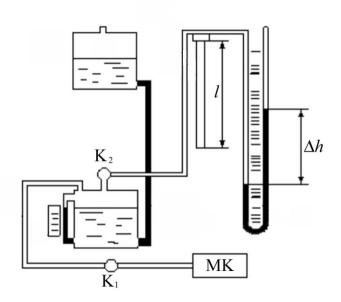
## Термодинамика и статистическая физика



## Федеральное агентство по образованию Государственное образовательное учреждение высшего профессионального образования

# Московский государственный технологический университет «СТАНКИН»

## Термодинамика и статистическая физика

Методические указания к выполнению лабораторных работ

УДК 536

Термодинамика и статистическая физика: Метод. указ./Сост. А.А. Колоколов, А.В. Прокопенко. — М.: МГТУ «Станкин», 2006.-44 с.

В методических указаниях к лабораторным работам приведен материал для самостоятельной работы для студентов IV семестра по направлениям: 550200, 552800, 552900, 551500, 552200, 553500.

УДК 536

© МГТУ «Станкин», 2006

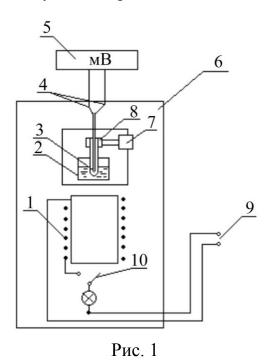
### Лабораторная работа 1

## Определение удельной теплоты плавления и изменения энтропии при кристаллизации олова

<u>**Цель работы:**</u> экспериментальное определение удельной теплоты плавления и вычисление изменения энтропии в процессе кристаллизации олова.

#### Описание установки и вывод расчётных формул

В экспериментальной установке исследование олово помещено в стальную ампулу 2 (рис.1). Ампулу с оловом можно опустить в электрическую печь 1, либо – для охлаждения олова – поднять ампулу вверх. Положение ампулы фиксируется с помощью стопорного винта 7. Электрическое питание печи включается тумблером10. Внутри ампулы находится металлическая трубка-чехол с дифференциальной хромель-копелевой термопарой, горячий спай которой 3 расположен в ампуле, а холодный спай 4 — на воздухе. Концы термопары через гнезда и медные провода соединены с милливольтметром 5, измеряющим возникающую термоэдс. Электрическая печь находится в модуле экспериментального стенда.



Простейшей моделью квазистатического охлаждения тела является охлаждение в среде с постоянной температурой  $T_{\rm cp}$ . Если процесс охлаждения происходит достаточно медленно, температуру всех точек тела в каждый момент времени можно считать одинаковой. Такой процесс охла-

ждения состоит из непрерывно следующих друг за другом равновесных состояний и, следовательно, является квазистатическим обратимым пропессом.

Применим закон сохранения энергии к квазистатическому процессу охлаждения твердого олова в ампуле после кристаллизации:

$$(C_{o}m_{o} + C_{A}m_{A})dT + \alpha F(T - T_{cp})d\tau = 0, \qquad (1)$$

где:  $(C_0 m_0 + C_A m_A) dT$  — тепло, отданное ампулой с оловом при их OXлаждении за время  $d\tau$ ;

 $\alpha F(T-T_{\rm cp})d\tau$  — тепло, полученное окружающей средой через поверхность ампулы F за время  $d\tau$ ;

 $C_0, C_A$  — удельная теплоёмкость олова и материала ампулы

 $m_0, m_A$  — масса олова и ампулы, [кг];

T— температура твёрдого олова, [°C];  $T_{\rm cp}$ — температура окружающей среды, [°C];  $\alpha$ — коэффициент теплоотдачи с поверхно

коэффициент теплоотдачи с поверхности ампулы в ок-

ружающую среду,  $\left\lceil \frac{\mathcal{J}_{\mathbf{w}}}{\mathbf{w}^2 \cdot \mathbf{c}} \right\rceil$  (эта величина считается постоянной).

Применяя закон сохранения энергии к процессу кристаллизации олова, можно получить уравнение

$$\lambda_{\kappa} m_{\rm o} + \alpha F(T_{\kappa} - T_{\rm cp}) \Delta \tau_{\kappa} = 0, \qquad (2)$$

где:  $\lambda_{\rm k} m_{\rm o}$  тепло, отданное оловом при его кристаллизации за время этого процесса  $\Delta \tau_{\kappa}$ ;

 $\alpha F(T_{\rm \tiny K} - T_{\rm \tiny cp}) \Delta \tau_{\rm \tiny K}$  — тепло, полученное окружающей средой через поверхность ампулы за время кристаллизации;

температура кристаллизации олова.

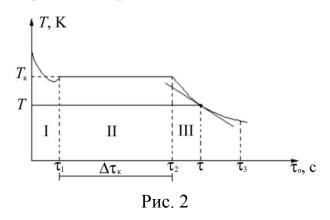
Из формул (1) и (2) следует:

$$\lambda_{\kappa} = \left(c_{o} m_{o} + c_{A} m_{A}\right) \frac{\Delta \tau_{\kappa} \left(T_{\kappa} - T_{cp}\right)}{m_{o} \left(T - T_{cp}\right)} \cdot \left| \frac{dT}{d\tau} \right|. \tag{3}$$

Вычислим изменение энтропии олова в процессе его кристаллизации при неизменной температуре  $T = T_{\kappa} = const.$ :

$$\Delta S = \frac{1}{T_{\rm K}} \int_{1}^{2} dQ = \frac{\Delta Q}{T_{\rm K}} = \frac{\lambda_{\rm K} m_{\rm o}}{T_{\rm K}}.$$
 (4)

Следовательно, для определения удельной теплоты кристаллизации  $\lambda_{\rm K}$  олова и изменения его энтропии  $\Delta S$  в этом процессе необходимо измерить  $T_{\rm K}$ ,  $\Delta \tau_{\rm K}$  и вычислить производную  $\frac{dT}{d\tau}$  функции  $T=f(\tau)$  в произвольной точке, соответствующей температуре T твердого олова в процессе его охлаждения. Производная  $\frac{dT}{d\tau}$  находится из графика (рис. 2), построенного по результатам эксперимента (кривая охлаждения – область III).



#### Порядок выполнения работы

- 1. Отвернуть винт 7 ползуна 8 и аккуратно опустить ампулу 2 в печь 1 (рис.1).
- 2. Включить электропитание стенда.
- 3. Включить милливольтметр 5 и нагреватель печи (тумблером 10).
- 4. Проследить в течение 10-15 минут за тем, чтобы олово, находящееся в ампуле, расплавилось. Процесс плавления олова происходит при постоянной температуре температуре плавления. При этом показания милливольтметра практически не изменяются. Окончание процесса плавления можно определить как момент времени, после которого показания милливольтметра начинают возрастать.
- 5. Через 1 2 минуты после завершения процесса плавления олова, отключить электрический нагреватель печи (тумблером 10). Отвернуть винт 7 ползуна 8 и поднять ампулу с оловом 2 из печи 1. Зафиксировать положение ампулы тем же винтом.
- 6. Включить секундомер и через каждые 15-20 секунд снимать показания милливольтметра, фиксирующего термоэдс, пропорциональную разности температур олова и окружающей среды  $Q = T T_{\rm cp}$ . Измерения продолжать до тех пор, пока не будут пройдены три области процесса охлаждения (рис. 2):
  - область I область полного расплава олова;
  - область II область кристаллизации;

- область III область охлаждения твердого олова.
- 7. Получив 30 40 экспериментальных точек, выключить питание стенда и милливольтметр.

#### Данные установки и таблица результатов измерений

Масса олова  $m_{\rm o} = (50 \pm 1)$  грамм

Масса стальной ампулы  $m_{\rm A} = (52 \pm 1)$  грамм

Удельная теплоемкость олова 
$$C_{\rm o} = 0.23 \cdot 10^3 \left[ \frac{\text{Дж}}{\text{кг} \cdot \text{K}} \right]$$

Удельная теплоемкость стали 
$$C_{\rm A} = 0.46 \cdot 10^3 \left[ \frac{\rm Дж}{\rm кг \cdot K} \right]$$

№ п/п	τ, c	$\Delta \varepsilon_i$ , м ${ m B}$	$\varepsilon_i = \varepsilon_0 + \Delta \varepsilon_i$ , MB	T, °C
1				
2				

#### Обработка результатов измерений

#### Метод I

- 1. Определить по лабораторному термометру температуру окружающей среды. По градуировочному графику хромель-копелевой термопары определить соответствующее этой температуре значение термоэдс  $\varepsilon_0$ .
- 2. Прибавляя к каждому измеренному значению термоэдс  $\Delta \varepsilon_i$  значение  $\varepsilon_0$ , определить по градуировочному графику температуру олова  $T_i$  в процессе охлаждения в соответствующие моменты времени.
- 3. По данным измерения построить график зависимости температуры олова T от времени  $\tau$ . Определить температуру и время кристаллизации олова  $T_{\kappa}$  и  $\Delta \tau_{\kappa}$ .
- 4. В области охлаждения твердого олова III выбрать произвольную точку  $(T, \tau)$  на графике  $T = f(\tau)$  и провести в этой точке касательную к графику.
- 5. В выбранной точке определить  $\frac{dT}{d\tau}$ . Подставив значение  $\frac{dT}{d\tau}$  и соответствующую температуру T в формулу (3), вычислить удельную теплоту кристаллизации олова  $\lambda_{\kappa}$ .
- 6. Воспользовавшись формулой (4), рассчитать изменение энтропии при кристаллизации олова.

7. Оценить погрешность измерения удельной теплоты кристаллизации олова. Результат измерения представить в стандартном виде.

$$\lambda = \lambda \pm \Delta \lambda$$
, [Дж/кг].

#### Метод II

В этом методе при расчете удельной теплоты кристаллизации олова  $\lambda_{\kappa}$  также используется выражение (3). Но в этом случае не придется графически определять темп охлаждения твердого олова  $-\frac{dT}{d\tau}$ .

Как следует из уравнения (1)

$$\frac{dT}{d\tau \left(T - T_{cp}\right)} = -\frac{B}{A}. ag{5}$$

здесь  $A = (c_{\rm o} m_{\rm o} + c_{\rm A} m_{\rm A})$  — известная константа, а B = 2F — неизвестная «постоянная установки».

Теперь формулу (3) можно представить так:

$$\lambda_{\kappa} = \left(c_{o} m_{o} + c_{A} m_{A}\right) \frac{\Delta \tau_{\kappa} (T_{\kappa} - T_{cp})}{m_{o}} \frac{B}{A}.$$
 (6)

Для отыскания отношения (B/A), проинтегрируем уравнение (5), разделив предварительно переменные:

$$\int_{T_{\kappa}}^{T} \frac{dT}{T - T_{cp}} = -\frac{B}{A} \int_{0}^{\tau_{ox}} d\tau$$

$$\ln \frac{T - T_{cp}}{T_{\nu} - T_{cp}} = -\frac{B}{A} \tau_{oxn}.$$
(7)

Согласно этому результату, температура твердого олова T в процессе его охлаждения падает от температуры кристаллизации  $T_{\kappa}$  до температуры окружающей среды  $T_{cp}$  по экспоненциальному закону:

$$T = T_{cp} + \left(T_{\kappa} - T_{cp}\right) e^{-\frac{B}{A}\tau_{oxn}}.$$

Линейный график функции (7) в полулогарифмических координатах приведен на рис. 3:

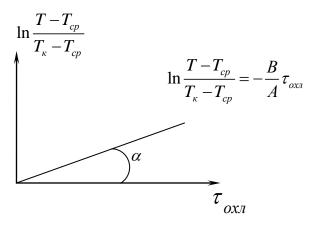


Рис. 3

Теперь искомое соотношение констант (B/A) легко отыскать как угловой коэффициент прямой рис. 3.

$$\frac{B}{A} = tg\alpha$$
.

