# Московский физико-технический институт Факультет молекулярной и химической физики

# Лабораторная работа N2.1.3 «Определение $C_p/C_v$ по скорости звука в газе»

Выполнил: студент 1 курса 642 группы ФМХФ Демьянов Георгий Сергеевич

#### Аннотация

В этом отчёте изложены результаты выполнения лабораторной работы «Определение  $C_p/C_v$  по скорости звука в газе». Меняя длину выдвижной трубы, находят смещения, при которых возникают стоячие волны в трубе на данной частоте, задаваемой генератором. Отсюда определяют значения скорости звука в среде. Далее получают значения показателя адиабаты. Также находят частоты, при которых возникают стоячие волны при фиксированной длине трубы. Отсюда аналогично определяется скорость звука в среде и показатель адиабаты.

**Цель работы:** измерение частоты колебаний и длины волны при резонансе звуковых колебаний в газе, заполняющем трубу; определение показателя адиабаты с помощью уравнения состояния идеального газа.

## 1. Теоретическое введение

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

Скорость звука в газах определяется формулой (1):

$$v_{\rm 3B} = \sqrt{\gamma \frac{RT}{\mu}},\tag{1}$$

где R — универсальная газовая постоянная, T — температура газа,  $\mu$  — молярная масса газа. Отсюда можно найти:

$$\gamma = \frac{\mu}{RT} v_{\rm 3B}^2. \tag{2}$$

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

$$L = n\frac{\lambda}{2},\tag{3}$$

где  $\lambda$  — длина звука в трубе, n — любое целое число. Т.о. при условии (3) в трубе возникает резонанс и появляется стоячая волна.

Скорость звука  $v_{\scriptscriptstyle 3B}$  связана с его частотой f и длиной волны  $\lambda$  соотношением

$$v_{\rm 3B} = \lambda f. \tag{4}$$

Подбор условий, при которых возникает резонанс, можно производить двояко:

1. При неизменной частоте f звукового генератора (а следовательно, и неизменной длине звуковой волны  $\lambda$ ) можно изменять длину трубы L. Для этого применяется раздвижная труба. Длина раздвижной трубы постепенно увеличивается, и наблюдается ряд последовательных резонансов. Возникновение резонанса легко наблюдать на осциллографе по резкому увеличению амплитуды колебаний. Для последовательных резонансов имеем

$$L_n = n\frac{\lambda}{2}, \qquad L_{n+k} = n\frac{\lambda}{2} + k\frac{\lambda}{2}, \tag{5}$$

т.е.  $\lambda/2$  есть угловой коэффициент графика  $L(k),\,k$  — номер резонанса.

2. 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  $\lambda$ . Для последовательных резонансов получим

$$L_n = n\frac{\lambda}{2} = \dots = \frac{\lambda_{k+1}}{2}(n+k).$$
 (6)

Из (4) и (6) имеем

$$f_1 = \frac{v_{\text{3B}}}{\lambda_1} = \frac{v_{\text{3B}}}{2L}n, \qquad f_{k+1} = f_1 + \frac{v_{\text{3B}}}{2L}k$$
 (7)

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

В этом отчёте представлен первый метод подбора резонанса.

Теория взята из [1] – c. 74-76.

# 2. Экспериментальная установка

В установке звуковые колебания в трубе возбуждаются телефоном Т и улавливаются микрофоном М. Мембрана телефона приводится в движение переменным током звуковой частоты; в качестве источника переменной ЭДС используется звуковой генератор ГЗ. Возникающий в микрофоне сигнал наблюдается на осциллографе ЭО. Микрофон и телефон присоединены к установке через тонкие резиновые трубки. Такая связь достаточна для возбуждения и обнаружения звуковых колебаний в трубе и в то же время мало возмущает эти колебания: при расчётах оба торца трубы можно считать неподвижными, а влиянием соединительных отверстий пренебречь.

Установка содержит раздвижную трубу с миллиметровой шкалой. Через патрубок труба может наполняться воздухом или углекислым газом из газгольдера. На этой установке производятся измерения  $\gamma$  для воздуха и для  $\mathrm{CO}_2$ .

Описание взято из [1] – c. 76.

