

Лабораторная работа 2.1.2  
Определение  $\frac{C_p}{C_v}$  методом адиабатического  
расширения газа

Зажигина Е.А., Боева Г.Л., группа 816

МФТИ, Март 2019

## 1 Цель работы:

Определение отношения  $C_p/C_v$  для воздуха или углекислого газа по измерению давления в стеклянном сосуде. Измерения производятся сначала после адиабатического расширения газа, а затем после нагревания сосуда и газа до комнатной температуры.

## 2 Оборудование:

Стеклянный сосуд, U-образный жидкостный манометр, резиновая груша, газгольдер с углекислым газом, секундомер.

## 3 Экспериментальная установка:

Экспериментальная установка состоит из стеклянного сосуда А, снабженного Краном К1 и U-образного жидкостного манометра, измеряющего избыточное давление газа в сосуде. Схема установки показана на рис.1

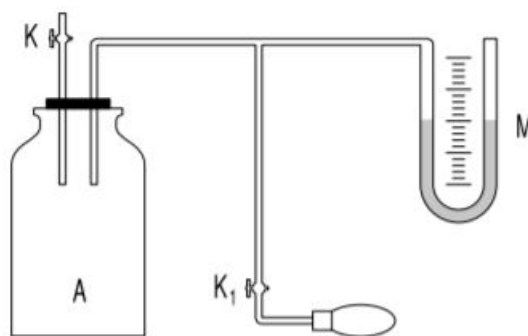


Рис. 1. Установка для определения  $C_p/C_v$  методом адиабатического расширения газа

С помощью резиновой груши, соединенной трубкой с краном К1, в сосуде создается заданное избыточное давление  $P_1$  воздуха. При этом газ оказывается перегретым.

Мысленно выделим некоторый объем  $\Delta V$  воздуха. Будем следить за изменением его состояния. Вследствие теплообмена со стенками сосуда на некоторое время газ остынет до комнатной температуры  $T_0$  (изохорное охлаждение). При этом давление понизится до  $P_0 - \Delta P_1$ , где  $\Delta P_1 = \rho g \Delta h_1$

Откроем кран К2. За время  $\Delta t$  порядка 0.5 с произойдет адиабатическое расширение газа (2  $\rightarrow$  3), и его температура окажется ниже комнатной. Далее газ будет адиабатически нагреваться. Зададим время  $t$ , в течение которого кран К2 остается открытым, таким чтобы можно было пренебречь временем  $\Delta t$  адиабатического расширения воздуха. После закрытия крана К2 газ станет изохорически нагреваться до комнатной температуры, причем давление внутри сосуда возрастет до  $P_0 - \Delta P_2$ , где  $\Delta P_2 = \rho g \Delta h_2$ . Наибольший интерес представляет исследование зависимости отношения перепадов давления  $\frac{\Delta P_1}{\Delta P_2}$  от времени  $t$ .

С хорошей точностью мы можем считать воздух в газгольдере идеальным газом. Рассмотрим изобарическое расширение воздуха. Для этого запишем уравнение теплового баланса для изменяющейся со временем массы газа  $m = \frac{P_0 V_0}{RT} \mu$ :

$$c_p m dT = -\alpha(T - T_0)dt,$$

где  $c_p$  - удельная теплоемкость воздуха при постоянном давлении,  $\alpha$  - положительный постоянный коэффициент, характеризующий теплообмен,  $V_0$  - объем газгольдера.

$$\frac{dT}{T(T - T_0)} = -\frac{\alpha dt}{c_p \frac{P_0 V_0}{R} \mu}$$

Заметим, что

$$\frac{1}{T(T - T_0)} = -\frac{1}{T_0} \left( \frac{1}{T} - \frac{1}{T - T_0} \right)$$

Тогда

$$\frac{1}{T_0} \left( \frac{1}{T} - \frac{1}{T - T_0} \right) dT = \frac{\alpha}{c_p m_0 T_0} dt$$

Выполним интегрирование:

$$\int_{T_2}^{T_1} \left( \frac{1}{T} - \frac{1}{T - T_0} \right) dT = \frac{\alpha}{c_p \frac{P_0 V_0}{R} \mu} \int_0^t dt$$

Откуда

$$\ln \frac{T_2}{T_1} - \ln \left( \frac{T_2 - T_0}{T_1 - T_0} \right) = \frac{\alpha}{c_p m_0} t \text{ или } \ln \frac{T_2 \Delta T_1}{T_1 \Delta T_2} = \frac{\alpha}{c_p m_0} t$$

Наконец:

$$\frac{\Delta T_1}{T_1} = \frac{\Delta T_2}{T_2} \exp^{\frac{\alpha}{c_p m_0} t}$$

Для адиабатического расширения справедливо соотношение  $T^\gamma = \text{const} p^{\gamma-1}$

