Определение C_p/C_v по скорости звука в газе

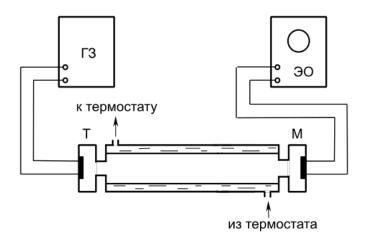
1 Цель работы:

1) измерение частоты колебаний и длины волны при резонансе звуковых колебаний в газе, заполняющем трубу; 2) определение показателя адиабаты с помощью уравнения состояния идеального газа.

2 В работе используются:

звуковой генератор, электронный осциллограф, теплоизолированная труба, обогреваемая водой из термостата, термостат, телефон, соединённый с генератором звука, микрофон, соединённый с осциллографом.

3 Экспериментальная установка:



4 Теоретическая часть:

Скорость распространения звуковой волны в газах зависит от показателя адиабаты γ . На измерении скорости звука основан один из наиболее точных методов определения показателя адиабаты.

Скорость звука в газах определяется формулой:

$$c = \sqrt{\gamma \frac{RT}{\mu}},$$

где R — газовая постоянная, T — температура газа, а μ — его молярная масса. Преобразуя эту формулу, найдем

$$\gamma = \frac{\mu}{RT}c^2. \tag{1}$$

Таким образом, для определения показателя адиабаты достаточно измерить температуру газа и скорость распространения звука (молярная масса газа предполагается известной).

Звуковая волна, распространяющаяся вдоль трубы, испытывает многократные отражения от торцов. Звуковые колебания в трубе являются наложением всех отраженных волн и, вообще говоря, очень сложны. Картина упрощается, если длина трубы L равна целому числу полуволн, то есть когда

$$L = n\lambda/2,\tag{2}$$

где λ — длина волны звука в трубе, а n — любое целое число. Если условие (2) выполнено, то волна, отраженная от торца трубы, вернувшаяся к ее началу и вновь отраженная, совпадает по фазе с падающей. Совпадающие по фазе волны усиливают друг друга. Амплитуда звуковых колебаний при этом резко возрастает — наступает резонанс. При звуковых колебаниях слои газа, прилегающие к торцам трубы, не испытывают смещения (узел смещения). Узлы смещения повторяются по всей длине трубы через $\lambda/2$. Между узлами находятся максимумы смещения (nyu-nocmu).

Скорость звука с связана с его частотой f и длиной волны λ соотношением

$$c = \lambda f. \tag{3}$$

Для получения резонанса при постоянной длине трубы можно изменять частоту звуковых колебаний. В этом случае следует плавно изменять частоту f звукового генератора, а следовательно, и длину звуковой волны λ . Для последовательных резонансов получим

$$L_n = \frac{\lambda_1}{2}n = \frac{\lambda_2}{2}(n+1) = \dots = \frac{\lambda_{k+1}}{2}(n+k)$$
 (4)

Из (3) и (4) имеем

$$f_{1} = \frac{c}{\lambda_{1}} = \frac{c}{2L}n, \quad f_{2} = \frac{c}{\lambda_{2}} = \frac{c}{2L}(n+1) = f_{1} + \frac{c}{2L}, \quad \dots,$$

$$f_{k+1} = \frac{c}{\lambda_{k+1}} = \frac{c}{2L}(n+k) = f_{1} + \frac{c}{2L}k. \tag{5}$$

Скорость звука, деленная на 2L, определяется, таким образом, по угловому коэффициенту графика зависимости частоты от номера резонанса.

5 Обработка результатов измерений:

Исследуемый газ — воздух.

$$P = 974.2 \cdot 10^2 \,\, \Pi a$$
 $L = 70 \,\, \text{cm}$

| T_1, K | T_2, K | T_3, K | T_4, K | T_5, K |
|----------|----------|----------|----------|----------|
| 297 | 303 | 313 | 323 | 333 |

| T_1 | f_1 , Γ ц | f_2 , Γ ц | f_3 , Гц | f_4 , Гц | | |
|-------|----------------------|------------------------|------------|---------------------|----------------------------------|---------------------|
| | 247 | 498 | 720 | 980 | 1220 | 1458 |
| | | | | | | |
| T_2 | f_1 Γ_{11} | f_2 Γ_{11} | f_3 , Гц | f_A Γ_{II} | f_{ε} Γ_{Π} | f_c Γ_{II} |
| - 2 | $J_1, \perp \Box$ | J_{Z} , $\perp \Box$ | 13, | J_4 , $-$ | | |
| 12 | $\frac{11, 11}{257}$ | 502 | 749 | 992 | $\frac{1221}{1221}$ | |

| $\mid T_3 \mid$ | f_1 , Гц | f_2 , Гц | f_3 , Гц | f_4 , Гц | f_5 , Гц | f_6 , Гц |
|-----------------|------------|------------|------------|------------|------------|------------|
| | 260 | 511 | 760 | 1014 | 1265 | 1512 |

| T_4 | f_1 , Γ ц | f_2 , Гц | f_3 , Гц | f_4 , Гц | f_5 , Гц | f_6 , Гц |
|-------|--------------------|------------|------------|------------|------------|------------|
| | 264 | 519 | 771 | 1035 | 1272 | 1536 |

| T_5 | f_1 , Γ ц | f_2 , Гц | f_3 , Гц | f_4 , Гц | f_5 , Гц | f_6 , Гц |
|-------|--------------------|------------|------------|------------|------------|------------|
| | 270 | 524 | 780 | 1045 | 1311 | 1565 |