Обрабатывая экспериментальные данные по методу II, нужно вначале руководствоваться пунктами 1-3 метода I. Далее:

4. Заполнить таблицу 2

Таблица 2

$ au_{oxn}$ , $c$	$T-T_{cp},\ ^{\circ}C$	$\ln rac{T_{\kappa}-T_{cp}}{T-T_{cp}}$	Примечание
			Отсчет времени ох- лаждения $(\tau_{oxn} = 0)$
			начать с момента за-
			вершения процесса кристаллизации олова

5. Построить на миллиметровке график зависимости

$$\ln \frac{T_{\kappa} - T_{cp}}{T - T_{cp}} = \frac{B}{A} \tau_{oxn}$$

6. Определить тангенс угла наклона графика к оси времени

$$tg\alpha = \frac{B}{A} = \frac{\ln \frac{T_{\kappa} - T_{cp}}{T - T_{cp}}}{\tau_{oxn}} = \left| \frac{dT}{d\tau} \right| \frac{1}{\left(T - T_{cp}\right)}.$$

7. Вычислить удельную теплоту кристаллизации олова (6):

$$\lambda_{\kappa} = \left(c_{\mathrm{o}} m_{\mathrm{o}} + c_{\mathrm{A}} m_{\mathrm{A}}\right) \frac{\Delta \tau_{\kappa} (T_{\kappa} - T_{cp})}{m} \cdot \frac{B}{A}.$$

8. Рассчитать изменение энтропии олова в процессе кристаллизации и оценить погрешность измерений  $\lambda_{\kappa}$ , руководствуясь п.п. 6 и 7 метода I.

#### Рекомендуемая литература

- 1. Савельев И.В. Курс общей физики. M.: Hayкa, 1982. Том 1, глава 15.
- 2. Сивухин Д.В. Общий курс физики. М.: Наука, 1979. Том 2, глава 10.

## Лабораторные работы 2, 2а и 3

Следующие три работы посвящены исследованию тепловых свойств воздуха.

Прежде чем приступить к эксперименту, необходимо тщательно проработать по учебнику и законспектировать следующие вопросы:

- 1. Внутренняя энергия системы.
- 2. Работа, совершаемая системой

$$A_{1-2} = \int_{V_1}^{V_2} P dV .$$

3. Первое начало термодинамики

$$\Delta'Q = \Delta U + \Delta'A$$
.

- 4. Температура. Шкалы Цельсия и Кельвина.
- 5. Уравнение состояния идеального газа.
- 6. Внутренняя энергия и теплоемкость идеального газа

$$C_V = \frac{dU}{dT},$$

$$C_P = \frac{dU}{dT} + P\left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_P,$$

$$C_P = C_V + R.$$

7. Уравнение адиабатического процесса

$$PV^{\gamma} = const.$$

где:  $\gamma = {C_P / \choose C_V}$  — показатель адиабаты (коэффициент Пуассона).

8. Средняя энергия одного моля идеального газа

$$U_M = \frac{i}{2}RT,$$

где: i — число степеней свободы молекулы.

#### Рекомендуемая литература

- 1. Савельев И.В. Курс общей физики. М.: Наука, 1982. Том 2, §§83 88, 97.
- 2. Сивухин Д.В. Общий курс физики. М.: Наука, 1975. Том 2, §§12 21.

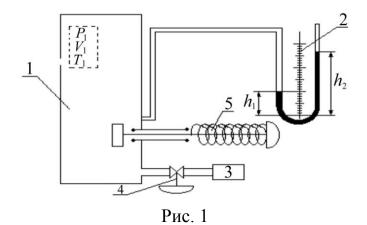
## Лабораторная работа 2

Определение отношения теплоёмкостей  $\frac{C_P}{C_V}$  воздуха

**Цель работы:** экспериментальное определение показателя адиабаты  $\gamma = \frac{C_P}{C_V}$  для воздуха.

#### Экспериментальная установка и вывод расчетных формул

Основным элементом экспериментальной установки является металлический баллон 1, внутренняя поверхность которого покрыта теплоизолирующей мастикой (рис. 1).



Баллон соединен с U-образным водяным манометром 2 и компрессором 3. Через открытый клапан 4 с помощью компрессора в баллон накачивают воздух, затем клапан закрывают. Через несколько минут температура воздуха в баллоне станет равной температуре в лаборатории. Обозначим эту температуру  $T_1$  (рис. 2). Давление воздуха в баллоне при этом равно

$$P_{1} = P_{0} + P', \tag{1}$$

где:  $P_0$  — атмосферное давление воздуха;

P' — избыточное давление, которое можно определить по показанию U-образного манометра.

Выбрав мысленно в баллоне объем V вдали от клапана 5, будем считать, что число молекул в этом объеме неизменно, а начальное состояние воздуха в нем характеризуется параметрами  $P_1$ ,  $V_1$ ,  $T_1$ .

Если теперь на короткое время открыть клапан 5, то часть воздуха выйдет из баллона, давление упадет до атмосферного  $P_2 = P_0$ , а объем выбранного элемента газа возрастет до значения  $V_2$ . Изменение давления воздуха в баллоне происходит при этом столь быстро, что процесс расширения газа с достаточной степенью точности можно считать адиабатным. Температура воздуха понизится ( $T_2 < T_1$ ). В момент закрытия клапана 5, состояние выбранного объема характеризуется параметрами  $P_2$ ,  $T_2$ ,  $V_2$ . Считая переход из состояния 1 в состояние 2 адиабатным процессом, получим

$$P_1V_1^{\gamma} = P_2V_2^{\gamma} \,. \tag{2}$$

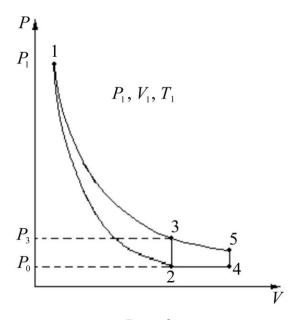


Рис. 2

После закрытия клапана 5 происходит изохорный процесс (V=const.) теплообмена с окружающей средой. Температура воздуха приближается к температуре в лаборатории  $T_1$ , давление воздуха по окончании этого процесса:

$$P_3 = P_0 + P'', (3)$$

где избыточное давление P'' определяется по манометру.

Параметры воздуха после изохорного процесса  $P_3$ ,  $T_1$ ,  $V_3 = V_2$ .

Так как температура воздуха в первом и третьем состоянии одинаковы и число молекул в выбранном нами объеме постоянно, то для состояний 1 и 3 по закону Бойля-Мариотта:

$$P_1 \cdot V_1 = P_3 \cdot V_3 = P_3 \cdot V_2. \tag{4}$$

Решая систему уравнений (1) и (4), получаем:

$$\left(\frac{P_3}{P_1}\right)^{\gamma} = \frac{P_2}{P_1}.$$

Прологарифмировав это соотношение, найдем:

$$\gamma = \frac{\ln \frac{P_1}{P_2}}{\ln \frac{P_1}{P_3}}.$$
 (5)

Используя соотношение (1) и (3), получим:

$$\gamma = \frac{\ln\left(1 + \frac{P'}{P_0}\right)}{\ln\left(1 + \frac{P'}{P_0}\right) - \ln\left(1 + \frac{P''}{P_0}\right)}.$$
(6)

Избыточные давления P' и P'' весьма малы по сравнению с атмосферным давлением  $P_0$ , поэтому воспользуемся разложением функции  $\ln(1+x)$ 

в ряд, ограничившись первым членом разложения (для  $x \ll 1$ ). При этом  $\ln(1+x) \approx x$ . Отсюда из (6) получаем:

$$\gamma = \frac{P'}{P' - P''} = \frac{1}{1 - \frac{h_0}{H}}.$$
 (7)

Здесь  $P' = \rho g H$  и  $P'' = \rho g h_0$ , где H и  $h_0$  — показания манометра в состояниях 1 и 2 (см. график на рис. 2).

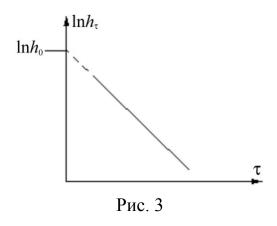
Отметим, что значение  $h_0$  соответствует условию, что клапан 5 закрыли точно в момент окончания адиабатного процесса. Однако время протекания этого процесса неизвестно, в связи с этим значение разности уровней  $h_0$  определяют косвенным графическим методом.

Пусть клапан 5 остается открытым в течение некоторого времени. В этом случае процессы, происходящие в объеме V, можно условно изобразить графически, как это сделано на рис. 2.

Здесь 1-2 — адиабатный процесс; 2-4 — изобарный процесс, протекающий в баллоне, если клапан 5 остался открытым после завершения адиабатного расширения; 4-5 — изохорный процесс нагрева газа после закрытия клапана 5. Точки 1, 3, 5 лежат на изотерме, соответствующей температуре  $T_1$ .

Очевидно, что с увеличением времени  $\tau$  разность уровней жидкости в манометре h, пропорциональная  $(P_5 - P_4)$ , будет уменьшаться.

Измеряя  $h_{\tau}$  при разных значениях  $\tau$  и строя график зависимости  $\ln h_{\tau} = f(\tau)$ , можно найти значение  $h_0$  экстраполяцией экспериментальной прямой (рис. 3).



#### Порядок выполнения работы

- 1. Включить питание приборного модуля, компрессор.
- 2. Нажать клавишу клапана 4 и накачать в баллон воздух так, чтобы разность уровней жидкости в манометре стала равной H = 250 300 мм.
- 3. Отпустить клавишу клапана 4, выждать несколько минут, пока температура воздуха в баллоне не станет равной температуре окружающей среды. Записать значения уровней  $h_1$  и  $h_2$  в коленах манометра. В дальнейших опытах начальную разность уровней  $H = h_2 h_1$  поддерживать постоянной.

- 4. Резко нажать на клапан сброса 5, соединив баллон с атмосферой. Одновременно включить секундомер. Выдержав клапан открытым в течение заданного времени  $\tau$ , отпустить клапан. После того как уровни жидкости в манометре стабилизируются, измерить и записать в таблицу 1 уровни  $h_{1\tau}$ ,  $h_{2\tau}$  и  $h_{\tau} = h_{2\tau} h_{1\tau}$ .
- 5. Повторить опыты (пункты 2-4) не менее пяти раз для различных значений времени  $\tau$ . (Рекомендуемые интервалы  $\tau=2, 5, 10, 15, 20$  секунд). Следить за тем, чтобы начальная разность уровней H была постоянной.

#### Обработка результатов измерений

1. Результаты измерений занести в табл. 1.

Таблица 1

№ п/п	τ, c	$h_1(\tau)$	$h_2(\tau)$	$h_{\tau} = h_{2\tau} - h_{1\tau}$ , MM	$\mathrm{ln}h_{ au}$

- 2. Рассчитать значения  $\ln h_{\tau}$  для всех значений  $\tau$ .
- 3. Построить график  $\ln h_{\tau} = f(\tau)$  (см. рис. 3).
- 4. Аппроксимировать полученную зависимость прямой линией, экстраполировать ее до пересечения с осью ординат. Точка пересечения имеет координату  $\ln h_0$ .
- 5. Определить значение  $h_0$ .
- 6. По формуле (7) вычислить экспериментальное значение  $\gamma = \frac{1}{1 \frac{h_0}{H}} \, .$
- 7. Оценить погрешность полученного результата  $\Delta \gamma$ .
- 8. Сравнить экспериментальное значение γ с теоретическим значением (воздух считать двухатомным идеальным газом).

### Лабораторная работа 2а

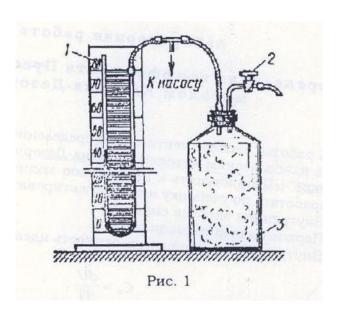
## Определение коэффициента Пуассона для воздуха методом Клемана-Дезорма

<u>**Цель работы:**</u> экспериментальное определение коэффициента Пуассона для воздуха классическим методом Клемана-Дезорма.

#### Описание установки

Приборы и принадлежности: стеклянный баллон с краном, соединенный резиновый трубкой с дифференциальным манометром, насос.

