ОТРАЖЕНИЕ И ПРЕЛОМЛЕНИЕ ГИДРОАКУСТИЧЕСКИХ ВОЛН НА ПОВЕРХНОСТИ ПОДВИЖНОГО ТВЕРДОГО ТЕЛА

И. И. ГОРБАНЬ 1 , Ю. С. КУРСКОЙ 2

 1 Институт проблем математических машин и систем НАН Украины 03187, Киев, пр. академика Глушкова, 42, тел. 099-791-0781, эл. noчта igor.gorban@yahoo.com 2 Украинский научно-исследовательский и учебный центр проблем стандартизации, сертификации и качества, Госпотребстандарт Украины 03115, Киев, ул. Святошинская, 2, тел. 099-24-19-205, эл. noчтa kurskoy@rambler.ru

Установлено, что отражение и преломление гидроакустических волн на плоской поверхности движущегося твердого тела не подчиняется классическому закону Снелиуса. Получены аналитические выражения, описывающие в условиях движения тела углы и частоты отраженных и преломленных волн. Обнаруженные эффекты подтверждаются результатами компьютерного моделирования.

ВВЕДЕНИЕ

Многие физические явления проявляются по-разному в статических и динамических условиях. При падении плоской волны на плоскую границу раздела двух жидких сред формируется отраженная и преломленная волна. Если граница раздела сред неподвижна, то углы отражения β и преломления γ связаны с углом падения α и скоростями $c_1,\ c_{2l}$ распространения звука в первой и второй средах классическими выражениями, представляющими закон Снеллиуса: $\frac{\sin\alpha}{c_1} = \frac{\sin\beta}{c_1} = \frac{\sin\gamma}{c_{2l}} \, .$

$$\frac{\sin \alpha}{c_1} = \frac{\sin \beta}{c_1} = \frac{\sin \gamma}{c_{2j}} \,. \tag{1}$$

Если же граница раздела сред движется, то углы отражения и преломления являются решениями уравнений [1]:

$$\sin(\beta + \varphi(t)) = K(t)\sin\alpha, \ \sin(\gamma - \varphi(t)) = K(t)\frac{c_{2l}}{c_1}\sin\alpha, \tag{2}$$

где
$$\phi(t) = \operatorname{arctg} \frac{\frac{Y(t)}{c_1} \sin \alpha}{t + \frac{Y(t)}{c_1} \cos \alpha}$$
, $K(t) = \frac{t}{\sqrt{t^2 + \left(\frac{Y(t)}{c_1}\right)^2 + 2\frac{tY(t)}{c_1} \cos \alpha}}$, $t - \text{время}$,

Y(t) — функция перемещения границы раздела сред вдоль нормали, а частоты $f_{\rm R}$, $f_{\rm TI}$ отраженной и преломленной волн описываются выражениями:

$$f_{R} = f_{I} \frac{t + \frac{Y(t)}{c_{1}} \cos \alpha}{t - \frac{Y(t)}{c_{1}} \cos \beta}, \qquad f_{TI} = f_{I} \frac{t + \frac{Y(t)}{c_{1}} \cos \alpha}{t + \frac{Y(t)}{c_{2I}} \cos \gamma},$$

$$(3)$$

 f_I — частота падающей волны.

При отсутствии движения из уравнений (2) следует соотношение (1). При наличии нормальной составляющей скорости движения границы углы отражения и преломления отличаются от соответствующих углов при отсутствии движения. Расхождения между углами оказывается тем больше, чем больше скорость движения границы.

Целью настоящей статьи является обобщение полученных результатов на случай отражения и преломления волн на плоской поверхности твердого тела, движущегося в жидкости.

ФОРМАЛИЗАЦИЯ ЗАДАЧИ И ЕЕ РЕШЕНИЕ

Предполагалось, что тело движется в жидкости в общем случае с переменной скоростью, обе среды распространения волн изотропны, движение твердого тела не вызывает сжатия жидкости, отражающая поверхность — плоская и бесконечная, при этом выполняются условия лучевого приближения [2]. В твердом теле, в отличие от жидкости распространяется не одна, а две волны: продольная и поперечная.