Построим графики, откладывая по оси абсцисс номер резонанса k, а по оси ординат — разность между частотой последующих резонансов и частотой первого резонанса: $f_{k+1} - f_1$. Угловой коэффициент прямой определяет величину c/2L.

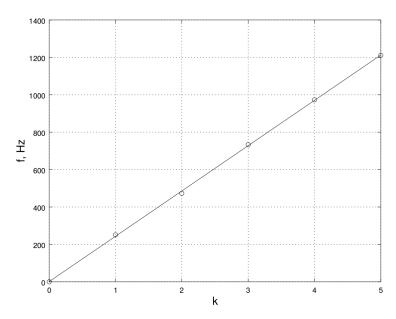


Рис. 1: График зависимости разности частот от номера резонанса при T_1

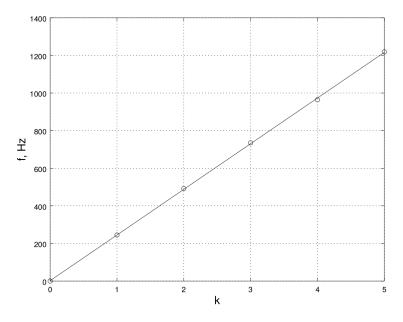


Рис. 2: График зависимости разности частот от номера резонанса при T_2

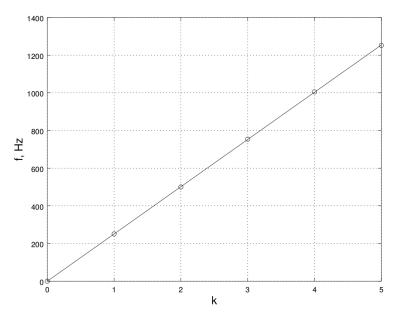


Рис. 3: График зависимости разности частот от номера резонанса при T_3

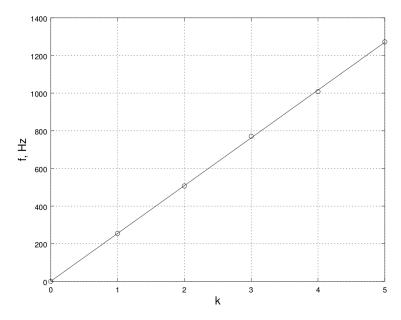


Рис. 4: График зависимости разности частот от номера резонанса при T_4

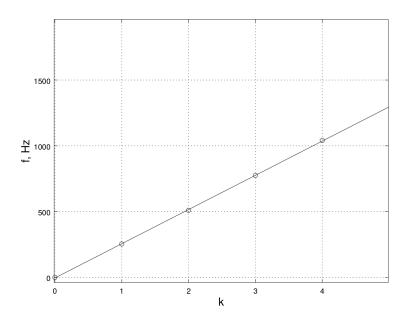


Рис. 5: График зависимости разности частот от номера резонанса при T_5

Угловые коэффициенты прямых соответственно равны:

$$a_1 = 246.59 \ c^{-1}, \quad a_2 = 249.81 \ c^{-1}, \quad a_3 = 252.99 \ c^{-1},$$

 $a_4 = 256.91 \ c^{-1}, \quad a_5 = 260.85 \ c^{-1}.$

Рассчитаем скорость звука и показатель адиабаты при каждой температуре по формулам (1) и (5):

| T, K | c, м/с | γ |
|------|--------|----------|
| 297 | 345.22 | 1.400 |
| 303 | 349.74 | 1.402 |
| 313 | 354.18 | 1.399 |
| 323 | 359.67 | 1.398 |
| 333 | 365.19 | 1.398 |

Оценим погрешности:

$$\varepsilon_T = 0.003 = 0.3\%$$

$$\varepsilon_f = 0.009 = 0.9\%$$

$$\varepsilon_c = \sqrt{\varepsilon_T^2 + \varepsilon_f^2} = 0.0124 = 1.24\%$$

$$\varepsilon_\gamma = 2\varepsilon_c + \varepsilon_T = 0.0318 = 3.18\%$$

Конечный ответ:

$$\gamma = 1.399 \pm 0.05$$

Табличное значение:

$$\gamma_{\rm табл} = 1.403$$