Общая схема установки представлена на рис. 1. Принцип ее действия состоит в следующем.



При помощи насоса в большой стеклянный баллон 3 накачивается воздух до некоторого давления  $p_1$ , превышающего атмосферное:

$$p_1 = H + h_1,$$

где H — атмосферное давление,  $h_{\!\scriptscriptstyle 1}$  — избыток давления сверх атмосферного (измеряется водяным манометром 1).

Когда воздух в баллоне примет температуру окружающего воздуха, быстро открывается кран 2 и воздух выпускается наружу до тех пор, пока давление в баллоне не станет равным атмосферному.

Выход воздуха происходит быстро, и, пренебрегая в первом приближении передачей тепла через стенки баллона, процесс расширения воздуха в баллоне можно считать адиабатическим. При этом расширяющийся воздух совершает работу против внешних сил – внешнего атмосферного давления. Следовательно, температура воздуха в баллоне понизится.

Если теперь закрыть кран 2 и дать воздуху в баллоне нагреться до температуры окружающего воздуха, то его давление возрастёт до некоторой величины

$$p_2 = H + h_2,$$

где  $h_2$  – избыток давления над атмосферным.

Из полученных трёх состояний воздуха в баллоне несложно рассчитать коэффициент Пуассона.

Выделим мысленно некоторую массу *т* воздуха, которая остается в баллоне в течение всего эксперимента. Рассмотрим три состояния этой массы газа:

№пп	Состояние системы	Объем	Давление	Температура
1	Кран 2 закрыт, воздух сжат	$V_{1}$	$H + h_1$	Комнатная
2	Кран 2 открыт, воздух адиа-батически расширен	$V_2$	Н	Ниже комнат- ной
3	Кран 2 закрыт. Температура установилась	$V_2$	$H+h_2$	Комнатная

В состояниях 1 и 3 воздух имеет одинаковую температуру, поэтому

$$V_1(H+h_1)=V_2(H+h_2),$$

или

$$\frac{V_1}{V_2} = \frac{H + h_2}{H + h_1} \,. \tag{1}$$

(Уравнение Бойля-Мариотта).

Процесс 1-2 – адиабатическое расширение газа. Согласно уравнению Пуассона:

$$(H + h_1)V_1^{\gamma} = HV_2^{\gamma},$$

$$\left(\frac{V_1}{V_2}\right)^{\gamma} = \frac{H}{H + h_1}.$$
(2)

Из (1) и (2) следует:

$$\frac{H}{H+h_1} = \left(\frac{H+h_2}{H+h_1}\right)^{\gamma}.$$

Логарифмирование дает

$$\gamma = \frac{\lg H - \lg(H + h_1)}{\lg(H + h_2) - \lg(H + h_1)}.$$

Преобразуем этот результат:

$$\frac{\ln \frac{H}{H + h_1}}{\ln \frac{H + h_2}{H + h_1}} = \frac{\ln \frac{H + h_1}{H}}{\ln \frac{H + h_1}{H + h_2}} = \frac{\ln \left(1 + \frac{h_1}{H}\right)}{\ln \left(1 + \frac{h_1}{H}\right)} = \frac{\ln \left(1 + \frac{h_1}{H}\right)}{\ln \left(1 + \frac{h_1}{H}\right) - \ln \left(1 + \frac{h_2}{H}\right)}.$$

Напомним, что избыточные давления  $h_1$  и  $h_2$  (мм водяного столба) значительно меньше атмосферного давления H (~10м водяного столба). Поэтому раскладывая функцию  $\ln(1+x)$  в ряд, можно ограничиться только первым числом разложения

$$ln(1+x) \approx x$$
 (при  $x << 1$ ).

В нашем случае:

$$\gamma = \frac{\ln \frac{H}{H + h_1}}{\ln \frac{H + h_2}{H + h_1}} \qquad \frac{\frac{h_1}{H}}{\frac{h_1}{H} - \frac{h_2}{H}} = \frac{h_1}{h_1 - h_2}$$

$$\gamma = \frac{h_1}{h_1 - h_2}.$$
(3)

## 3aдание. Определение отношения $C_{\scriptscriptstyle p}/C_{\scriptscriptstyle V}$ для воздуха

- 1. Закрыть кран 2 и, осторожно нагнетая воздух насосом, накачивать воздух в баллон 3, пока разность уровней в манометре не достигнет 20 25 см.
- 2. Когда давление окончательно установится, произвести отсчёт разности уровней воды в обоих коленах манометра  $1 (h_1)$ .
- 3. Быстро повернув кран 2, открыть на короткое время баллон 3 и тотчас же закрыть кран.
- 4. Когда давление окончательно установится, записать разность уровней воды в обоих коленах манометра  $1 (h_2)$
- 5. Повторить опыт не менее 10 раз. Результаты измерений представить в виде таблицы.
- 6. Вычислить  $\gamma$  по формуле (3).
- 7. Определить основные источники погрешности при определении коэффициента Пуассона данным методом. Конечный результат представить в стандартном виде:  $\gamma = \overline{\gamma} \pm \Delta \overline{\gamma}$ .

### Лабораторная работа 3

## Определение удельной теплоемкости воздуха при постоянном давлении — $C_P$

<u>**Цель работы:**</u> ознакомление с одним из методов экспериментального определения теплоемкости газа при постоянном давлении.

#### Экспериментальная установка

Установка выполнена в виде двух блоков: функционального модуля и блока питания. На рис. 1 представлена блок-схема ( $\delta$ ) и лицевая панель (a) функционального модуля.

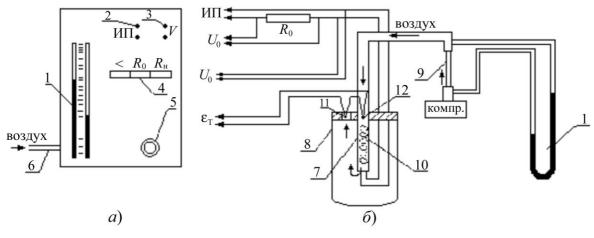


Рис. 1

На передней панели модуля расположены U-образный водяной манометр с измерительной линейкой, гнезда 2 и 3 для подключения источника питания и вольтметра. Здесь же смонтирован кнопочный переключатель 4 для последовательного подключения вольтметра: к термопаре (<), балластному сопротивлению ( $R_0$ ) и нагревателю ( $R_{\rm H}$ ). Клапан 5 служит для включения подачи воздуха в установку, к штуцеру 6 подсоединяется пневмопровод от компрессора. Нормальное положение клапана 5 — "открыто".

Воздух прокачивается компрессором через трубку 7 (см. рис. 1), размещенную в теплоизолирующей оболочке 8 (сосуд Дюара). Расход воздуха измеряют по перепаду давления на капилляре 9, который вместе с трубкой 7 образует единую проточную магистраль. Протекая через трубку, воздух нагревается электрической спиралью 10. Разность температур на входе и на выходе трубки измеряется дифференциальной термопарой, имеющей два спая — горячий 11 и холодный 12. ЭДС термопары измеряют милливольтметром, подключенным к ней через разъемы 3 и переключатель 4. Электрический нагреватель 10 питается постоянным током от блока питания, подключенного к нагревателю через разъемы 2. Напряжение на нагревателе  $U_{\rm H}$  измеряют вольтметром, подключенным к нему через разъемы 3 и

переключатель 4. Ток в нагревателе определяется по измеренному милливольтметром напряжению  $U_0$  на образцовом сопротивлении  $R_0$ :

$$I_{\rm H} = \frac{U_0}{R_0} \,.$$

Для измерений теплоемкости  $C_P$  в данной лабораторной работе воздух прокачивают через трубку 7 с размещенным в ней нагревателем 10, которые находятся в теплоизолирующей оболочке — сосуде Дюара.

В процессе эксперимента измеряются: количество тепла, отдаваемое нагревателем воздуху в единицу времени ( $Q = I_P \cdot U_H$ ), массовый расход воздуха через трубку m, разность температур воздуха на выходе и входе в сосуд Дюара  $\Delta T$ . Величина теплоемкости  $C_P$  определяется соотношением:

$$C_P = \frac{I_{\rm H}U_{\rm H}}{m \cdot \Lambda T}$$
.

Данный метод измерения  $C_P$  не учитывает тепловые потери калориметра ввиду их малости по сравнению с теплом, полученным воздухом.

#### Порядок выполнения работы

- 1. Выписать данные установки и измерительных приборов.
- 2. Включить электропитание приборного модуля, компрессор, вольтметр.
- 3. Убедиться в том, что на выходе источника питания отсутствует напряжение. Регулятор напряжения должен быть повернут против часовой стрелки до упора.
- 4. Выяснить у преподавателя, при каких значениях напряжения на нагревателе необходимо провести измерения. Рекомендуемые значения  $U_{\rm H}\!=\!2,4,6,8,10~{\rm B}.$
- 5. Клавишей  $R_{\rm H}$  переключателя 4 подключить вольтметр к нагревателю и регулятором напряжения источника питания установить первое из заданных значений напряжений  $U_{\rm H}$ . Записать в табл. 1 показание прибора.
- 6. Клавишей (<) переключателя 4 подключить вольтметр к термопаре. Наблюдать за показаниями прибора, измеряющего ЭДС термопары до тех пор, пока прибор не будет регистрировать постоянное во времени значение ЭДС термопары. Записать в табл.1 показание милливольтметра.
- 7. Клавишей  $R_0$  переключателя 4 подключить вольтметр к образцовому сопротивлению. Записать показания прибора. Результат занести в табл. 1.

8. Произвести отсчет разности уровней жидкости h в U-образном манометре и вычислить перепад давления на концах капилляра по формуле:

$$\Delta P = \rho g h$$
,

где:  $\rho$  — плотность жидкости, [кг · м $^{-3}$ ];

h — перепад уровней, [м].

9. Определить расход воздуха в установке, используя соотношение Пуазейля

$$m = \frac{\pi r_0^4 \Delta P}{8 \eta l} \rho_{\text{возд}},$$

где:  $\rho_{\text{возд}}$  — плотность воздуха, [кг · м<sup>-3</sup>];

 $r_0$  — радиус капилляра, [м];

l — длина капилляра, [м];

η — коэффициент внутреннего трения воздуха при данной температуре.

- 10.Пункты 5 9 повторить для следующих четырех значений напряжения на нагревателе. Данные занести в табл. 1.
- 11.Отключить компрессор, вольтметр, электропитание приборного модуля.

#### Данные установки

Радиус капилляра  $r_0 = 0.7 \text{ мм}.$ 

Длина капилляра l = 58.5 мм.

Сопротивление образцового регистра  $R_0 = 0.1 \text{ Om.}$ 

Коэффициент внутреннего трения

воздуха при температуре 20°C  $\eta = 18.1 \text{ мкПa} \cdot \text{c}$ 

Таблица 1

№ п/п	$U_{ m H},{ m B}$	$U_0$ , м ${ m B}$	$\Delta arepsilon_i$ , м ${ m B}$	Q, Дж/с	$\Delta T$ , K
1					
2					

#### Обработка результатов измерений

1. Определить по ртутному термометру температуру воздуха в лаборатории и принять ее равной температуре воздуха на входе в калориметр —  $T_{\rm Bx}$ .

- 2. По градуировочному графику хромель-копелевой термопары определить термоэдс  $\varepsilon_0$ , соответствующую входной температуре  $T_{\rm Bx}$ .
- 3. Прибавляя к каждому измеренному значению  $\Delta \varepsilon$  значение  $\varepsilon_0$ , определить по градуировочному графику термопары температуру воздуха на выходе из калориметра  $T_{\text{вых}}$ .
- 4. Рассчитать разность температур воздуха на выходе и входе калориметра:  $\Delta T = T_{\text{вых}} T_{\text{вх}}$ .
- 5. По полученным данным построить график зависимости температурного перепада от мощности нагревателя:

$$Q = I_{\text{H}} \cdot U_{\text{H}} = f(\Delta T).$$

Убедиться в линейности этой зависимости и вычислить коэффициент наклона прямой  $K = \frac{Q}{\Delta T}$  (см. рис. 2).