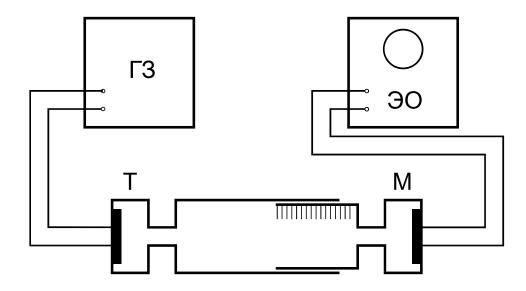


Рис. 1. Установка для измерения скорости звука при помощи раздвижной трубы

# 3. Обработка результатов измерений

 $L=(0.700\pm0.005)$  м — начальная длина трубы,  $T=(297.5\pm0.1)$  К — температура в комнате. Табличные значения скоростей звука при данной температуре:  $v_{\scriptscriptstyle \mathrm{3B}}^{\scriptscriptstyle \mathrm{BO3Д}}=345.5~\mathrm{m/c}$  и  $v_{\scriptscriptstyle \mathrm{3B}}^{\scriptscriptstyle \mathrm{CO2}}=270.4~\mathrm{m/c}$ .

#### 3.1. Измерения при переменной длине трубы

Найдём, при каких смещениях  $x_k$  от начальной длины трубы происходит резонанс при данной частоте. Эксперимент проведём на увеличение и уменьшение длины трубы для воздуха и только на уменьшение для  $CO_2$ . Полученные данные занесём в таблицы 1, 2, 3.

Таблица 1. Уменьшение трубы: воздух

	$x_1$ , M	$x_2$	$x_3$	$x_4$
$f_1 = (1.72 \pm 0.01) \ \mathrm{к}\Gamma \mathrm{I}$	$(0.217 \pm 0.001)$	$(0.118 \pm 0.001)$	$(0.015 \pm 0.001)$	
$f_2 = (2.50 \pm 0.01) \ \mathrm{к}\Gamma\mathrm{I}$	$(0.198 \pm 0.001)$	$(0.129 \pm 0.001)$	$(0.062 \pm 0.001)$	
$f_3 = (3.00 \pm 0.01)$ к $\Gamma$ ц	$(0.227 \pm 0.001)$	$(0.169 \pm 0.001)$	$(0.112 \pm 0.001)$	$(0.053 \pm 0.001)$
$f_4 = (4.00 \pm 0.01) \ \mathrm{к}\Gamma\mathrm{I}$	$(0.168 \pm 0.001)$	$(0.122 \pm 0.001)$	$(0.081 \pm 0.001)$	$(0.043 \pm 0.001)$

Таблица 2. Увеличение трубы: воздух

	$x_1$ , M	$x_2$	$x_3$	$x_4$
$f_1 = (1.72 \pm 0.01) \ \mathrm{к}\Gamma \mathrm{ц}$	$(0.016 \pm 0.001)$	$(0.119 \pm 0.001)$	$(0.218 \pm 0.001)$	
$f_2 = (2.50 \pm 0.01) \ \mathrm{к} \Gamma \mathrm{I} \mathrm{I}$	$(0.061 \pm 0.001)$	$(0.130 \pm 0.001)$	$(0.199 \pm 0.001)$	
$f_3 = (3.00 \pm 0.01) \ \mathrm{к}\Gamma\mathrm{I}$	$(0.053 \pm 0.001)$	$(0.111 \pm 0.001)$	$(0.170 \pm 0.001)$	$(0.228 \pm 0.001)$
$f_4 = (4.00 \pm 0.01) \ \mathrm{к}\Gamma$ ц	$(0.046 \pm 0.001)$	$(0.082 \pm 0.001)$	$(0.120 \pm 0.001)$	$(0.169 \pm 0.001)$

**Таблица 3.** Уменьшение трубы: CO<sub>2</sub>

	$x_1$ , M	$x_2$ , M	$x_3$ , M
$f_1 = (1.70 \pm 0.01) \ \mathrm{к}\Gamma$ ц	$(0.174 \pm 0.001)$	$(0.096 \pm 0.001)$	$(0.017 \pm 0.001)$
$f_2 = (2.03 \pm 0.01) \ \mathrm{к} \Gamma \mathrm{I} \mathrm{I}$	$(0.228 \pm 0.001)$	$(0.162 \pm 0.001)$	$(0.097 \pm 0.001)$
$f_3 = (3.06 \pm 0.01) \ \mathrm{к}\Gamma$ ц	$(0.227 \pm 0.001)$	$(0.185 \pm 0.001)$	$(0.141 \pm 0.001)$
$f_4 = (4.05 \pm 0.01) \ \mathrm{к}\Gamma\mathrm{I}$	$(0.217 \pm 0.001)$	$(0.182 \pm 0.001)$	$(0.155 \pm 0.001)$

$x_4$ , M	$x_5$ , M	$x_6$ , M	$x_7$ , M
$(0.003 \pm 0.001)$			
$(0.097 \pm 0.001)$	$(0.053 \pm 0.001)$	$(0.008 \pm 0.001)$	
$(0.122 \pm 0.001)$	$(0.088 \pm 0.001)$	$(0.055 \pm 0.001)$	$(0.021 \pm 0.001)$

Нанесём на график экспериментальные точки x(k) и проведём по ним прямую методом наименьших квадратов (МНК, рис. 2, 3, 4). Тогда  $\lambda/2$  есть модуль углового коэффициента графика x(k).

