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

Гребнев Евгений Б01-101

19 мая 2022 г.

1 Аннотация

В данной работе определили $\gamma = \frac{C_p}{C_v}$ для воздуха с помощью измерения давления в стеклянном сосуде. Измерения производились после адиабатического расширения газа, а затем после нагревания воздуха в сосуде до комнатной температуры. Оценено время установления теплового равновесия после накачивания давления в сосуд. Оценены погрешности полученных величин.

2 Теоретические сведения

Используемая для опытов экспериментальня установка состоит из стеклянного сосуда A (объёмом около 20 л), снабженного краном K, и U-образного жидкостного манометра, измеряющего избыточное давление газа в сосуде. Схема установки показана на Рис. 1.

Избыточное давление создаётся с помощью резиновой груши, сосединённой с сосудом трубкой с краном K_1 .

В начале опыта в стеклянном сосуде A находится исследуемый газ при комнатной температуре T_1 и давлении P_1 , несколько превышающем атмосферное давление P_0 . После открытия крана K, соединяющего сосуд A с атмосферой, давление и температура газа будут понижаться. Это уменьшение температуры приближённо можно считать адиабатическим.

Для адиабатического процесса можно записать следующее уравнение:

$$\left(\frac{P_1}{P_2}\right)^{\gamma-1} = \left(\frac{T_1}{T_2}\right)^{\gamma},\tag{1}$$

где индексом "1"обозначено состояние после повышения давления в сосуде и выравнивания температуры с комнатной, а индексом "2"— сразу после открытия крана и выравнивания давления с атмосферным.

После того, как кран K вновь отсоединит сосуд от атмосферы , происходит медленное изохорическое нагревание газа со скоростью, определяемой теплопроводностью стеклянных стенок сосуда. Вместе с ростом температуры растёт и давление газа. З время порядка Δt_T (время установления температуры) система достигает равновесия, и установившаяся температура газа T_3 становится равной комнатной температуре T_1 .

Тогда используя закон Гей-Люссака для изохорического процесса и уравнение (1) найдём γ :

$$\gamma = \frac{\ln(P_1/P_0)}{\ln(P_1/P_3)} = \frac{\ln(1 + \rho g h_1/P_0)}{\ln(1 + \rho g h_1/P_0) - \ln(1 + \rho g h_2/P_0)}.$$
 (2)

Разлагая логарифмы в ряд и пренебрегая членами второго порядка малости получим из (2):

$$\gamma \approx \frac{h_1}{h_1 - h_2}.\tag{3}$$

В работе рассмотрим отличие значения γ получаемое из (2) и (3).

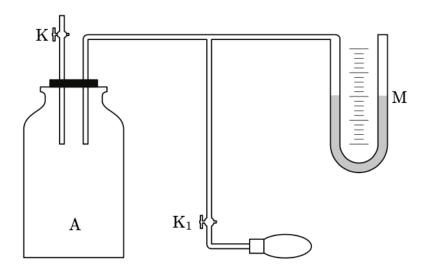


Рис. 1: Схема экспериментальной установки

3 Ход работы

Определим время установления термодинамического равновесия после накачки воздуха, также проверим систему на герметичность, наблюдая за изменением давления после установления термодинамического равновесия.

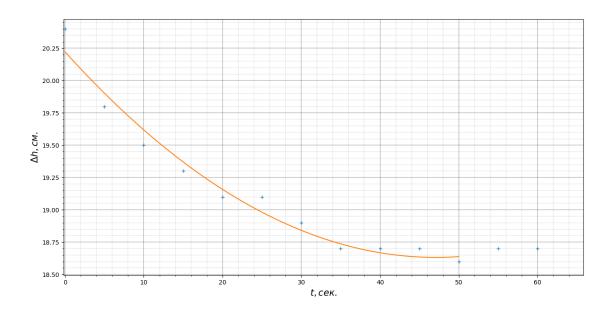


Рис. 2: Зависимость разности столбиков жидкости от времени

Убедились, что система надежно держит давление, теперь проведем измерения разности высоты в жидкостном манометра перед адиабатическим расширением и после установления теплового равновесия. Получили значение времени установления равновесия порядка одной минуты.