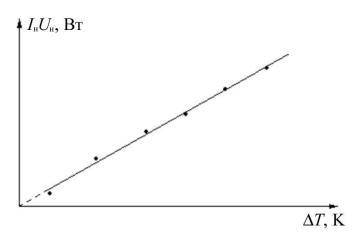


Рис. 2

6. Рассчитать удельную теплоемкость воздуха при постоянном давлении:

$$C_P = \frac{I_{\rm H}U_{\rm H}}{\Lambda Tm} = \frac{K}{m}$$
.

7. Погрешность результата  $C_P$  оценить по формуле:

$$\Delta C_P = C_P \sqrt{\left(\frac{\Delta I_{\rm H}}{I_{\rm H}}\right)^2 + \left(\frac{\Delta U_{\rm H}}{U_{\rm H}}\right)^2 + \left(\frac{\Delta m}{m}\right)^2 + \left(\frac{\Delta \Delta T}{\Delta T}\right)^2} \ .$$

8. Конечный результат представить в виде:

$$C_P = \overline{C}_P \pm \Delta C_P.$$

### Лабораторная работа 4

#### Определение коэффициента вязкости жидкостей по методу Стокса

<u>Цель работы:</u> экспериментальное определение коэффициента вязкости жидкостей методом Стокса.

<u>В теоретическом введении</u> к работе самостоятельно разобрать и законспектировать следующие вопросы:

- 1. Внутреннее трение жидкости и газа. Природа силы внутреннего трения.
- 2. Формула Ньютона для силы вязкости:

$$F = \eta S \frac{\Delta V}{\Delta x} \,. \tag{1}$$

- 3. Ламинарное и турбулентное течение жидкости. Число Рейнольдса (Re).
- 4. Движение тел в жидкости и газах. Силы трения и лобового сопротивления. Подъемная сила.
- 5. Формула Стокса сила сопротивления движению шарика в жидкостях при малых значениях Re.

$$F = 6\pi \eta r V F = 6\pi \eta r V = 3\pi \eta dV. \tag{2}$$

#### Описание установки

Экспериментальная установка для определения коэффициента внутреннего трения по методу Стокса, представляет собой два стеклянных цилиндрических сосуда 1 (рис. 1), наполненных жидкостями разной вязкости. На вертикальной стойке 2, расположенной между сосудами, смонтированы два подвижных указателя 3 и 4, расстояние между которыми L измеряется по линейке 5.

Для каждой жидкости проводят серию опытов. В сосуд через пробку 6 опускают поочередно пять небольших шариков, плотность которых  $\rho_1$  больше плотности жидкости  $\rho_2$ . Диаметры шариков предварительно измеряют с помощью микрометра. Расстояние между поверхностью жидкости и верхним указателем 3 подбирают так, чтобы на этом участке скорость шарика стабилизировалась, при этом на участке L между указателями 3 и 4 движение шарика будет равномерным.

В опыте измеряют диаметр шариков микрометром, расстояние между указателями — линейкой и время движения каждого шарика на этом участке — секундомером. Температуру измеряют по комнатному термометру.

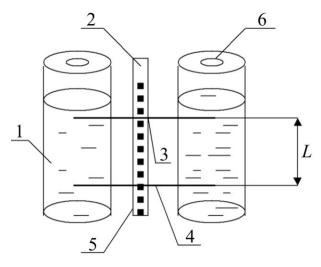
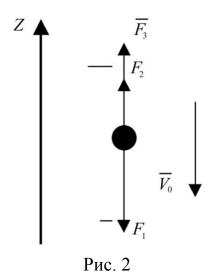


Рис. 1

При движении шарика в вязкой жидкости с постоянной скоростью  $V_0$  на него будут действовать следующие силы (рис. 2): сила тяжести  $F_{\text{тяж}} = \rho_1 g V = F_1$ , сила Архимеда  $F_A = \rho_2 g V = F_2$ , сила Стокса  $F_C = 3\pi dV_0 \eta = F_3$ .



Так как скорость шарика  $V_0$  постоянна, то уравнение второго закона Ньютона в проекции на вертикальную ось можно записать в виде:

$$-F_1 + F_2 + F_3 = 0. (3)$$

Подставляя в (3) выражения для сил  $F_1$ ,  $F_2$ ,  $F_3$ , а также учитывая, что объем шарика:

$$V = (1/6)\pi d^3, (4)$$

где: d — диаметр шарика, получаем выражение для коэффициента внутреннего трения жидкости:

$$\eta = (1/18)(\rho_1 - \rho_2)gd^2/V_0. \tag{5}$$

Установившуюся скорость движения шарика на участке L вычисляют по формуле:

$$V_0 = L/\tau$$
,

где: т — время движения шарика между указателями.

Окончательно формула для подсчета коэффициента внутреннего трения принимает вид:

$$\eta = (1/18)(\rho_1 - \rho_2)g\tau d^2/L. \tag{6}$$

#### Порядок выполнения работы

- 1. Измерить диаметр шариков с помощью микрометра. Измерение каждого шарика повторить не менее трех раз, всякий раз поворачивая шарик (его форма может отличаться от сферической). Результаты измерений занести в табл. 1.
- 2. Определить температуру T воздуха в лаборатории, считая ее равной температуре жидкости. Включить подсветку сосудов.
- 3. Аккуратно через пробку 6 опустить шарик в сосуд.
- 4. Секундомером измерить время ( $\tau$ ) прохождения шариком расстояния L между указателями 3 и 4. Следить, чтобы в моменты включения и выключения секундомера глаз наблюдателя располагался на уровне соответствующего указателя. Результаты измерения времени  $\tau$  занести в табл. 2. Рассчитать среднее значение диаметра шарика.

Таблица 1

№ п/п	Измерение диаметра шарика						
	$d_1$ , mm	$d_2$ , mm	$d_3$ , MM	$d_{ m cp}$ , mm			
1							
2							
3							
4							
5							

Таблица 2 Расстояние L = [MM]

		№ шарика				
		1	2	3	4	5
M/	τ (c)					
Жидкость 1	η (Πa · c)					
Жидкость 2	τ (c)					
	η (Πa · c)					

5. Проделать подобный эксперимент для второй жидкости.

#### Обработка результатов измерений

- 1. По формуле (6) рассчитать коэффициент внутреннего трения жидкости для каждого опыта.
- 3. Рассчитать погрешность измерения коэффициента вязкости  $\Delta \eta$ .
- 4. Окончательный результат представить в виде  $\eta = \overline{\eta} \pm \Delta \eta$ .

#### Плотность веществ

Вещество	Плотность, $\kappa \Gamma/M^3$		
Свинец	$11.3 \cdot 10^3$		
Водный раствор глицерина	$1.26\cdot 10^3$		
Касторовое масло	$0.9 \cdot 10^{3}$		

#### Рекомендуемая литература

- 1. Савельев И.В. Курс общей физики. М.: Наука, 1982. Том 1, глава 9, §§75, 76, 78.
- 2. Сивухин Д.В. Общий курс физики. М.: Наука, 1975. Том 1, глава 12 §§96, 98, 101.

## Лабораторная работа 5

## Измерение коэффициента теплопроводности воздуха методом нагретой нити

<u>**Цель работы:**</u> экспериментальное определение коэффициента теплопроводности воздуха.

<u>В теоретическом введении</u> к работе дать краткое изложение следующих вопросов:

1. Явления переноса в газах: диффузия, теплопроводность, внутреннее трение. Закон Фурье одномерного процесса теплопроводности:

$$dQ = -\chi \frac{dT}{dx} dS dt. (1)$$

2. Теоретическое значение коэффициента теплопроводности (вывод):

$$\chi = \frac{1}{3} \langle \vartheta \rangle \lambda \rho C_V. \tag{2}$$

3. Тепловое движение молекул газа. Эффективное сечение молекул. Средняя длина свободного пробега молекул:

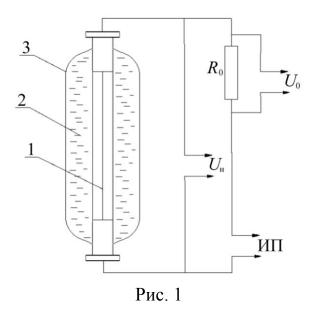
$$\lambda = \frac{1}{\sqrt{2}n\sigma}.\tag{3}$$

4. Среднее значение скорости теплового движения молекул:

$$\langle V \rangle = \sqrt{\frac{8kT}{\pi m_0}} \,. \tag{4}$$

#### Описание установки и вывод расчётных формул

Принципиальная схема экспериментальной установки представлена на рис. 1.



Нагреваемая вольфрамовая нить 1 находится в цилиндрическом стеклянном баллоне с двойными стенками, между которыми залита вода 2. Температура воды в баллоне 3 и, следовательно, температура стенки трубки  $T_{\rm c}$  постоянна в течение опыта. Вольфрамовая нить подключается к регулируемому источнику питания приборного модуля. Ток в нити определяется по падению напряжения  $U_0$  на образцовом сопротивлении  $R_0$ . Напряжение на нити  $U_{\rm H}$  и напряжение на образцовом сопротивлении  $U_0$  измеряют вольтметром измерительного модуля при соответствующем положении переключателя на передней панели установки.

При нагревании нити вдоль радиуса трубки создается градиент температуры  $\frac{dT}{dr}$ . Площадь, через которую передается тепло, равна площа-

ди цилиндра, коаксиального с нагретой нитью:  $S = 2\pi rL$ . При этом уравнение теплопроводности Фурье (1) принимает вид:

$$dQ = -\chi \frac{dT}{dr} 2\pi r L d\tau, \qquad (5)$$

где L — длина цилиндра радиусом r.

Далее рассматриваются два экспериментальных метода определения теплопроводности. Познакомьтесь с обоими, а эксперимент проводите по методике, которая вам (или преподавателю) больше понравится.

#### Метод I

Мы остановились на уравнении теплопроводности Фурье (5).

Учитывая, что  $\frac{dr}{r} = d(\ln r)$ , запишем выражение для мощности теплового потока через поверхность цилиндра радиусом r:

$$q = \frac{dQ}{d\tau} = -\chi(r)\frac{dT}{d(\ln r)} \cdot 2\pi L. \tag{6}$$

Используя среднее (по радиусу) значение коэффициента теплопроводности воздуха, находящегося между нитью  $(r_1)$  и внутренней поверхностью трубки  $(r_2)$ , можно записать соотношение (6) в следующем виде:

$$q = -\chi_{\rm cp} \frac{T_{\rm cr} - T_{\rm H}}{\ln\left(\frac{r_2}{r_1}\right)} \cdot 2\pi L. \tag{7}$$

Эксперимент проводят при постоянной температуре трубки  $T_{\rm cr}$ . Увеличение электрической мощности dP, выделяемой в нити, приводит к увеличению мощности теплового потока dq, при этом температура нити возрастает на величину  $dT_{\rm H}$ . Поэтому из формулы (7) следует:

$$dP = dq = \frac{2\pi L}{\ln\left(\frac{r_2}{r_1}\right)} x dT_{\rm H}, \tag{8}$$

где:  $r_1$  — радиус нити;

 $r_2$  — внутренний радиус трубки;

 $T_{\rm cr}$  — температура стенки трубки;

 $T_{\rm \tiny H}$  — температура нити.

Из соотношения (8) получим:

$$\chi = \frac{\ln\left(\frac{r_2}{r_1}\right)}{2\pi L} \cdot \frac{dP}{dT_H} \,. \tag{9}$$

Для определения производной  $\frac{dP}{dT_{\rm H}}$  используют зависимость  $P=f(T_{\rm H})$ , которую находят по экспериментальным данным. Мощность теплового потока  $P=I_{\rm H}\cdot U_{\rm H}$  вычисляют по напряжению на нити  $U_{\rm H}$  и току  $I_{\rm H}$ , протекающему через образцовое сопротивление  $R_0$  и нить:  $I_{\rm H}=\frac{U_0}{R_0}$ .