Решение волнового уравнения привело к соотношениям, совпадающим с выражениями (2), (3) для отраженной и продольной преломленной волн. Для поперечной волны были получены выражения, аналогичные выражениям (2), (3):

$$\sin\left(\delta - \varphi(t)\right) = K(t) \frac{c_{2t}}{c_1} \sin\alpha, \qquad (4)$$

$$f_{Tt} = f_I \frac{t + \frac{Y(t)}{c_1} \cos \alpha}{t + \frac{Y(t)}{c_{2t}} \cos \delta},$$
(5)

где δ , c_{2t} и f_{Tt} — соответственно угол преломления, скорость распространения и частота поперечной преломленной волны.

Из выражений (2) – (5) следует, что углы отражения и преломления, а также частоты отраженной и преломленных волн не зависят от тангенциальной составляющей скорости движения поверхности твердого тела и определяются нормальной ее составляющей. Движение тела вдоль нормали приводит к смещению углов отражения и преломления от тех, которые описываются классическими выражениями (1).

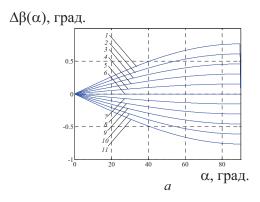
На рис. 1 приведены результаты расчетов (для сред «вода – латунь») зависимостей отклонений углов отражения $\Delta\beta(\alpha)$ (a) и преломления $\Delta\gamma(\alpha)$, $\Delta\delta(\alpha)$ (δ – для продольной и s – поперечной волн) от угла падения α , где $\Delta\beta$ = β – β_0 , $\Delta\gamma$ = γ – γ_0 , $\Delta\delta$ = δ – δ_0 , а β_0 , γ_0 , δ_0 – значения соответственно углов отражения и преломления при отсутствии движения. Кривым от 1 до 10 соответствуют скорости движения границы раздела сред v= -10 м/с, -8 м/с, -6 м/с, -4 м/с, -2 м/с, 0 м/с, 2 м/с, 4 м/с, 6 м/с, 8 м/с, 10 м/с.

Как видно, при удалении поверхности от источника угол отражения и углы преломления продольной и поперечной волн отклоняются в сторону отражающей поверхности, а при приближении поверхности — в противоположную сторону. Эффект тем более значителен, чем больше нормальная составляющая скорости движения. При отсутствии движения (Y(t) = 0) выражения (2), (4) трансформируются в выражение (1).

При нормальном падении волны (α = β) на поверхность тела, удаляющегося или приближающегося с постоянной скоростью ν , частота отраженной волны описывается классическим выражением:

$$f_R = f_I \frac{1 + v / c_1}{1 - v / c_1}$$
.

Таким образом, формулы (2) — (5) обобщают классические выражения для закона Снелиуса и эффекта Доплера.



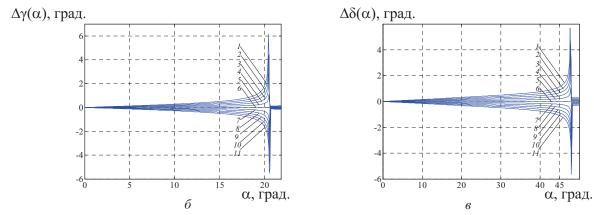
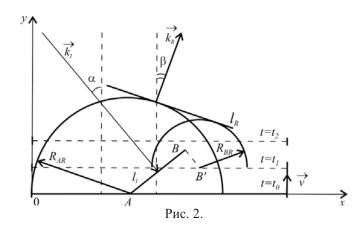


Рис. 1.

ОБЪЯСНЕНИЕ ЭФФЕКТОВ

Смещение улов отражения и преломления можно объяснить с помощью принципа Гюйгенса [3], согласно которому каждую точку среды, которой достигла волна, можно рассматривать как источник вторичных сферических волн, распространяющихся по всем направлениям со скоростью, присущей данной среде. Огибающая поверхность — поверхность, которая касается всех сферических поверхностей в данный момент времени, — представляет собой волновой фронт вторичной волны.

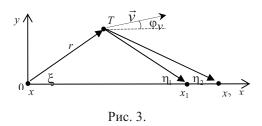
На рис. 2 изображено формирование отраженной волны с волновым вектором \vec{k}_R при движении тела вдоль оси y со скоростью v. Из рисунка видно, что в результате движения тела угол отражения не равен углу падения. Угол отражения меньше угла падения. Подобным образом можно объяснить и отклонение углов преломления, наблюдаемое при движении тела.