Из МНК, получим результаты и занесём их в таблицы 4, 5, 6.

В таблице 5 для частоты  $f=(2.50\pm0.01)$  к Г<br/>ц погрешность для  $\lambda/2$  из МНК получилась ровно 0 м.

Теперь для каждого случая найдём скорость звука в данной среде по формуле

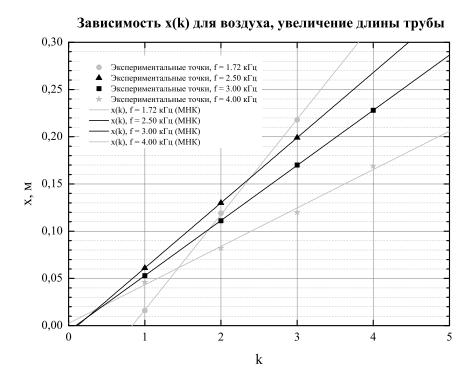
$$v_{\scriptscriptstyle 3B} = 2 \cdot \lambda / 2 \cdot f,$$

а погрешность по формуле:

$$\left(\frac{\sigma_{v_{^{3\mathrm{B}}}}}{v_{^{3\mathrm{B}}}}\right)^{\!\!2}\!=\!\left(\frac{\sigma_{\lambda}}{\lambda}\right)^{\!\!2}\!+\!\left(\frac{\sigma_{f}}{f}\right)^{\!\!2}\!,$$

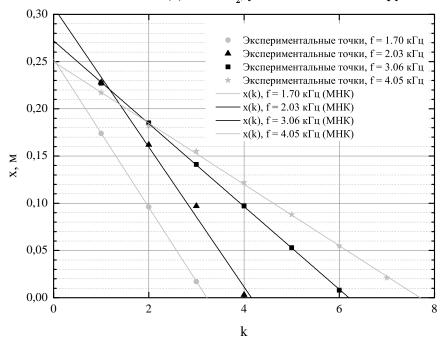
## Зависимость х(k) для воздуха на уменьшение длины трубы 0,30 Экспериментальные точки, $f=1.72~\mbox{к}\Gamma\mbox{ц}$ Экспериментальные точки, f = 2.50 к $\Gamma$ ц 0,25 Экспериментальные точки, $f = 3.00 \ к\Gamma ц$ Экспериментальные точки, $f = 4.00 \ \mbox{к} \Gamma \mbox{ц}$ x(k), f = 1.72 к $\Gamma$ ц (МНК) x(k), f = 2.50 кГц (МНК)0,20 x(k), f = 3.00 κΓμ (MHK) x(k), f = 4.00 κΓμ (MHK) ≥ 0,15 × 0,10 0,05 0,00 2 3 $\mathbf{k}$

**Рис. 2.** Зависимость x(k) для воздуха на уменьшение длины трубы



**Рис. 3.** Зависимость x(k) для воздуха на увеличение длины трубы

# Зависимость x(k) для $CO_2$ , уменьшение длины трубы



**Рис. 4.** Зависимость x(k) для  $\mathrm{CO}_2$  на уменьшение длины трубы

**Таблица 4.** Значения  $\lambda/2$ , воздух, уменьшение длины трубы

$f$ , к $\Gamma$ ц	$\lambda/2$ , M
$(1.72 \pm 0.01)$	$(0.1010 \pm 0.0012)$
$(2.50 \pm 0.01)$	$(0.0680 \pm 0.0006)$
$(3.00 \pm 0.01)$	$(0.0579 \pm 0.0003)$
$(4.00 \pm 0.01)$	$(0.0416 \pm 0.0012)$