Температуру нити определяют по температурному изменению сопротивления нити:

$$t_{\rm H} = \frac{R_{\rm H} - R_{\rm H0}}{\alpha_t R_{\rm H0}}, {\rm ^{\circ}C},$$
 (10)

где:  $R_{\rm H0}$  — электрическое сопротивление нити при  $t=0^{\circ}{
m C}$ ;

 $R_{\rm H}$  — сопротивление нити при температуре опыта;

 $\alpha_t$  — температурный коэффициент сопротивления материала нити.

Дифференцируя (10), получаем:

$$\frac{dR_{\rm H}}{dT_{\rm H}} = \alpha_t R_{\rm H0}. \tag{11}$$

Подставляя  $dT_{\rm H}$  из формулы (11) в формулу (9), получаем окончательное выражение для расчета коэффициента теплопроводности:

$$\chi = \frac{\ln\left(\frac{r_2}{r_1}\right)}{2\pi L} \cdot \alpha_t R_{\text{H}0} \frac{dP}{dR_{\text{H}}}.$$
 (12)

Теперь при вычислении коэффициента теплопроводности  $\chi$  можно воспользоваться графиком зависимости  $P=f(R_{\rm H})$  для нахождения производной  $\frac{dP}{dR_{\rm H}}$  .

#### Порядок выполнения работы

1. Выписать данные установки.

- 2. Убедиться в том, что все приборы выключены. Повернуть регулятор напряжения на универсальном блоке питания (БП) против часовой стрелки до упора.
- 3. Соединить источник питания и вольтметр приборного модуля с разъемами «ИП» и «V» измерительного модуля.
- 4. Включить электропитание приборного модуля, источник питания, вольтметр.
- 5. Согласовать с преподавателем, при каких значениях напряжения на источнике питания следует проводить эксперименты. Рекомендуемые значения напряжения: 1, 2, 3, 4, 5, 6 В.
- 6. Переключить тумблер объектов измерений в положение  $R_{\rm H}$  для измерения напряжения на вольфрамовой проволоке.
- 7. Поворотом ручки БП по часовой стрелке установить первое значение напряжения на нити  $U_{\rm H}$ . При этом следить за показаниями вольтметра. Провести отсчет напряжения на вольфрамовой проволоке. Результат занести в табл. 1.
- 8. Переключить тумблер объектов измерений в положение  $R_0$  для измерения падения напряжения на образцовом сопротивлении  $U_0$ .
- 9. Провести отсчет падения напряжения на образцовом сопротивлении  $U_0$ . Результат занести в табл. 1.
- 10.Пункты 6 9 повторить для следующих значений напряжения на вольфрамовой проволоке.
- 11.Снять напряжение на БП. Выключить измерительные приборы и стенд.

#### Данные установки и таблица результатов измерений

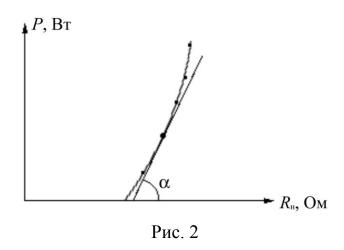
Диаметр вольфрамовой проволоки, мм	$d_1 = 0.1$
Внутренний диаметр трубки, мм	$d_2 = 6.0$
Сопротивление нити при 0°C, Ом	$R_{{\scriptscriptstyle { m H}}0}=3.0$
Температурный коэффициент сопротивления	
вольфрамовой проволоки, ${}^{\circ}\mathrm{C}^{-1}$	$\alpha_t = 3.8 \cdot 10^{-3}$
Длина нити, мм	$L = 420 \pm 5$
Образцовое сопротивление, Ом	$R_0 = 0.10$

#### Таблица 1

№ п/п	$U_{\scriptscriptstyle  m H},{ m B}$	$U_0$ , B	$I_{\scriptscriptstyle \mathrm{H}},\mathrm{A}$	$R_{\rm H}$ , Om	$T_{\scriptscriptstyle \mathrm{H}},\mathrm{K}$	<i>P</i> , Вт	X, BT/ (M · K)
1							
2							
3							

#### Обработка результатов измерений

- 1. Построить на миллиметровой бумаге график зависимости  $P = f(R_{\rm H})$  (рис. 2).
- 2. Выбрать три точки на кривой и графически определить производную  $\frac{dP}{dR_{\rm H}}$  в этих точках. Для этого провести в выбранных точках касательные к кривой и определить коэффициент наклона каждой из них.
- 3. Рассчитать по формуле (12) коэффициент теплопроводности, а по формуле (10) температуру в выбранных точках.
- 4. Вычислить погрешность измерения коэффициента теплопроводности.

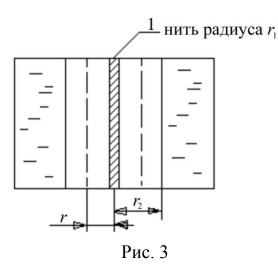


#### Метод II

Вновь вернемся к уравнению теплопроводности Фурье (5). Теперь запишем его в несколько ином виде: поток тепловой энергии, то есть энергия, протекающая в единицу времени  $\left(\frac{dQ}{d\tau}\right)$  через поверхность цилиндра произвольным радиусом r, коаксиального с нитью нагрева, пропорционален градиенту температуры  $\left(\frac{dT}{dr}\right)$  и площади боковой поверхности цилиндра

$$\frac{dQ}{d\tau} = -\chi \frac{dT}{dr} 2\pi rh \,. \tag{13}$$

Цилиндр выберем так, чтобы его радиус находился в области между нитью и внутренней поверхностью трубки.



Вспомним, что коэффициент теплопроводности идеального газа можно представить в виде (см. [1, § 131]):

$$\chi = \frac{1}{3} < \vartheta > \lambda \rho C_V, \tag{14}$$

где:  $\langle 9 \rangle = \sqrt{\frac{8kT}{\pi m}}$  — средняя скорость теплового движения молекул;

$$\lambda = \frac{1}{\sqrt{2}\sigma n}$$
 — длина свободного пробега молекул;

 $p = n \cdot m$  — плотность газа;

 $C_V$ — удельная теплоемкость газа при постоянном объеме;

n — концентрация молекул газа;

m — масса молекулы.

Учитывая это, приходим к выводу, что коэффициент теплопроводности пропорционален  $T^{\frac{1}{2}}$  :

$$\chi = \frac{1}{3} \sqrt{\frac{8kT}{\pi m}} \frac{1}{\sqrt{2\sigma n}} n \cdot m \cdot C_V = AT^{\frac{1}{2}}, \text{ где } A = \frac{2C_V}{3\sigma} \sqrt{\frac{km}{\pi}}.$$
 (15)

Тогда тепловой поток (13) запишем так:

$$\frac{dQ}{d\tau} = -\chi \frac{dT}{dr} 2\pi rh = -AT^{\frac{1}{2}} \frac{dT}{dr} 2\pi rh = IU.$$
 (16)

Эта теплота равна энергии, излучаемой ежесекундно нагретой нитью, то есть мощности этого нагревателя P = IU.

Проинтегрируем последнее уравнение, разделив предварительно переменные:

$$T^{\frac{1}{2}}dT = -\frac{IU}{2\pi h \cdot A} \frac{dr}{r};$$

$$\frac{2}{3}T^{\frac{3}{2}} = -\frac{IU}{2\pi h A} \ln r + C.$$
(17)

Для определения константы «C» обратимся к граничному условию: на внутренней поверхности трубки ( $r=r_2$ ) температура равна температуре воздуха в лаборатории  $T_{\kappa}$ . Отсюда:

$$C = \frac{2}{3}T_{\kappa}^{\frac{3}{2}} + \frac{IU}{2\pi hA} \ln r_2.$$
 (18)

Определив значение «C», перепишем результат (17) еще раз:

$$\frac{2}{3} \left( T^{\frac{3}{2}} - T_{\kappa}^{\frac{3}{2}} \right) = \frac{IU}{2\pi hA} \ln \frac{r_2}{r} \,. \tag{19}$$

Учитывая, что на поверхности нагретой нити  $(r = r_1)$  температура газа равна температуре нити  $T_1$ , запишем окончательно:

$$\frac{2}{3} \left( T_1^{\frac{3}{2}} - T_{\kappa}^{\frac{3}{2}} \right) = \frac{IU}{2\pi hA} \ln \frac{r_2}{r_1} \,. \tag{20}$$

Это выражение можно использовать для экспериментального определения постоянной A. Определив эту константу, легко вычислить и искомый коэффициент теплопроводности воздуха см. (15).

<u>Порядок выполнения работы</u> остается прежним, а обработка экспериментального материала несколько изменится.

Для каждой мощности нагревателя P = IU вычислить температуру нагретой нити (10).

Зная температуру  $T_1$ , рассчитать для каждой мощности значение функции

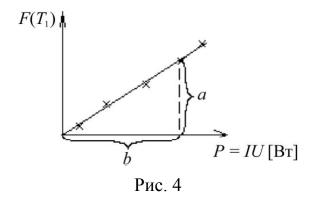
$$F(T_1) = \frac{4\pi h \left(T_1^{\frac{3}{2}} - T_{\kappa}^{\frac{3}{2}}\right)}{3\ln\frac{r_2}{r_1}}.$$
 (21)

Построить график  $F(T_1) = f(IU)$ . Как следует из уравнения (10), эта зависимость должна быть линейной:

$$\frac{4\pi h \left(T_1^{\frac{3}{2}} - T_{\kappa}^{\frac{3}{2}}\right)}{3\ln\frac{r_2}{r_1}} = F(T_1) = \frac{IU}{A}.$$

Рассчитать постоянную A как угловой коэффициент полученной прямой (см. рис. 4):

$$A = \frac{b}{a}$$
.



Используя (15) вычислить коэффициент теплопроводности χ для разных температур нити.

Оценить погрешность результата.

#### Рекомендуемая литература

- 1. Савельев И.В. Курс общей физики. М.: Наука, 1982. Том 1, Глава XVI, §§128, 129, 131.
- 2. Сивухин Д.В. Общий курс физики. М.: Наука, 1975. Том 2, Глава VII, §§ 86, 87, 89.

### Лабораторная работа 6

## Измерение коэффициента внутреннего трения (вязкости) воздуха и средней длины свободного пробега молекул воздуха

<u>Цель работы</u>: экспериментальное исследование процесса ламинарного течения газа в круглой трубе. Измерение вязкости воздуха и средней длины свободного пробега молекул воздуха.

<u>В теоретическом введении</u> к работе необходимо рассмотреть следующие вопросы:

1. Тепловое движение молекул газа. Эффективное сечение молекул. Средняя длина свободного пробега:

$$\bar{\lambda} = \frac{1}{\sqrt{2}n\sigma}.\tag{1}$$

Среднее значение скорости теплового движения молекул:

$$\bar{V}_{\mathrm{T}} = \sqrt{\frac{8kT}{\pi m_0}} \,. \tag{2}$$

2. Природа силы внутреннего трения. Формула Ньютона для силы вязкого сопротивления:

$$F = \eta \left| \frac{dV}{dz} \right| \cdot S. \tag{3}$$

3. Теоретическое значение коэффициента вязкости газа (вывод):

$$\eta = \frac{1}{3} \overline{V}_{\mathrm{T}} \overline{\lambda} \rho \,. \tag{4}$$

4. Течение газа в круглой трубе. Распределение скорости частиц газа в сечении трубы:

$$V(r) = V_0 \left( 1 - \frac{r^2}{R^2} \right).$$

5. Объемный расход газа (формула Пуазейля):

$$Q = \frac{P_1 - P_2}{8\eta L} \pi R^4.$$
 (5)

#### Схема экспериментальной установки

Схема установки представлена на рис. 1. Установка включает в себя капилляр 1, соединенный одним концом через систему пневмопровода с

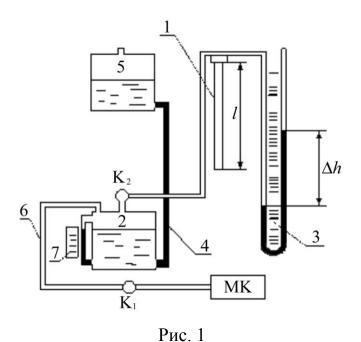
мерной емкостью 2 и U-образным манометром 3. Другой конец капилляра сообщается с атмосферой.

