

Измерение модуля Юнга методом акустического резонанса

Шакиров Тимур Тагирович

Декабрь 2021

Цель работы: Исследовать явление акустического резонанса в тонком стержне, измерить скорость распространения продольных звуковых колебаний в тонких стержнях из различных материалов. Измерить модуль Юнга различных материалов.

В работе используются: генератор звуковых частот, частотомер, осциллограф, э/м излучатель и приемник колебаний, набор стержней.

Теория.

Для элемента среды верно:

$$\sigma = \varepsilon E \quad (1)$$

В тонком стержне выполняется равенство:

$$\frac{\partial^2 \xi}{\partial t^2} = \frac{E}{\rho} \frac{\partial^2 \xi}{\partial x^2} = u^2 \frac{\partial^2 \xi}{\partial x^2} \quad (2)$$

Произвольная функция $\phi(x \pm ut)$ — решение уравнения выше. А общее решение этого уравнения представляется в виде $\phi_1(x + ut) + \phi_2(x - ut)$. В случае гармонического возбуждения с частотой f :

$$\xi(x, t) = A_1 \sin(\omega t - kx + \varphi_1) + A_2 \sin(\omega t + kx + \varphi_2) \quad (3)$$

$\omega = 2\pi f$, $k = \frac{2\pi}{\lambda}$, λ — длина волны.

Если концы стержня не закреплены, то $A_1 = A_2$, $\varphi_1 = \varphi_2$.

Тогда $\xi(x, t) = 2A \cos(kx) \sin(\omega t + \varphi)$ — уравнение гармонической стоячей волны.

Из граничного условия ($\sigma_L = 0$) получим, что $\sin(kL) = 0$, откуда получим условие на λ : в длине стержня должно укладываться целое число полуволн. Допустимые значения частот $f_n = n \frac{u}{2L}$ называют собственными частотами колебаний. Выразив u , получим $u = 2L \frac{f_n}{n}$.

Ход работы

- Настроили осциллограф, генератор, разместили стержень на подставку, установили источник и приемник сигнала.
- Оценили частоту первого резонанса в стержнях, зная, что $u_m \approx$
- В режиме X-Y осциллографа нашли первые 3 гармоники стержней из меди, стали, дюраля. Результаты измерений внесли в таблицу.

№	1	2	3
f_m , Гц	3251.7	6465.2	9755.0
f_s , Гц	4117.6	8235.4	12354.9
f_d , Гц	4261.4	8521.2	12785.1

При повторении экспериментов значение резонансной частоты не менялось, так что считаем $\sigma_f^{\text{сл}} \ll \sigma_f^{\text{сист}} = 0.1$ Гц.
 $\sigma_f = 0.1$ Гц

- Определили плотность материалов. Для этого измерили геометрические размеры и массы образцов материалов. Результаты привели ниже:

№	1	2	3	$D_{\text{ср}}$
D_m	1.20	1.20	1.20	1.20
D_s	1.22	1.22	1.23	1.22
D_d	1.16	1.17	1.17	1.17

$$\sigma_D^{\text{сл}} \approx \sigma_D^{\text{сист}} = 0.01 \text{ см.}$$

$$\sigma_D = 0.01 \text{ см}$$

$$\sigma_\rho = \rho \sqrt{\varepsilon_m^2 + \varepsilon_l^2 + 4\varepsilon_D^2}$$

- Построили графики $f(n)$ для разных материалов, наилучшие прямые этих графиков (смотреть в приложении). Из графиков вычислили

№	D, мм	l, мм	m, г	$\rho, \frac{\text{кг}}{\text{м}^3}$	$\sigma_\rho, \frac{\text{кг}}{\text{м}^3}$
Медь	12.0	39.7	39.42	8780	140
Сталь	12.2	41.3	37.11	7680	120
Дюраль	11.7	40.1	11.80	2730	50

величину $\frac{u}{2L}$, из которой определили u , E .

№	1	2	3
$u, \frac{\text{м}}{\text{с}}$	3900	4940	5110
$\sigma_u, \frac{\text{м}}{\text{с}}$	120	20	40
$E, \text{ГПа}$	133	187	71
$\sigma_E, \text{ГПа}$	4	1	1
$E_{\text{табл}}, \text{ГПа}$	110	190—210	74

$$\sigma_u = 2L \frac{1}{\sqrt{3}} \sqrt{\frac{\bar{f}_n^2}{n^2} - \frac{f_n^2}{n}}$$

$$\sigma_E = E\varepsilon_E = E\varepsilon_u$$

С помощью явления акустического резонанса мы с хорошей точностью сумели измерить модули Юнга различных веществ. Небольшое несоответствие полученных значений с табличными скорее всего связаны с несовершенством источника и приемника сигналов.

Приложение

