## Работа 2.2.3

# ИЗМЕРЕНИЕ ТЕПЛОПРОВОДНОСТИВОЗДУХА ПРИ АТМОСФЕРНОМ ДАВЛЕНИИ

#### Панферов Андрей

**Цель работы:** измерить коэффициенттеплоп роводности воздуха при атмосферном давлении в зависимости от температуры.

В работе используются: цилиндрическая колба с натянутой по оси нитью; термостат; вольтметр и амперметр (цифровые мультиметры); эталонное сопротивление; источник постоянного напряжения; реостат (или магазинсопротивлений).

#### Теоретические сведения

Tennonposodнocmb— это процесс передачи тепловой энергии от нагретых частей системы к холодным за счёт хаотическогодвижения частиц среды(мо-лекул, атомов и т.п.). В газах теплопроводность осуществляется за счёт непо-средственной передачи кинетической энергии от быстрых молекул к медлен-ным при их столкновениях. Перенос тепла описывается законом Фурье, утвер-ждающим, что плотность потока энергии  $\vec{q}$  [ $\frac{B_T}{M^2}$ ] (количество теплоты, перено-симое через единичную площадку в единицу времени) пропорциональна гра-диенту температуры:

$$\vec{q} = -\kappa \cdot \nabla T,$$

где  $\kappa - \kappa оэффициент теплопроводности.$ 

$$\kappa \sim \lambda \vec{\nu} \cdot nc_v$$

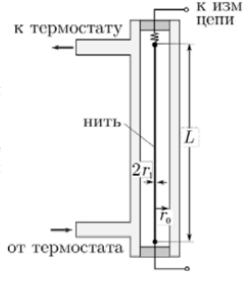
где  $\lambda$  — длина свободного пробега молекул газа,  $\vec{v}$  — средняя скорость их теплового движения, n — концентрация (объёмная плотность) газа.

Решая дифференциальное уравнение для цилиндического случая получаем:

$$Q = \frac{2\pi L}{\ln \frac{r_0}{r_1}} \kappa \cdot \Delta T$$

## Экспериментальная установка

На оси полой цилиндрической трубки с внутреннимдиаметром  $2r_0=(1.00\pm0.01)$ см размещена металличе-ская нитьдиаметром  $2r_1=(0,055\pm0.010)$ мм и длиной  $L=(395\pm2)$ мм (материал нити и точные геометриче-ские размеры указаныв техническом описании установки). Полость трубки заполнена возду-хом (полость через небольшое отверстие сооб-щается с атмосферой). Стенки трубкипомещены в кожух, через которых пропускается водаиз термостата, так что их температура поддерживается постоянной. Для предотвращения конвекции трубка расположена вертикально.



Металлическая нить служит как источником тепла, так и датчиком температуры (термометром сопротивления). По пропускаемому через нить постоянному току I и напряжению U на ней вычисляется мощность нагрева по закону Джоуля–Ленца:

$$Q = UI$$
,

и сопротивление по закону Ома:

$$R = \frac{U}{I}$$

Сопротивление нити является однозначной функцией её температуры R(t). Для большинства металлов относительное изменение сопротивления из-за нагрева невелико: при-изменении температуры на 1 градус относительное изменение сопротивления нити может составлять приблизительно от 0.2~%до 0.6% (в зависимости от её материала). Следовательно, измерение R важно провести с высокой точностью.

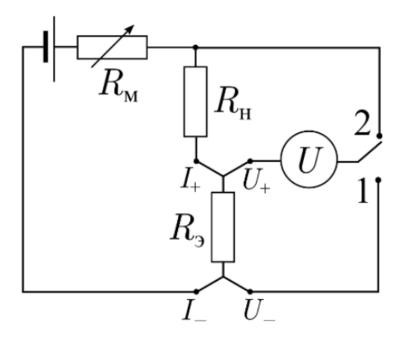


Схема предусматривает использование одного вольтметра и эталонного сопротивления  $R_{\text{9}} \sim 10$  Ом, включённого последовательно с нитью. В положении переключателя 2 вольтметр измеряет напряжение на нити, а в положении 1 — напряжениена  $R_{\text{9}}$ , пропорциональное токучерез нить. Для исключения влияния контактов и подводящих проводов эталонное сопротивление  $R_{\text{9}}$  также необходимо подключать в цепь по четырёхпроводной схеме. Ток в цепи в обеих схемах регулируется с помощью реостата или магазина сопротивлений  $R_{\text{м}}$ , включённого последовательно с источникомнапряжения. Методика измерений. В исследуемоминтервалетемператур (20–70 С)зависимость сопротивления от температуры можно с хорошей точностью аппроксимировать линейной функцией:

$$R(t) = R_{273} \cdot (1 + \alpha t)$$

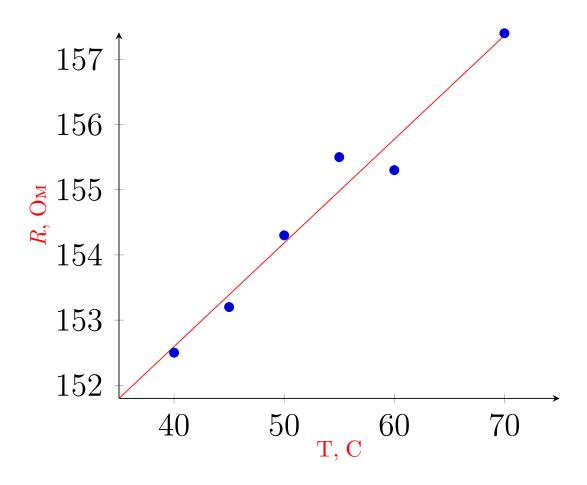
где t — температурав [C],  $R_{273}$  — сопротивление нити при температуре 20С и  $\alpha=\frac{1}{R_{273}}\frac{dR}{dT}$  — температурный коэффициент сопротивления материала.

#### Результаты обработки экспериментальных точек занесены в таблицу:

Таблица 1:  $R_0$  и  $\frac{dR}{dQ}$  для различных температур,  $\kappa$ 

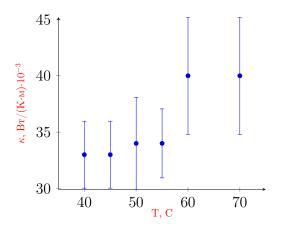
T,C	$\frac{dR}{dQ}, \frac{\mathrm{O_M}}{\mathrm{MBT}}$	$R_0$ , OM	$\sigma R_0, \%$	$\sigma \frac{dR}{dQ}, 10^{-5}$	$\frac{dQ}{d(\Delta T)}, \frac{B_T}{K} \cdot 10^{-2}$	$\kappa, \frac{B_T}{K \cdot M} \cdot 10^{-3}$	$\sigma \kappa$
60	0.00998	152.5	3	5	1.59	33	0.09
55	0.00999	153.2	3	6	1.59	33	0.09
50	0.00990	154.3	5	8	1.61	34	0.12
45	0.00974	155.5	2	4	1.63	34	0.09
40	0.00829	155.3	6	10	1.92	40	0.13
70	0.00837	157.4	7	8	1.90	40	0.13

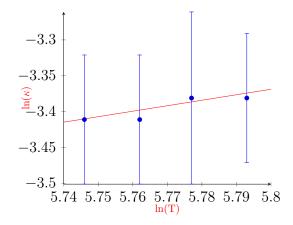
# Построим график зависимости $R_0$ от $\mathbf{T}$ :



Из графика определим угловой коэффициент  $\frac{dR}{dT}=(0.159\pm0.014)~{\rm Om/K}$  и  $\alpha=\frac{1}{R_{273}}\frac{dR}{dT}=(1.06\pm0.10)\cdot10^{-3}~1/{\rm K}.$  Занесем данные значений  $\frac{dQ}{d(\Delta T)}$  в Таблицу 1.

### Построим графики зависимости $\kappa$ от T и $\ln(\kappa)$ от $\ln(T)$ :





(При построении  $\ln(\kappa)$  от  $\ln(T)$  и последующих вычислениях не были учтены последние две экспериментальные точки, так как они явно не вписываются в зависимость и являются выбросами)

Из второго графика получим  $\beta=(0.8\pm0.3).$  Что не согласуется с предсказаниями теории, утверждающие  $\beta=\frac{1}{2}$ 

**Вывод:** Данный метод подходит для вычисления *коэффициента теплопроводности* воздуха, но его точности недостаточно для достоверного определения зависимости последнего от *температуры*. **Относительная погрешность:**  $0.0035\% + 0.0005\% \cdot \frac{U_{\text{диап}}}{U_{\text{изм}}}$  для всех измерений

T = 40C	
$U_{R_0}$ , мВ	$U_{R_0}$ , B
225.0	3.450
200.0	3.063
150.0	2.293
125.0	1.910
100.0	1.527
75.00	1.145
50.00	0.763

T = 45C	
$U_{R_0}$ , м ${ m B}$	$U_{R_0}$ , B
225.0	3.465
200.0	3.077
150.0	2.303
125.0	1.918
100.0	1.534
75.00	1.150
50.00	0.766

T = 50C	
$U_{R_0}$ , mB	$U_{R_0}$ , B
225.0	3.502
200.0	3.111
150.0	2.329
125.0	1.939
100.0	1.551
75.00	1.157
50.00	0.770

T = 55C	
$U_{R_0}$ , мВ	$U_{R_0}$ , B
225.0	3.517
200.0	3.123
150.0	2.338
125.0	1.947
100.0	1.557
75.00	1.167
50.00	0.778

T = 60C	
$U_{R_0}$ , мВ	$U_{R_0}$ , B
225.0	3.508
200.0	3.115
150.0	2.332
125.0	1.942
100.0	1.554
75.00	1.165
50.00	0.776

T = 70C	
$U_{R_0}$ , мВ	$U_{R_0}$ , B
200.0	3.159
150.0	2.366
125.0	1.971
100.0	1.576
75.00	1.181
50.00	0.787