Мерная емкость 2 соединена резиновой трубкой 4 со вспомогательным сосудом 5, в котором находится вода. С помощью резиновой трубки 6 мерная емкость соединена с микрокомпрессором (МК).

При закрытом клапане  $K_1$  и открытом (нажатом) клапане  $K_2$  вода из вспомогательного сосуда 5 через трубку 4 перетекает в мерную емкость 2. При этом вода вытесняет воздух из мерной емкости через капилляр в атмосферу. Так как сечение капилляра мало, то возникает разность давлений воздуха на его концах, которая измеряется водяным U-образным манометром.

С помощью секундомера измеряют время истечения заданного объема воздуха из мерной ёмкости. Объем вытекшего воздуха вычисляют по показаниям уровнемера 7.

Для повторения опыта закрывают клапан  $K_2$  и, включив компрессор, открывают клапан  $K_1$ . При этом вода возвращается из мерной емкости 2 во вспомогательную ёмкость 5. Уровень воды в мерной ёмкости контролируют по уровнемеру 7.



#### Порядок выполнения работы

- 1. Включить электропитание приборного модуля.
- 2. Включить компрессор. Нажав клавишу клапана  $K_1$ , перекачать воду из мерной емкости 2 во вспомогательную 5. Отпустить клавишу клапана  $K_1$ .
- 3. Нажать клавишу клапана  $K_2$ . В момент прохождения уровня воды в мерной емкости нижней отметки уровнемера  $H_1$  включить се-

- кундомер. Провести отсчет разности уровней жидкости в водяном U-образном манометре  $\Delta h_1$ . Результат занести в табл. 1.
- 4. В момент прохождения воды в мерной ёмкости верхней отметки уровнемера  $H_2$  выключить секундомер и провести отсчет разности уровней воды в U-образном манометре  $\Delta h_2$ . Отпустить клавишу клапана  $K_2$ . Результат занести в табл. 1.

### Таблица 1

№ п/п	$\Delta h_1$ , mm	$\Delta h_2$ , mm	τ, c	$\Delta P_{\rm cp}$ , Πα	η, Па · с
1					
2					
Средн.					

- 5. Пункты 2 4 повторить 3 4 раза.
- 6. При перетекании воды из вспомогательной емкости в мерную (клавиша клапана  $K_2$  нажата) провести отсчёты уровней воды  $h_1$  и  $h_2$  в коленах U-образного манометра через равные промежутки времени  $\Delta \tau$ . Результаты занести в табл. 2.

Таблица 2

№ п/п	Δτ, c	$h_1$ , мм	$h_2$ , мм	$\Delta h$ , mm	$(P_1 - P_2)$ , $\Pi a$
1					
2					
• • •					

По барометру определить давление воздуха в лаборатории  $P_{\text{атм}}$ ; по термометру определить температуру воздуха T.

# Данные установки

Длина капилляра, мм 35.7 Радиус капилляра, мм 0.37 Площадь сечения мерной емкости, см<sup>2</sup> 70

# Обработка результатов измерений

По результатам каждого опыта (табл. 1) рассчитать коэффициенты внутреннего трения η, используя формулу Пуазейля (5),

$$\eta = \frac{P_1 - P_2}{8LQ} \pi R^4.$$
 (6)

Вычислить среднее значение коэффициента внутреннего трения воздуха:

$$\overline{\eta} = \frac{\sum_{i=1}^{n} \eta_i}{n}.$$

При этом нужно учитывать 2 момента:

- а) средний объёмный расход газа равен  $Q = V_{\tau}$ ;
- б) поскольку разность давлений на концах капилляра в момент включения секундомера  $\Delta h_1$  и в момент его выключения  $\Delta h_2$  различна, то необходимо взять среднюю разность давлений за время проведения опыта:

$$\Delta P_{\rm cp} = (P_1 - P_2)_{\rm cp} = \frac{\Delta h_1 + \Delta h_2}{2} \rho g.$$
 (7)

Ясно, что такой метод расчета среднего значения перепада давлений справедлив, если в процессе эксперимента разность давлений меняется как линейная функция времени. В линейности этой зависимости необходимо убедиться, построив на миллиметровой бумаге график  $\Delta P = f(\tau)$  по результатам табл. 2.

Определить среднюю длину пробега молекулы воздуха (см. формулу (4))

$$\overline{\lambda} = \frac{3\eta}{\rho \overline{V}_{T}}$$
.

Напомним, что здесь  $\overline{V}_{\rm T} = \sqrt{\frac{8kT}{\pi m}}$  — средняя тепловая скорость молекул воздуха,  $\rho$  — плотность воздуха.

Объединив последние три выражения, получим расчетную формулу для вычисления средней длины свободного пробега молекулы воздуха:

$$\lambda = 1.88 \frac{\eta}{P_0} \sqrt{\frac{RT}{M}} \,; \tag{8}$$

$$\rho = \frac{P_0 M}{RT}$$
 — плотность воздуха,

где:  $P_0 = P_{\text{атм}}$  — атмосферное давление, Па; T — температура воздуха в лаборатории, К; M = 29 г/моль — молярная масса воздуха.

Оценить погрешность определения вязкости воздуха. Учитывая, что погрешность определения уровней воды в коленах U-образного манометра в несколько раз превышает погрешность остальных величин, входящих в формулу (6), ошибка измерения η может быть представлена в виде:

$$\Delta \eta = \overline{\eta} \frac{\sqrt{(\Delta h_1)^2 + (\Delta h_2)^2}}{h_1 - h_2}.$$

Окончательно результаты измерения коэффициента вязкости и длины свободного пробега молекулы воздуха представить в виде:

$$\eta = \overline{\eta} \pm \Delta \eta$$

$$\lambda = \overline{\lambda} \pm \Delta \lambda .$$

## Рекомендуемая литература

- 1. Савельев И.В. Курс общей физики, М.: Наука, 1982, Том I, глава XVI, §§128, 129, 132.
- 2. Сивухин Д.В. Общий курс физики, М.: Наука, 1979, Том II, глава VII, §§86, 87, 89.

# Лабораторная работа 7

## Экспериментальное исследование распределения термоэлектронов по энергиям

<u>Цель работы</u> заключается в экспериментальном определении функции распределения термоэлектронов по энергиям вблизи анода электронной лампы (на примере пентода 6П9).

# В теоретическом введении к работе рассмотреть следующие вопросы:

- 1. Распределение скоростей молекул газа.
- 2. Закон распределения скоростей Максвелла:

$$f(V) = \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{3/2} e^{-\frac{mV^2}{2kT}}.$$
 (1)

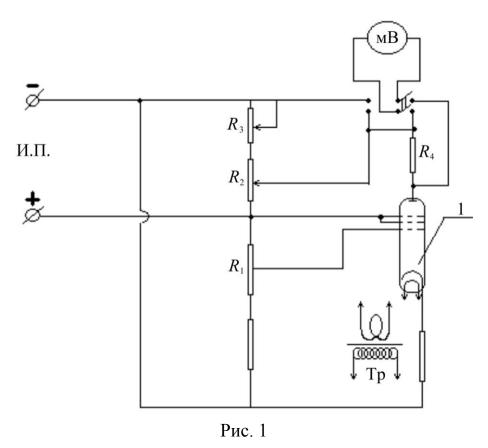
3. Распределение молекул по значениям кинетической энергии их поступательного движения (є):

$$f(\varepsilon) = \frac{2}{\sqrt{\pi} (kT)^{3/2}} e^{-\frac{\varepsilon}{kT}} \sqrt{\varepsilon}.$$
 (2)

4. Экспериментальная проверка закона распределения Максвелла (опыты Штерна и Ламберта).

## Описание установки

Распределение термоэлектронов по энергиям исследуют на установке, электрическая схема которой представлена на рис. 1.



В качестве электронной лампы здесь используется пентод (1) с тремя сетками между катодом К и анодом А. Катод подогревается переменным током от трансформатора (Тр) с выходным напряжением 6.3 В. Питание сеток лампы, а также цепи регулировки задерживающего потенциала ( $R_2$ ,  $R_3$ ) осуществляется от внешнего стабилизированного источника постоянного тока (И.П.).

Сопротивление  $R_1$  служит для регулировки анодного тока лампы в отсутствие задерживающего потенциала  $U_3$ . Сопротивления  $R_2$  и  $R_3$  («Грубо», «Точно») позволяют изменять задерживающий потенциал  $U_3$  с необ-

ходимой степенью точности. Сопротивление  $R_4 = 20.0$  Ом служит для измерения анодного тока лампы.

Для изучения распределения термоэлектронов по энергиям используют метод задерживающего потенциала. Электроны, вылетевшие из катода, образуют облако, в котором они распределены по энергиям в соответствии с функцией распределения Максвелла:

$$f(\varepsilon k) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} (kT)^{-3/2} e^{-\frac{\varepsilon k}{kT}} \sqrt{\varepsilon k}.$$
 (3)

Некоторая часть электронов вытягивается из прикатодной области напряжением  $U_{\rm C}$  на первую сетку лампы и затем ускоряется до энергии:

$$\varepsilon_{v} = eU_{v},$$
(4)

где  $U_{v}$  – напряжение между катодом и второй сеткой.

При этом энергия всех электронов увеличивается на одинаковую величину  $\varepsilon_{y}$ , много большую чем начальная энергия термоэлектронов.

Распределение ускоренных электронов по энергиям анализируют методом задерживающего потенциала, для чего между второй сеткой и анодом лампы подают регулируемое напряжение  $U_3$  и измеряют  $I_a$ .

На анод попадают только те электроны, энергия которых больше, чем работа электростатического поля по перемещению электронов от второй сетки к аноду, равная  $eU_3$ .

В соответствии с этим анодный ток при фиксированном ускоряющем напряжении изменяется в зависимости от величины задерживающего напряжения. Зависимость  $I_a = f(U_3)$ , будет иметь вид, представленный на рис. 2 (кривая 1). Дифференцируя эту зависимость по  $U_3$ , получим распределение электронов по энергиям (пунктирная кривая 2 на рис. 2).

Распределение термоэлектронов по проекциям скорости 9 на направление ускоряющей силы, действующей в электрическом поле на термоэлектроны, записывают в следующем виде:

$$f(\vartheta) = C_V e^{-\frac{m(\vartheta - \vartheta_y)^2}{2kT}},\tag{5}$$

где:  $C_V$  — нормировочная постоянная;

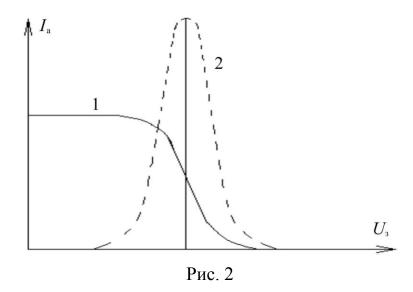
т — масса электрона;

k — постоянная Больцмана;

T — температура термоэлектронов в прикатодном облаке;

 $\vartheta_y = \sqrt{2eU_y/m}$  — скорость, приобретенная электроном после прохождения разности потенциалов  $U_y$ ;

e — заряд электрона.



Для термоэлектронов, движущихся к аноду,  $\vartheta > 0$ , поэтому в (5) можно перейти от скорости  $\vartheta$  к энергии электрона  $\varepsilon = m\vartheta^2/2$ :

$$f(\varepsilon) = C_{\varepsilon} e^{-\frac{\left(\sqrt{\varepsilon} - \sqrt{\varepsilon_{y}}\right)^{2}}{kT}},$$
(6)

где  $C_{\varepsilon}$  — нормировочная постоянная.

Используя соотношения  $\varepsilon = eU_3$  и  $\varepsilon_y = eU_y$ , получим следующее выражение, описывающее кривую 2 на рис. 2:

$$f(U_3) = C_V e^{-\frac{e(\sqrt{U_3} - \sqrt{U_y})^2}{kT}}.$$
 (7)

Положение максимума данной кривой определяют по формуле:

$$U_{3 \max} = U_{\nu}, \tag{8}$$

а её ширину:

$$\Delta U_3 = \sqrt{4 \frac{kT}{e} U_y} \ . \tag{9}$$

# Задание и порядок выполнения работы

- 1. Изучить схему экспериментальной установки.
- 2. Подсоединить источник питания приборного модуля к экспериментальному модулю через соответствующие разъёмы.