Для подтверждения эффектов было проведено компьютерное моделирование формирования отраженной и преломленных волн при падении плоской волны на плоскую поверхность твердого тела, находящегося в жидкости. Рассматривались три варианта условий: тело неподвижно, тело движется на источник волны, тело движется от источника [4]. Моделирование полностью подтвердило эффекты, описываемые выражениями (2)-(5).

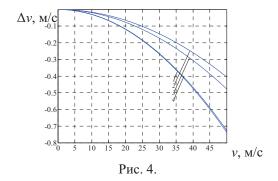
ПРИМЕНЕНИЕ РЕЗУЛЬТАТОВ

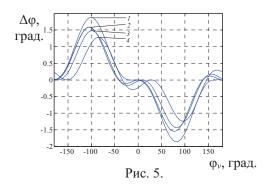
Рассмотрена многопозиционная гидроакустическая система [5], обеспечивающая определение пространственных координат, направления и скорости движения объектов. Эта система состоит из одного передающего и двух приемных устройств, расположенных соответственно в точках с координатами x, x_1, x_2 (рис. 3). В этой системе дистанция до объекта r и его угловое положение ξ относительно излучающего устройства рассчитывается триангуляционным методом по результатам измерения углов η_1, η_2 . Результаты этих расчетов используются для определения направления φ_V и скорости движения ν объекта доплеровским методом.



Было показано, что при игнорировании отклонения угла отражения возникает систематическая погрешность измерения скорости и направления движения объекта. На рис. 4 для различных углов ξ (кривые 1-4 соответственно для $\xi=10^{\circ}$, 45° , 60° и 90°) приведены зависимости погрешности Δv измерения скорости движения объекта от скорости v его движения. На рис. 5 представлены зависимости погрешности измерения

направления движения $\Delta \varphi$ от значения направления φ_v движения. Кривым на рис. 4 соответствует угол $\varphi_v = 30^\circ$, а кривым на рис. 5 – скорость объекта v = 50 м/с.





Как видно из рисунков, погрешность измерения может быть достаточно большой. Использование соотношений (2), (3), учитывающих отклонение луча отраженной волны и изменение частоты отраженной волны, вызванные движением объекта, позволяет уменьшить систематическую погрешность измерения. В [5] приведен алгоритм обработки сигналов, учитывающий обнаруженные эффекты.

выводы

- 1. Установлено, что отражение и преломление гидроакустических волн на плоской поверхности движущегося твердого тела не подчиняется классическому закону Снелиуса.
- 2. Получены аналитические выражения, описывающие в условиях движения тела углы и частоты отраженных и преломленных волн.
- 3. Показано, что при удалении тела от источника угол отражения и углы преломления продольной и поперечной волн отклоняются в сторону отражающей поверхности, а при приближении тела в сторону от нее. Эффект тем более значителен, чем больше нормальная составляющая скорости движения.
- 4. Обнаруженные эффекты объясняются с помощью принципа Гюйгенса и подтверждаются результатами компьютерного моделирования.
- 5. Показано на конкретном примере, что использование полученных обобщающих выражений позволяет уменьшить систематическую погрешность измерения скорости и направления движения объектов.

ЛИТЕРАТУРА

- 1. Горбань И. И. Отражение и преломление акустических лучей на подвижной границе раздела сред // Акустичний вісник. 2004. Т. 4. № 2. С. 36—41.
- 2. Горбань И. И., Курской Ю. С. Отражение и преломление акустических лучей на границе жидкости и движущегося твердого тела // Вісник ХНУ. №739, серія «Фізика». Вип. 9. 2006. С. 44—49.

- 3. Горбань І., Курський Ю. Акустичні ефекти в динамічних умовах // Стандартизація, сертифікація, якість. 2007. №2. С. 47—51.
- 4. Горбань І., Курський Ю. Комп'ютерне моделювання відбиття та заломлення акустичних хвиль на поверхні твердого тіла, що рухається // Гідроакустичний журнал. 2008. №5. С. 29—33.
- 5. Жарков Ю., Горбань І., Курський Ю. Систематична похибка вимірювання швидкості рухомих, що рухаються, багатопозиційною гідроакустичною системою // Стандартизація, сертифікація, якість. 2007. №6. С. 36—44.