

ТЕХНИЧЕСКАЯ ФИЗИКА

А. А. ХАРКЕВИЧ

УРАВНЕНИЯ АКУСТИЧЕСКОЙ СИСТЕМЫ ПЕРЕДАЧИ

(Представлено академиком С. И. Вавиловым 3 III 1950)

§ 1. Акустической системой передачи назовем совокупность двух антенн, каждая из которых может быть как излучателем, так и приемником. Режим системы будем описывать посредством величин среднего давления и объемной скорости, полагая, что ни одна из этих величин не равна тождественно нулю. Иначе говоря, исключим пока из рассмотрения мультипольные антенны.

Мы можем записать уравнения системы передачи в следующем общем виде:

$$\begin{aligned} p_1 &= c_{11}u_1 + c_{12}u_2, \\ p_2 &= c_{21}u_1 + c_{22}u_2. \end{aligned} \quad (1)$$

Здесь индексы указывают, к какой из двух антенн относится данная переменная величина; коэффициенты  $c_{ik}$  мы сейчас определим.

§ 2. Положим, что антenna 1 излучает, а антenna 2 закреплена так, что  $u_2 = 0$ . На поверхности антены 1 давление в результате излучения будет

$$p_{11} = Z_1 u_1.$$

Волна давления, распространяясь, достигает антены 2, находящейся на расстоянии  $l$ . Давление при отсутствии антены 2 было бы

$$p_{21} = p_{11}f_1(l),$$

где  $f_1(l)$  — безразмерная функция координат местоположения антены 2, зависящая от свойств антены 1. Вследствие наличия антены 2, ведущей себя как твердое тело, возникает дифракционное поле, в результате чего на поверхности антены 2 получится добавочное среднее давление, отношение которого к давлению  $p_{21}$  мы обозначим через  $\varphi_2(0)$ . Дифракционное поле антены 2, распространяясь обратно к 1, создает на расстоянии  $l$  относительное давление  $\varphi_2(l)$ . Так как скорость антены 1 задана, то возникает дифракция снова как от твердого тела, что дает на поверхности антены 1 добавочное давление, учитываемое множителем  $\varphi_1(0)$ , и т. д. Все это рассуждение наглядно представляется волновой сеткой рис. 1.

Если теперь просуммировать все слагающие среднего давления на поверхности антены 1, то получится:

$$p_1 = p_{11} \{1 + f_1(l) \varphi_2(l) [1 + \varphi_1(0)] + f_1(l) \varphi_2^2(l) \varphi_1(l) [1 + \varphi_1(0)] + \dots\},$$

откуда

$$c_{11} = \frac{p_1}{u_1} \Big|_{u_1=0} = Z_1 \left( 1 + f_1(l) \frac{\varphi_2(l) [1 + \varphi_1(0)]}{1 - \varphi_1(l) \varphi_2(l)} \right). \quad (2)$$

Суммируя аналогичным образом, получим давление на поверхности антенны 2:

$$p_2 = p_{11} \{f_1(l) [1 + \varphi_2(0)] + f_1(l) \varphi_1(l) \varphi_2(l) [1 + \varphi_2(0)] + \dots\},$$

откуда

$$c_{21} = \frac{p_2}{u_1} \Big|_{u_1=0} = Z_1 f_1(l) \frac{1 + \varphi_2(0)}{1 - \varphi_1(l) \varphi_2(l)}. \quad (3)$$

Значения коэффициентов  $c_{12}$  и  $c_{22}$  получаются из (2) и (3) перестановкой индексов 1 и 2; уравнения (1) получают вид

$$\begin{aligned} p_1 &= Z_1 \left( 1 + f_1(l) \frac{\varphi_2(l) [1 + \varphi_1(0)]}{1 - \varphi_1(l) \varphi_2(l)} \right) u_1 + Z_2 f_2(l) \frac{1 + \varphi_2(0)}{1 - \varphi_1(l) \varphi_2(l)} u_2, \\ p_2 &= Z_1 f_1(l) \frac{1 + \varphi_2(0)}{1 - \varphi_1(l) \varphi_2(l)} u_1 + Z_2 \left( 1 + f_2(l) \frac{\varphi_1(l) [1 + \varphi_2(0)]}{1 - \varphi_1(l) \varphi_2(l)} \right) u_2. \end{aligned} \quad (4)$$

§ 3. Для применения уравнений (4) следует уточнить определения входящих в коэффициенты функций  $f$  и  $\varphi$ .