**Таблица 5.** Значения  $\lambda/2$ , воздух, увеличение длины трубы

$f$ , к $\Gamma$ ц	$\lambda/2$ , M
$(1.72 \pm 0.01)$	$(0.1010 \pm 0.0012)$
$(2.50 \pm 0.01)$	0.069
$(3.00 \pm 0.01)$	$(0.05840 \pm 0.00014)$
$(4.00 \pm 0.01)$	$(0.041 \pm 0.002)$

**Таблица 6.** Значения  $\lambda/2$ ,  $CO_2$ , уменьшение длины трубы

$f$ , к $\Gamma$ ц	$\lambda/2$ , M
$(1.70 \pm 0.01)$	$(0.0785 \pm 0.0003)$
$(2.03 \pm 0.01)$	$(0.074 \pm 0.005)$
$(3.06 \pm 0.01)$	$(0.0439 \pm 0.0002)$
$(4.05 \pm 0.01)$	$(0.0326 \pm 0.0004)$

и результаты занесём в таблицы 7, 8, 9.

**Таблица 7.** Значения  $v_{3B}$ , воздух, уменьшение длины трубы

$f$ , к $\Gamma$ ц	$v_{\scriptscriptstyle 3B},~{ m M/c}$
$(1.72 \pm 0.01)$	$(347 \pm 5)$
$(2.50 \pm 0.01)$	$(340 \pm 3)$
$(3.00 \pm 0.01)$	$(347 \pm 2)$
$(4.00 \pm 0.01)$	$(333 \pm 10)$

**Таблица 8.** Значения  $v_{3B}$ , воздух, увеличение длины трубы

$f$ , к $\Gamma$ ц	$v_{\scriptscriptstyle 3B},~{ m M/c}$
$(1.72 \pm 0.01)$	$(347 \pm 5)$
$(2.50 \pm 0.01)$	$(345 \pm 1)$
$(3.00 \pm 0.01)$	$(350 \pm 1)$
$(4.00 \pm 0.01)$	$(326 \pm 16)$

**Таблица 9.** Значения  $v_{3B}$ ,  $CO_2$ , уменьшение длины трубы

$f$ , к $\Gamma$ ц	$v_{\scriptscriptstyle 3B},~{ m M/c}$
$(1.70 \pm 0.01)$	$(267 \pm 2)$
$(2.03 \pm 0.01)$	$(300 \pm 20)$
$(3.06 \pm 0.01)$	$(268 \pm 2)$
$(4.05 \pm 0.01)$	$(263 \pm 3)$

Таким образом, самыми близкими к табличном значениям скорости звука оказались результаты:

$$\begin{array}{l} f = (3.00 \pm 0.01) \ \mbox{к} \Gamma \mbox{ц}, \ v_{\mbox{\tiny 3B}}^{\mbox{\tiny BO3Д УМ}} = (347 \pm 2) \ \mbox{м/c} \\ f = (2.50 \pm 0.01) \ \mbox{к} \Gamma \mbox{ц}, \ v_{\mbox{\tiny 3B}}^{\mbox{\tiny BO3Д УВ}} = (345 \pm 1) \ \mbox{м/c} \\ f = (3.06 \pm 0.01) \ \mbox{к} \Gamma \mbox{ц}, \ v_{\mbox{\tiny 3B}}^{\mbox{\tiny CO2 УМ}} = (268 \pm 2) \ \mbox{м/c} \end{array}$$

Найдём по формуле (2) показатель адиабаты  $\gamma$  для воздуха и углекислого газа. Погрешность вычислим так:

$$\left(\frac{\sigma_{\gamma}}{\gamma}\right)^{2} = \left(\frac{\sigma_{T}}{T}\right)^{2} + 4\left(\frac{\sigma_{v_{3B}}}{v_{3B}}\right)^{2}.$$
(8)

Для воздуха  $\mu_{\text{возд}}=0.02898$  кг/моль, а для  $\text{CO}_2$   $\mu_{\text{со}_2}=0.04401$  кг/моль, R=8.314 Дж/(моль · К). Получим такие результаты:

**Таблица 10.** Значения  $\gamma$ 

Условие	$v_{\rm 3B},~{ m M/c}$	$\gamma$
Воздух, ум.	$(347 \pm 2)$	$(1.411 \pm 0.016)$
Воздух, ув.	$(345 \pm 1)$	$(1.394 \pm 0.008)$
$CO_2$ , ym.	$(268 \pm 2)$	$(1.278 \pm 0.019)$

Значения находятся в хорошем согласии с табличными данными ( $\gamma_{\text{возд}} = 1.40, \, \gamma_{\text{со}_2} = 1.30$ ).