| Δt , сек | h_1 , cm | h_2 , cm | $\gamma_1^{-1}(2)$, отн. ед. | $\overline{\gamma_1}$ (2), отн. ед. | γ_2^1 (3), отн. ед. | $\overline{\gamma_2}$ (3), отн. ед. |
|------------------|------------|------------|-------------------------------|-------------------------------------|----------------------------|-------------------------------------|
| 0.5 | 14.9 | 3.6 | 1.321 | 1.324 ± 0.005 | 1.319 | 1.321 ± 0.005 |
| | 18.3 | 4.4 | 1.319 | | 1.317 | |
| | 20.5 | 5 | 1.325 | | 1.322 | |
| | 20.1 | 5 | 1.334 | | 1.331 | |
| | 20.3 | 4.9 | 1.321 | | 1.318 | |
| 1 | 19.7 | 4.7 | 1.316 | 1.310 ± 0.011 | 1.313 | 1.308 ± 0.011 |
| | 19.9 | 4.9 | 1.330 | | 1.327 | |
| | 13.8 | 3.2 | 1.304 | | 1.302 | |
| | 13.9 | 3.2 | 1.301 | | 1.299 | |
| | 18.3 | 4.2 | 1.301 | | 1.298 | |
| 2 | 21.3 | 4.6 | 1.278 | 1.289 ± 0.008 | 1.275 | 1.287 ± 0.009 |
| | 17.4 | 4 | 1.301 | | 1.299 | |
| | 16.5 | 3.6 | 1.281 | | 1.279 | |
| | 17.7 | 4 | 1.294 | | 1.292 | |
| | 18.7 | 4.2 | 1.292 | | 1.290 | |
| 4 | 20.1 | 4.2 | 1.27 | 1.25 ± 0.06 | 1.26 | 1.25 ± 0.06 |
| | 19.1 | 3.8 | 1.25 | | 1.25 | |
| | 21.9 | 4.4 | 1.25 | | 1.25 | |
| | 22.5 | 4.5 | 1.25 | | 1.25 | |
| | 16.9 | 3.2 | 1.24 | | 1.23 | |

Таблица 1: Рассчет показателя адиабаты γ

По полученным значениям коэффициента γ построим график зависимости $\gamma(\Delta t)$. Аппроксимируя прямой к значению $\Delta t_0 = 0.1$ сек. получим значение γ , с учетом минимального отклонения процесса расширения от адиабатического.

Также немаловажным вопросом является оценка полученной величины γ^2 , так как она получается путем подстановки в аппроксимирующую прямую. В виду того, что $\gamma=k\Delta t+b$, из логики вычисления погрешности суммы получим: $\sigma(\gamma)=\sqrt{\sigma(k\Delta t)^2+\sigma(b)^2}$. При этом, Δt как таковой погрешности в нашем случае не имеет, потому что мы берем его фиксированным значением равным 0.1 сек. По итогу после применения МНК и подстановки погрешностей в формулу получим: $\sigma(\gamma)=0.002$ отн. ед. Для последнего интервала Δt получили достаточно большую погрешность. Скорее всего это связано со сложностью измерения времени открытия крана. На других интервалах открытие крана представляло непрерывное вращение ручки с разными скоростями, что при достаточной сноровке дает возможность делать схожие по времени интервалы. В последнем же случае приходилось оставлять кран без движения что дает большой разбег значений времени открытия крана.

 $^{^{1}}$ В работе при получении формулы (3) мы пренебрегли членами второго порядка при разложении в ряд, из-за этого несомненно возникла некая погрешность. Для понимания ее величины подсчитал γ двумя способами: γ_{1} - с использованием точной формулы (2); γ_{2} - с использованием приближения (3).

²Данный вопрос указан в пункте 3 вывода

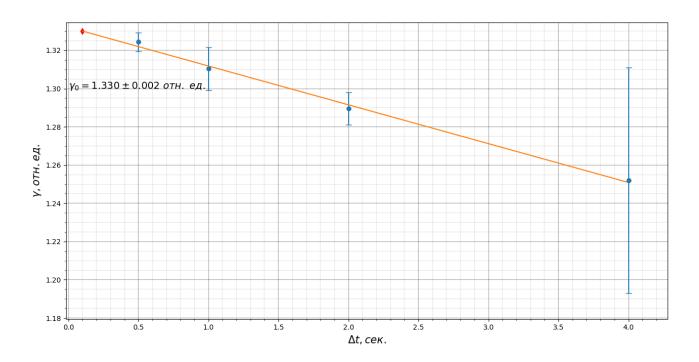


Рис. 3: Зависимость показателя адиабаты от времени открытия крана

4 Вывод

1) Оценили показатель адиабаты $\gamma = 1.330 \pm 0.002$, эталонным для воздуха является значение $\gamma = 1.4$, с учетом погрешности значения мы не попадаем в эталонное значение. Однако, в работе не была учтена погрешность определения времени открытия крана, потому что оно является субъективным показателем и невозможно дать какую-либо оценку способности человека отмерять интервалы времени. Также достаточно сложным для определения является момент соединения емкости с атмосферой, так как кран имеет достаточно узкое отверстие.

Ввиду вышесказанного можем отметить, что предоставленный метод является лишь способом оценки порядка γ , а никак не получением ее точного значения. С учетом этого полученное в ходе работы значение является вполне хорошим для оценки γ .

- 2) Оценили время установления теплового равновесия системы. Оно оказалось равным порядка одной минуты.
- 3)В ходе работы был поставлен важный вопрос об оценке погрешности величины, полученной подстановкой эталонного значения в аппроксимирующую функцию (См. раздел 3 работы).