- 3. Включить блок питания и лабораторный модуль. Установить напряжение источника питания  $U_{\rm ИП} = U_y$  (создающего ускоряющее поле для термоэлектронов) в пределах 6-8 В.
- 4. С помощью сопротивлений  $R_1$  и  $R_2$  установить задерживающий потенциал  $U_3 = 0$ .
- 5. Регулятором  $U_{\rm C}$  установить ток анода не более 1.5 мА. При этом показания милливольтметра должны лежать в пределах U=(25-30) мВ. После прогрева лампы снять вольтамперную характеристику с шагом 0.5 В. Для этого, изменяя  $U_{\rm 3}$  через 0.5 В, в каждой точке измерить анодный ток. На падающем участке характеристики менять  $U_{\rm 3}$  с шагом 0.1 В.
- 6. Измерения повторить для трех различных значений  $U_y$ . Результаты измерений занести в таблицу:

№ п/п	1	2	
$U_{\scriptscriptstyle 3}\left(\mathrm{B}\right)$			
$U_4^*$ (MB)			
$I_{\rm a}({\rm MA})$			
dI/dV			

## Обработка результатов измерений

1. Рассчитать значение анодного тока:

$$I_{\rm a} = \frac{U_4}{R_4}.\tag{10}$$

2. Построить графики зависимостей:

$$I_{\rm a} = I_{\rm a}(U_{\rm 3}, U_{\rm y});$$
 (11)

И

$$\frac{dI_{\rm a}}{dU_{\rm 3}} = f(U_{\rm 3}, U_{\rm y}),\tag{12}$$

для трех значений ускоряющего напряжения  $U_y$ .

3. Используя графики функций (12), проверить выполнение соотношений (8) и (9).

## Рекомендуемая литература

- 1. Савельев И.В. Курс общей физики, М.: Наука, 1977, Том I, §§ 48, 99.
- 2. Сивухин Д.В. Общий курс физики, М.: Наука, 1975, Том II, §§ 71, 72.

 $<sup>^*</sup>$   $U_4$  — падение напряжения на  $R_4$  = 20.0 Ом.

# Лабораторная работа 8

## Изучение эффекта Джоуля-Томсона

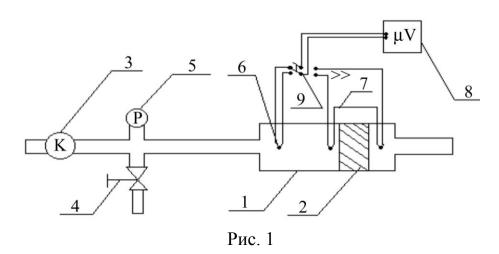
<u>**Цель работы:**</u> экспериментальное наблюдение эффекта Джоуля-Томсона, изучение термодинамической теории этого явления.

<u>В теоретическом введении</u> должны быть рассмотрены следующие вопросы:

- 1. Общая термодинамическая теория эффекта Джоуля-Томсона.
- 2. Эффект Джоуля-Томсона для газа Ван-дер-Ваальса.

## Экспериментальная установка

Рабочими элементами установки являются текстолитовая гильза 1, в которой находится войлочная пробка 2, образующая пористую перегородку (рис. 1).



Воздух прокачивают сквозь перегородку с помощью компрессора 3. Избыточное давление на перегородке регулируют вентилем 4, соединяющим линию с атмосферой. Закрывая вентиль, можно поднимать давление на перегородке от 0 до 0.6 МПа. Это избыточное давление регистрируется манометром 5. Температуру воздуха перед перегородкой измеряют с помощью хромель-копелевой термопары, горячий спай которой 6 расположен на входе газового потока. Температурный перепад на пористой пробке измеряют с помощью дифференциальной хромель-копелевой термопары, спаи которой расположены по обе стороны от перегородки 2.

Термоэдс термопар 6 и 7, регистрирующих температуру потока и температурный перепад на перегородке, заводится на милливольтметр 8. Измерения производят поочередно, переключая тумблер 9 либо в положение (>) — T, либо в положение (») —  $\Delta T$ .

## Операционная часть

- 1. Включить электропитание тумблером «Сеть».
- 2. Включить милливольтметр тумблером «V».
- 3. Переключатель термопар 9 поставить в положение ">" измерение термоэдс термопарой перед пористой перегородкой.
- 4. Включить компрессор. Вентилем 4 установить первое значение избыточного давления  $\Delta P_1 = 0.1 \text{ M}\Pi a = 1 \text{ кг/cm}^2$ .
- 5. Наблюдая за показаниями милливольтметра, дождаться пока температура воздуха стабилизируется.
- 6. Переключатель термопар 9 поставить в положение "»" измерение термоэдс дифференциальной термопарой. Измерить эту термоэдс  $\Delta \varepsilon_1$ , соответствующую перепаду давления  $\Delta P_1$ .
- 7. Переключатель 9 вернуть в положение ">". Манипулируя вентилем 4, установить следующий перепад давления на перегородке  $\Delta P_i$ .
- 8. Дождаться стабилизации температуры воздуха на входе  $\varepsilon_0$  и, переключив 9 в положение "»", произвести новое измерение термоэдс дифференциальной термопары  $\Delta \varepsilon_i$ .
- 9. Меняя давление на перегородке, измерить соответствующие температурные перепады для 5 6 значений перепада давлений. Результаты измерений занести в табл. 1.

Таблица 1.

№ п/п	$\Delta P \cdot 10^{-5}$ , $\Pi a$	$\epsilon_0$ , мB	Δε, мВ	$\Delta T_2$ , K	$\Delta T_2/\Delta P$ , K/ $\Pi a$
1	$\Delta P_1$	$\epsilon_1$	$\Delta arepsilon_1$		
2					

## Обработка результатов измерений

Для каждого значения избыточного давления  $\Delta P_i$ :

1. Вычислить изменение температуры воздуха перед перегородкой относительно температуры окружающей среды:

$$\Delta t_0(>) = \frac{\varepsilon(MB)}{0.064}$$
, °C.

2. Определить изменение температуры при течении воздуха через пористую перегородку под действием перепада давления  $\Delta P_0$ :

$$\Delta t(\gg) = \frac{\Delta \varepsilon (MB)}{0.064}, {}^{\circ}C.$$

- 3. Рассчитать коэффициент Джоуля-Томсона  $\Delta t_i/\Delta P_i$  для каждого значения  $\Delta P_i$ .
- 4. Рассчитать среднее значение коэффициента Джоуля-Томсона:

$$\overline{\mu}_{\rm DT} = \frac{\sum_{i=1}^{N} \frac{\Delta t_i}{\Delta P_i}}{N}.$$

5. Учитывая, что коэффициент Джоуля-Томсона связан с поправками «*a*» и «*b*» в уравнении Ван-дер-Ваальса:

$$\mu_{\rm DT} = \frac{\Delta P}{\Delta T} \approx \frac{\left(\frac{2a}{RT} - b\right)}{C_P},$$

оценить значение поправки (a), пренебрегая влиянием на эффект поправки (b).

Оценить погрешность полученного результата и сравнить с табличным значением.

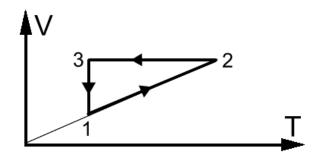
## Рекомендуемая литература

1. Сивухин Д.В. Курс общей физики. — М.: Наука, 1975, Том 2, §§46, 104.

# **Учебные задания по физике** для студентов второго курса дневного отделения

факультетов МЕУП и Технологический (кроме экологов)

- 1. Первое начало термодинамики
- 1. Определить изменение внутренней энергии моля идеального одноатомного газа при изобарическом изменении объема от 10л до 20л при давлении 5атм.
- 2. В цилиндре под поршнем находится углекислый газ  $CO_2$  массой 0.2 кг. Какую работу совершает газ при его нагревании на  $88^{\circ}$ C, если давление газа считать постоянным?
- 3. С некоторой массой идеального газа совершен круговой процесс 123, изображенный на диаграмме (V, T), где V объем и T абсолютная температура газа. Изобразить этот процесс на диаграмме (P, V), где P давление газа, и указать, на каких стадиях газ получал и отдавал тепло.



4. Идеальный одноатомный газ расширяется согласно уравнению  $PV^{1/2} = \text{const}$ , где P- давление и V- объем газа. Определить молярную теплоемкость газа в этом процессе.

#### 2. Тепловые машины

- 5. Каким путем можно эффективнее повысить КПД машины Карно: увеличивая температуру нагревателя  $T_1$  на  $\Delta T$  при фиксированной температуре холодильника  $T_2$  или понижая температуру холодильника  $T_2$  на такую же величину  $\Delta T$  при фиксированной температуре нагревателя  $T_1$ ?
- 6. Идеальная тепловая машина, работающая по циклу Карно, получает тепло от нагревателя с температурой  $200^{\circ}$  С и отдает тепло холодильнику с температурой  $15^{\circ}$  С, совершая за один цикл работу 10МДж. Определить тепло, отдаваемое холодильнику за один цикл.
- 7. Определить работу, совершаемую идеальным газом массой m с молярной массой  $\mu$  при изотермическом расширении от объема  $V_1$  до объема  $V_2$  при температуре T. Какое количество тепла получил газ при этом расширении?
- 8. Идеальная тепловая машина, работающая по обратному циклу Карно, получает тепло от воды с температурой 273 К и передает его кипятильнику с температурой  $^{373}$  К. Сколько воды превращается в пар при образовании 1 кг льда, если удельная теплота плавления льда  $^{3,3\cdot10^5}$  Дж/кг и удельная теплота парообразования воды  $^{2,26\cdot10^6}$  Дж/кг?

## 3. Второе начало термодинамики

- 9. Определить изменение энтропии одного моля идеального газа при изохорном, изобарном, изотермическом и адиабатном процессах.
- 10. Определить изменение энтропии одного моля вещества при его плавлении и испарении.
- 11. Два тела массами  $m_1$  и  $m_2$ , имеющие температуры  $T_1$  и  $T_2$ , помещены в адиабатическую оболочку. Определить равновесную температуру тел и изменение энтропии системы при установлении теплового равновесия, если удельная теплоемкость обоих тел равна C.

12. Определить изменение энтропии при замерзании 1 г воды с температурой  $^{273}$  К.

## 4. Распределения Максвелла и Больцмана

- 13. Определить наиболее вероятную, среднюю и среднеквадратичную скорости молекул хлора при температуре 500 К.
- 14. Определить среднюю тепловую энергию классического гармонического осциллятора при температуре Т.
- 15. Определить среднюю потенциальную энергию молекул азота в однородном поле силы тяжести, если температура атмосферы считается постоянной и равной Т.
- 16. Определить максимальную полярную теплоемкость газа  $CO_2$  (молекула  $CO_2$  является линейной). Оценить температуру «замораживания» колебательных степеней свободы молекулы  $CO_2$ , если частоты ее продольных колебаний  $v_1$ = $4\cdot10^{13}$   $\Gamma$ ц,  $v_2$ = $7\cdot10^{13}$   $\Gamma$ ц и поперечного колебания  $v_3$ = $2\cdot10^{13}$   $\Gamma$ ц.

## 5. Процессы переноса

- 17. Получить формулы для коэффициентов диффузии и теплопроводности идеального газа.
- 18. Средняя длина свободного пробега молекул водорода при нормальных условиях равна  $1,3\cdot 10^{-7}$  м. Определить газокинетический диаметр молекулы водорода.
- 19. Сколько столкновений за 1с испытывает атом неона при давлении 100 Па и температуре 600 К, если его газокинетический диаметр равен  $2 \cdot 10^{-10}$  м?
- 20. Как изменится вязкость газа, если его объем уменьшить в два раза: 1) изотермически и 2) изобарически?