# 3.2. Измерения при постоянной длине трубы

Также будем искать резонансные частоты при фиксированной длине трубы L для воздуха и  ${\rm CO_2}$ . Данные занесём в таблицы  $11,\ 12.$ 

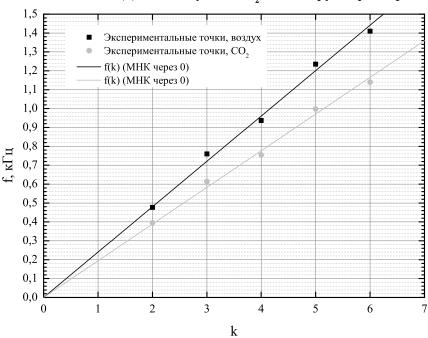
**Таблица 11.** Резонансные частоты при длине трубы L: воздух

$f_1$ , к $\Gamma$ ц	_
$f_2$ , к $\Gamma$ ц	$(0.477 \pm 0.001)$
$f_3$ , к $\Gamma$ ц	$(0.760 \pm 0.001)$
$f_4$ , к $\Gamma$ ц	$(0.937 \pm 0.001)$
$f_5$ , к $\Gamma$ ц	$(1.24 \pm 0.01)$
$f_6$ , к $\Gamma$ ц	$(1.41 \pm 0.01)$

**Таблица 12.** Резонансные частоты при длине трубы  $L: CO_2$ 

$f_1$ , к $\Gamma$ ц	_
$f_2$ , к $\Gamma$ ц	$(0.395 \pm 0.001)$
$f_3$ , к $\Gamma$ ц	$(0.614 \pm 0.001)$
$f_4$ , к $\Gamma$ ц	$(0.755 \pm 0.001)$
$f_5$ , к $\Gamma$ ц	$(0.998 \pm 0.001)$
$f_6$ , к $\Gamma$ ц	$(1.14 \pm 0.01)$

#### Зависимость f(k) для воздуха и CO<sub>2</sub>, длина трубы фиксирована



**Рис. 5.** Зависимость f(k) для воздуха и  $CO_2$ , длина трубы фиксирована и равна L

Нанесём на график экспериментальные точки f(k) и проведём по ним прямую методом наименьших квадратов (МНК, через начало координат, рис. 5). Тогда  $\frac{v_{3B}}{2L}$  есть модуль углового коэффициента графика f(k).

Из МНК имеем:

$$\frac{v_{\rm 3B}^{\rm BO3, I}}{2L} = (0.240 \pm 0.003) \cdot 10^3 \,\,{\rm c}^{-1}$$

$$\frac{v_{_{3B}}^{\text{co}_2}}{2L} = (0.194 \pm 0.003) \cdot 10^3 \text{ c}^{-1}$$

Отсюда найдём скорости звука:

$$v_{
m 3B}^{
m BOЗД} = (336 \pm 5) \; {\rm m/c}$$

$$v_{\rm 3B}^{\rm co_2} = (272 \pm 4) \text{ m/c}$$

По формулам (2) и (8) найдём значение  $\gamma$ :

$$\gamma_{\text{возд}} = (1.323 \pm 0.039)$$

$$\gamma_{\rm co_2} = (1.316 \pm 0.039)$$

Видим, что значения скорости звука в воздухе и  $\gamma_{\text{возд}}$  не совпадают с табличными значениями, а значение скорости звука в угл. газе и значение показателя адиабаты находятся в достаточном согласовании с табличными значениями.

### 4. Заключение

В данной работе мы исследовали резонанс газа в трубе и появление стоячих волн.

Определив длины трубы, при которых происходит резонанс, на определённых частотах нашли длину волны. Отсюда получили значения показателя адиабаты  $\gamma$  в 3 случаях:  $\gamma_{\text{возд}}^{\text{ум}} = (1.411 \pm 0.016)$ ,  $\gamma_{\text{возд}}^{\text{ув}} = (1.394 \pm 0.008)$ ,  $\gamma_{\text{со}_2}^{\text{ум}} = (1.278 \pm 0.019)$ , которые находятся в достаточном согласием с табличными данными.

Также определили скорость звука при фиксированной длине трубы, откуда нашли значения показателя адиабаты:  $\gamma_{\text{возд}} = (1.323 \pm 0.039), \, \gamma_{\text{со}_2} = (1.316 \pm 0.039).$ 

# Список литературы

[1] Гладун А.Д. Лабораторный практикум по общей физике. Том 1. Термодинамика и молекулярная физика. Москва: МФТИ, 2012.