re} = P'/2\pi v \, b$, p'— амплитуда давления, v— частота, $b = (4/3)\eta + \zeta; \eta, \zeta$ — коэффициенты вязкости. В настоящей работе, относящейся к области Re > 1, проводится приближенный расчет поглощения расходящейся волны и



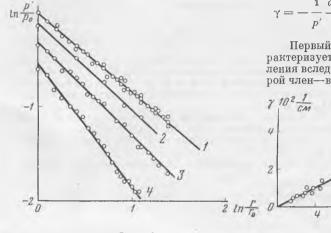
ный расчет поглощения расходящейся волны и его результаты сравниваются с экспериментом. Опыт показал, что форму волны на некотором расстоянии от излучателя можно представить схемой на фиг. 1. Существенно, что при распространении волны в области, где производились измерения, отрезок AC и крутизна переднего фронта практически не меняются, уменьшается лишь амплитуда BD. Это дает основание применить для расчета изменения амплитуды с расстсянием схему, приведенную, например, в $[6, \S 95]$, с учетом расхождения волны по закону

 $p'/p_0=(r_0/rt)^a$, где $a={
m const.}$ Можно показать, что вычисленное таким образом поглощение волны вызывается, в конечном счете, вязкостью и теплопроводностью среды. Расчет дает:

$$p' = \frac{p'_0}{1 + \frac{(k+1) p'_0 w_0^a}{\varphi_0 c_0^a (1-a)} (r^{1-a} - r_0^{1-a})} \left(\frac{r_0}{r}\right)^a t, \tag{1}$$

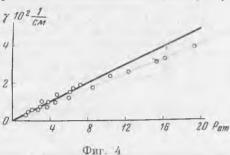
где ρ_0 — равновесная плотность, c_0 — скорость звука, p' — амплитуда давления в точке r, k — показатель степени в уравнении состояния, равный для газов отношению теплоемкостей; для воды k=7,15.

Из (1) мы получаем коэффициент затухания в точке r_{0} , где амплитуда волны p'_{0}



$$\gamma = -\frac{1}{p'} \frac{dp'}{dr} = \frac{a}{r_0} + \frac{(k+1) p'_0 v}{\rho_0 c_0^3}$$
. (2)

Первый член в правой части (2) характеризует уменьшение амплитуды давления вследствие расхождения волны, второй член—вследствие поглощения. Полу-

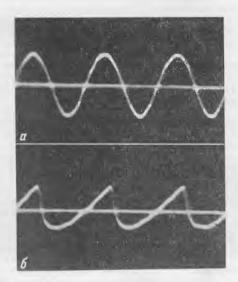


Фиг. 2

ченная в работах [2,3,4,5] линейная зависимость γ/ν^2 от давления и обратная пропорициональность γ/ν^2 частоте качественно согласуется с выражением (2). Измерения проводились в водопроводной воде в импульсном режиме с частотой

Измерения проводились в водопроводной воде в импульсном режиме с частотой повторения импульсов 50 ги, длительностью импульсов 20—40 мксек и частотой заполнения 1 мгц. Импульсный режим позволил достигнуть пиковой интенсивности до

300 вт/см2. Излучателем служила пластинка из керамического титаната бария диаметром 2 см и толшиной 0,2 см. В качестве приемника использовался миниатюрный пьезоэлектрический приемник с размером чувствительного элемента 0,015 см, чувствительностью 0,001 мкв/бар и с полосой принимаемых частот до10 мгц при неравномерности к концу диапазона около 30%, откалиброванный с точностью до 20%, а также квар-цевая пластинка толщиной 0,02 см и диаметром 4 см. Приемная радиоаппаратура имела полосу пропускания до 10 мегц и линейную фазовую характеристику в этом диапазоне. Измерения производились на расстоянии от 10 до 40 *см* от излучателя в диапазоне амплитуд давления на расстоянии 10 см от излучателя от 0,05 до 30 ат. Расхождение волны определялось при амплитуде давления 0,05 ат, когда нелинейные эффекты несущественны. Для этого был построен график зависимости $\ln p'/p_0$ от $\ln r/r_0$ (фиг. 2). Точки с большой точностью укладываются на прямую 1, наклон которой дает значение параметра а для данного излучателя и данной частоты. При интенсивности на излучателе порядка десятков вт/см2 сигнал, практически сину-



Фиг. 3

соидальный у излучателя (фиг. 3, a), принимает на некотором расстоянии от излучателя пилообразную форму, несимметричную относительно оси p'=0. На расстоянии 80 cm от излучателя, например, волна имеет форму, изображенную на фиг. 3, b. Для определения поглощения волны измерялось уменьшение амплитуды полупериода сжатия с расстоянием, полученный по этим измерениям коэффициент поглощения равен половине коэффициента поглощения по энергии.

На фиг. 2 представлены полученные зависимости $\ln p'/p_0$ от $\ln r/r_0$ для давлений $p'_0=3,1$ ам (2,2),7,8 ам (2,3),21,4 ам (2,4) на расстоянии $r_0=10$ см от излучателя. Графики 2,3,4 сдвинуты относительно I по оси ординат, чтобы избежать наложения экспериментальных точек. Экспериментальные точки хорошо укладываются на прямые, наклон которых, в пределах ошибки измерения, совпадает с вычисленным по формуле 2.

На фиг. 4 представлена теоретическая зависимость γ от p' и экспериментальные

результаты.*

В заключение мы выражаем благодарность Н. Н. Андрееву и Н. А. Рою за ряд ценных советов и участие в обсуждении результатов; А. С. Гольневу и Ю. М. Московенко за помощь в проведении эксперимента.

ЛИТЕРАТУРА

F. A. Fox, W. A. Wallace. The absorption of finite amplitude sound waves J. Acoust. Soc. America, 1954, 26, 1, 147—153.
 D. M. Towle, R. B. Lindsay. Absorption and velocity of ultrasonic waves

of finite amplitude in liquids. J. Acoust. Soc. America, 1955, 27, 3, 530—533. Л. К. Зарембо, В. А. Красильникови В. В. Шкловская— К о р д и. О поглощении ультразвуковых волн конечной амплитуды в жидкостях.

Докл. АН СССР, 1956, 109, 4, 731—734.

4. V. Narasimhan, R. T. Beyer. Attenuation of ultrasonic waves of finite amplitude in liquids. J. Acoust. Soc. America, 1956, 28, 6, 1233—1236.

5. R. T. Beyer, V. Narasimhan. Note on finite amplitude waves in liquids. J. Acoust. Soc., America, 1957, 29, 4, 532.

6. Л. Д. Ландау и Е. М. Лифшиц. Механика сплошных сред. М., ГИТТН, 1954. г.

Акустический институт АН СССР Москва

Поступило в редакцию 10 декабря 1957 г.