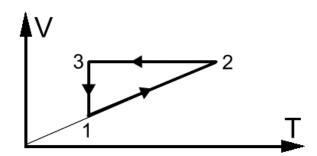
# **Учебные задания по физике** для студентов второго курса дневного отделения

факультета «Метрологическая информатика» (IV семестр)

## 1. Первое начало термодинамики

1. Определить изменение внутренней энергии моля идеального одноатомного газа при изобарическом изменении объема от 10л до 20л при давлении 5атм.

- 2. В цилиндре под поршнем находится углекислый газ  $CO_2$  массой 0.2кг. Какую работу совершает газ при его нагревании на  $88^{\circ}$  C, если давление газа считать постоянным?
- 3. С некоторой массой идеального газа совершен круговой процесс 1231, изображенный на диаграмме (V,T), где V объем и T абсолютная температура газа. Изобразить этот процесс на диаграмме (P,V), где P давление газа, и указать, на каких стадиях газ получал и отдавал тепло.



4. Объем 1 моля идеального газа с показателем адиабаты  $\gamma$  изменяется по закону V=a/T, где а — положительная постоянная, T — абсолютная температура. Определить количество тепла Q, полученное газом в этом процессе при увеличении температуры на  $\Delta T$ .

#### 2. Тепловые машины

- 5. Каким путем можно эффективнее повысить КПД машины Карно: увеличивая температуру нагревателя  $T_1$  на  $\Delta T$  при фиксированной температуре холодильника  $T_2$  или понижая температуру холодильника  $T_2$  на такую же величину  $\Delta T$  при фиксированной температуре нагревателя  $T_1$ ?
- 6. Идеальная тепловая машина, работающая по циклу Карно, получает тепло от нагревателя с температурой 200° С и отдает тепло холодильнику с температурой 15° С, совершая за один цикл работу 10МДж. Определить тепло, отдаваемое холодильнику за один цикл.
- 7. Определить работу, совершаемую идеальным газом массой m с молярной массой  $\mu$  при изотермическом расширении от объема  $V_1$  до объема  $V_2$  при температуре T. Какое количество тепла получил газ при этом расширении?
- 8. Идеальная тепловая машина, работающая по обратному циклу Карно, получает тепло от воды с температурой 273 К и передает его кипятильнику с температурой 373 К. Сколько воды превращается в пар при образовании 1 кг льда, если удельная теплота плавления льда  $3,3\cdot10^5$  Дж/кг и удельная теплота парообразования воды  $2,26\cdot10^6$  Дж/кг?

#### 3. Теплоемкость газов

- 9. Идеальный одноатомный газ расширяется согласно уравнению  $PV^{1/2} = \text{const}$ , где P- давление и V- объем газа. Определить молярную теплоемкость газа в этом процессе.
- 10. Определить молярные теплоемкости Cv и Cp для газовой смеси, состоящей из  $m_1$  грамм азота и  $m_2$  грамм аргона, если показатель адиабаты для азота  $\gamma_1$ , а для аргона  $\gamma_2$ . Газы считать идеальными, внутренняя энергия которых описывается выражением
- $U = v \frac{RT}{\gamma 1}$ , где v число молей, R универсальная газовая постоянная.
- 11. Найти уравнение процесса для идеального газа, при котором теплоем-кость C газа меняется c температурой T по закону  $C = \alpha T$ , где  $\alpha > 0$  постоянная.
- 12. Вычислить молярную теплоемкость идеального газа для процесса, в котором давление  $P = \beta V$ , где  $\beta > 0$  постоянная и V объем газа. Считать, что молярная теплоемкость Cv не зависит от температуры.

## 4. Второе начало термодинамики

- 13. Определить изменение энтропии одного моля идеального газа при изохорном, изобарном, изотермическом и адиабатном процессах.
- 14. Определить изменение энтропии одного моля вещества при его плавлении и испарении. Удельная теплота и температура фазовых превращений считаются известными.
- 15. Два тела массами  $m_1$  и  $m_2$ , имеющие температуры  $T_1$  и  $T_2$ , помещены в адиабатическую оболочку. Определить равновесную температуру тел и изменение энтропии системы при установлении теплового равновесия, если удельная теплоемкость обоих тел равна C.
- 16. Определить изменение энтропии при замерзании 1 г воды с температурой 273 К. Удельная теплота плавления льда  $\lambda = 333 \cdot 10^3 \, \text{Дж/кг}$ .

# 5. Уравнение Ван-дер-Ваальса

- 17. Определить плотность воды в критической точке, если для воды Pkp = 219 атм и Tkp = 374° C.
- 18. Определить внутреннее (молекулярное) давление воды, если в уравнении Ван-дер-Ваальса для воды  $\mathbf{a} = 5.5 \cdot 10^6 \, (\text{атм·см}^6) / \text{моль}^2$ .
- 19. Считая, что жидкость в процессе испарения подчиняется уравнению Ван-дер-Ваальса, а удельная теплота испарения q равна работе против силы внутреннего давления жидкости, оценить величину q с помощью величины внутреннего давления P и плотности жидкости  $\rho$ .
- 20. Выразить давление, температуру и объем 1моля вещества в критической точке через постоянные а и b уравнения Ван-дер-Ваальса.

## 6. Распределение Максвелла

- 21. Определить наиболее вероятную, среднюю и среднеквадратичную скорости молекул хлора при температуре 500 К.
- 22. Как зависит от давления средняя скорость молекул идеального одноатомного газа при адиабатном процессе?
- 23. Определить среднеквадратичную частоту вращения молекулы кислорода относительно оси, проходящей через центр масс молекулы перпендикулярно её оси симметрии, если температура газа  $T=300~\mathrm{K}$  и момент инерции молекулы относительно заданной оси  $I=19,2\cdot10^{-40}~\mathrm{r\cdot cm}^2$ .
- 24. Определить максимальную молярную теплоемкость газа  $CO_2$  (молекула  $CO_2$  является линейной). Оценить температуру «замораживания» колебательных степеней свободы молекулы  $CO_2$ , если частоты ее продольных колебаний  $v_1$ = $4\cdot10^{13}$   $\Gamma$ ц,  $v_2$ = $7\cdot10^{13}$   $\Gamma$ ц и поперечного колебания  $v_3$ = $2\cdot10^{13}$   $\Gamma$ ц.

## 7. Распределение Больцмана

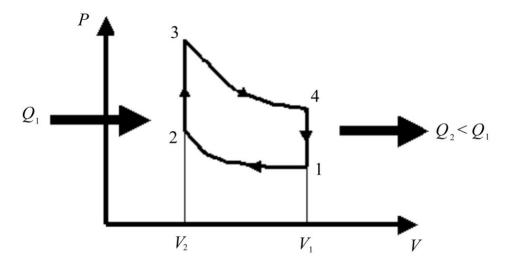
- 25. Определить среднюю тепловую энергию классического гармонического осциллятора при температуре Т.
- 26. Определить среднюю потенциальную энергию молекул азота в однородном поле силы тяжести, если температура атмосферы считается постоянной и равной Т.
- 27. В поле тяжести Земли находятся пылинки с массой  $m = 2 \cdot 10^{-18}$  г и объемом  $V = 10^{-15}$  см<sup>3</sup>. Определить высоту h, на которой концентрация пылинок в 2 раза меньше их концентрации вблизи земной поверхности. Давление воздуха  $P = 10^5$  Па и его температуру T = 300 К считать постоянной.
- 28. Определить теплоемкость газа, находящегося в однородном поле силы тяжести при температуре Т, если число молекул газа равно N.

# 8. Процессы переноса

- 29. Получить формулы для коэффициентов диффузии и теплопроводности идеального газа.
- 30. Средняя длина свободного пробега молекул водорода при нормальных условиях равна  $1,3\cdot10^{-7}$  м. Определить газокинетический диаметр молекулы водорода.
- 31. Сколько столкновений за 1 с испытывает атом неона при давлении 100 Па и температуре 600 К, если его газокинетический диаметр равен  $2 \cdot 10^{-10}$  м?
- 32. Как изменится вязкость газа, если его объем уменьшить в два раза: 1) изотермически и 2) изобарически?

### Дополнительные задачи

- 1. Построить графики изобарического процесса для идеального газа в переменных (V, T), (P, V), (P, T), где V объём, P давление и T температура.
- 2. С помощью молекулярно-кинетической теории показать, что при квазистатическом перемещении поршня в теплоизолированном цилиндре, заполненном идеальным одноатомным газом, давление P и объем V газа связаны уравнением  $PV^{5/3} = Const.$
- 3. На диаграмме (P, V), где P давление и V объем идеального газа с показателем адиабаты  $\gamma$ , изображен цикл Отто, где 12 адиабатное сжатие, 23 изохорное нагревание, 34 адиабатное расширение и 41 изохорное охлаждение. Определить КПД цикла Отто.



- 4. Доказать, что при установлении теплового равновесия в системе, описанной в задаче №11, полная энтропия возрастает.
- 5. Определить плотность воды в критической точке, где давление 219 атм. и температура 374°C.
- 6. Считая, что жидкость в процессе испарения подчиняется уравнению Ван-дер-Ваальса, и, рассматривая удельную теплоту испарения как величину работы против сил внутреннего давления жидкости, оценить удельную теплоту испарения на основе плотности и внутреннего давления жидкости.
- 7. Выразить среднее число молекул газа, соударяющихся с единичной площадкой поверхности сосуда в единицу времени, через среднюю скорость молекул, если функция распределения молекул по скоростям является изотропной. Рассмотреть частный случай закона распределения Максвелла.
- 8. Используя классическую теорию теплоемкости, определить удельную теплоемкость при постоянном давлении газа следующего молярного состава: He = 20%,  $H_2 = 30\%$  и  $CH_4 = 50\%$ .

- 9. Получить соотношение между коэффициентами диффузии D и подвижностью частицы B, рассматривая состояние термодинамического равновесия газа в однородном поле силы тяжести при температуре T.
- 10.Записать и решить уравнение движения сферической частицы в вязкой жидкости с учетом действия силы тяжести, силы Архимеда и силы Стокса. Частица движется в вертикальном направлении.

# СОДЕРЖАНИЕ

ЛАБОРАТОРНАЯ РАБОТА 1	1
Определение удельной теплоты плавления и изменения энтропии пр кристаллизации олова	
ЛАБОРАТОРНЫЕ РАБОТЫ 2 И 31	.0
ЛАБОРАТОРНАЯ РАБОТА 21	1
Определение отношения теплоёмкостей $\frac{C_P}{C_V}$ воздуха	. 1
ЛАБОРАТОРНАЯ РАБОТА 31	9
Определение удельной теплоемкости воздуха при постоянном давлении — $C_P$	9
ЛАБОРАТОРНАЯ РАБОТА 42	23
Определение коэффициента вязкости жидкостей по методу Стокса 2	23
ЛАБОРАТОРНАЯ РАБОТА 52	26
Измерение коэффициента теплопроводности воздуха методом нагретой нити	26
ЛАБОРАТОРНАЯ РАБОТА 6	35
Измерение коэффициента внутреннего трения (вязкости) воздуха и средней длины свободного пробега молекул воздуха	
ЛАБОРАТОРНАЯ РАБОТА 7	39
Экспериментальное исследование распределения термоэлектронов по энергиям	
ЛАБОРАТОРНАЯ РАБОТА 84	4
Изучение эффекта Джоуля-Томсона	4
УЧЕБНЫЕ ЗАДАНИЯ ПО ФИЗИКЕ ДЛЯ СТУДЕНТОВ ВТОРОГО КУРСА ДНЕВНОГО ОТДЕЛЕНИЯ4	6
1. Первое начало термодинамики Ошибка! Закладка не определена	4.
2. Тепловые машиныОшибка! Закладка не определена	
3. Второе начало термодинамики. Ошибка! Закладка не определена	
4. Распределения Максвелла и Больцмана Ошибка! Закладка н определена.	E
5. ПРОЦЕССЫ ПЕРЕНОСАОШИБКА! ЗАКЛАДКА НЕ ОПРЕДЕЛЕНА	4.

Дополнительные задачи4	46
------------------------	----