$f(l)$  есть отношение давления в свободном поле на расстоянии  $l$  от излучающей антенны к давлению на ее поверхности.

$\varphi(0)$  есть отношение среднего давления, возникающего вследствие дифракции на поверхности отвердевшей

антенны, к давлению в свободном поле (т. е. при отсутствии антенны).

$\varphi(l)$  есть отношение давления, возникающего вследствие дифракции от отвердевшей антенны на расстоянии  $l$  от нее, к давлению в свободном поле в месте расположения антенны.

Все функции  $f$  и  $\varphi$  для стационарного режима представляют собою функции аргумента  $j\omega$  и являются, следовательно, комплексными величинами. В более

общем понимании эти функции являются соответствующими функциями времени, т. е. функциями оператора  $P$ .

Функции  $\varphi$  представляют собой обобщение коэффициента отражения.

Поясним эти определения на простейшем примере. Пусть система передачи состоит из двух поршней на расстоянии  $l$  друг от друга в цилиндрической трубе единичного сечения. В этом случае мы имеем

$$\begin{aligned} Z_1 = Z_2 = w; \quad f_1(l) = f_2(l) = e^{-P \frac{l}{c}}; \quad \varphi_1(0) = \varphi_2(0) = 1; \\ \varphi_1(l) = \varphi_2(l) = e^{-P \frac{l}{c}}. \end{aligned}$$

Подставляя эти значения в выражения для коэффициентов  $c_{ik}$ , получаем уравнения системы в виде

$$p_1 = w \operatorname{cth} P \frac{l}{c} u_1 + \frac{w}{\operatorname{sh} P \frac{l}{c}} u_2, \quad (5)$$

$$p_2 = \frac{w}{\operatorname{sh} P \frac{l}{c}} u_1 + w \operatorname{cth} P \frac{l}{c} u_2.$$

§ 4. В качестве одного из применений найдем функцию  $\varphi(0)$ . По теореме взаимности должно быть

$$c_{12} = c_{21},$$

откуда

$$Z_2 f_2(l) [1 + \varphi_1(0)] = Z_1 f_1(l) [1 + \varphi_2(0)],$$

или

$$1 + \varphi_1(0) = \frac{Z_1 f_1(l)}{Z_2 f_2(l)} [1 + \varphi_2(0)]. \quad (6)$$

Формула (6) выражает в общем виде соотношение, известное для частного случая под названием закона Шоттки. При помощи формулы (6) можно найти давление, возникающее в результате дифракции на поверхности антенны 1, если известны ее характеристики  $Z_1$  и  $f_1$  и если известны, кроме того, все характеристики произвольной вспомогательной антенны 2.

Выберем, например, как это обычно и делается, антенну 2 в форме малого шарика радиуса  $b$  (малая антenna нулевого порядка). В этом случае

$$Z_2 = \frac{w}{S_2} P \frac{b}{c}, \quad f_2(l) = \frac{b}{l} e^{-P \frac{l}{c}}, \quad \varphi_2(0) = 0.$$

Подставив это в (6), получим

$$1 + \varphi_1(0) = \frac{4\pi cl}{wP} e^{P \frac{l}{c}} Z_1 f_1(l). \quad (7)$$

Положим, что мы хотим знать среднее давление на поверхности шара радиуса  $a$ . Для такого шара

$$Z_1 = \frac{w}{S_1} \frac{P \frac{a}{c}}{1 + P \frac{a}{c}}, \quad f_1(l) = \frac{a}{l} e^{-P \frac{l-a}{c}}.$$

Подставляя в (7), находим

$$1 + \varphi_1(0) = \frac{e^{-P \frac{a}{c}}}{1 + P \frac{a}{c}}.$$

(Этот же результат может быть получен классическим методом разложения решений волнового уравнения по сферическим функциям путем гораздо более громоздких выкладок.)

Поступило  
6 I 1950