После взятия логарифмических производных получим:

$$\frac{dT}{T} = \frac{\gamma - 1}{\gamma} \frac{dp}{P}$$

Приходя к конечным приращениям найдем:

$$\frac{\Delta T_1}{T_1} = \frac{\gamma - 1}{\gamma} \frac{\Delta p}{P_0}$$

При изохорическом нагреве газа выполняется соотношение  $\frac{P}{T} = \text{const}$  В конечных приращениях:

$$\frac{\Delta T_2}{T_2} = \frac{\Delta P_2}{P_0}$$

В итоге получим

$$\frac{\gamma - 1}{\gamma} \frac{\Delta P_1}{P_0} = \frac{\Delta P_2}{P_0} \exp^{\frac{\alpha}{c_p m_0} t}$$

$$\frac{\gamma - 1}{\gamma} \Delta h_1 = \Delta h_2 \exp^{\frac{\alpha}{c_p m_0} t}$$

Следовательно,

$$\ln \frac{\Delta h_1}{\Delta h_2} = \ln \frac{\gamma}{\gamma - 1} + \frac{\alpha}{c_p m_0} t$$

Из графика определяем  $\gamma$

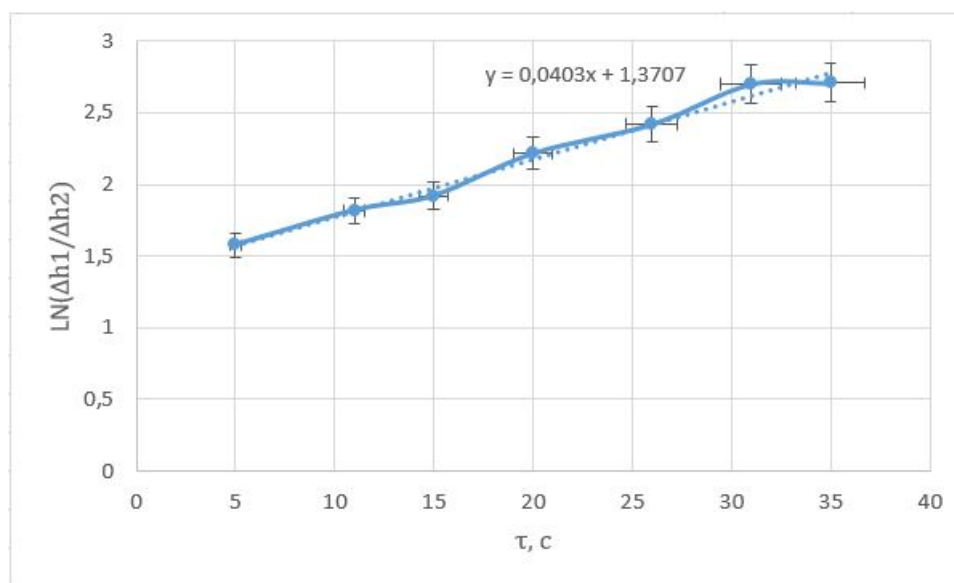
## 4 Ход работы:

- Проверим исправность установки. Уровни жидкость в манометре одинаковы на уровне 17.6 см.
- Накачиваем воздух в сосуд. Уровень жидкости в одном колене поднимается, а в другом опускается. Закрываем сосуд, по прошествии Т минут измеряем (уровень перестает меняться) измеряем разность  $\Delta h_1$  высот уровней жидкости.

- Открываем кран К2 на время  $\tau$ . Как только давление в сосуде перестает меняться, измеряем уровень жидкости  $\Delta h_2$
- Открываем оба крана, чтобы система вернулась к первоначальному состоянию.
- Повторим опыт 7 раз и результаты занесем в таблицу:

| Номер опыта | $\Delta h_1$ , см | $\Delta h_2$ , см | T, с | $\tau$ , с |
|-------------|-------------------|-------------------|------|------------|
| 1           | 22,7              | 4,7               | 98   | 5          |
| 2           | 19,1              | 3,1               | 65   | 11         |
| 3           | 15,7              | 2,3               | 50   | 15         |
| 4           | 16,5              | 1,8               | 60   | 20         |
| 5           | 18                | 1,6               | 45   | 26         |
| 6           | 16,4              | 1,1               | 47   | 31         |
| 7           | 15                | 1                 | 54   | 35         |

- По результатам построим график зависимости  $\ln \frac{\Delta h_1}{\Delta h_2}$  от  $t$



Из уравнения видно, что  $\ln \frac{\gamma}{\gamma-1} = 1.37$ . Из этого найдем искомую величину:  $\gamma = 1.34$   $\sigma_\gamma = 0,0024$

## 5 Вывод:

В этой работе мы рассчитали коэффициент Пуассона с помощью метода адиабатического расширения воздуха. По справочным таблицам при комнатной температуре он равен 1.4. Наши результаты соответствуют действительности.