

# Auswertung vom Versuch P2-48: Ideales und reales Gas

Gruppe Di-22  
Jonas Müller, Genti Saliu

11. Mai 2014

## Inhaltsverzeichnis

<b>1</b>	<b>Spannungskoeffizient <math>\alpha</math> von Luft und absoluter Nullpunkt</b>	<b>1</b>
<b>2</b>	<b>Bestimmung des Adiabatenindex</b>	<b>3</b>
2.1	Clement-Desormes-Methode . . . . .	3
2.2	Vergleichsmessung . . . . .	4
<b>3</b>	<b>Bestimmen von <math>\kappa</math> mit der Schwingmethode</b>	<b>4</b>
3.1	Methode von Rüchard . . . . .	4
<b>4</b>	<b>Dampfdruckkurve einer Flüssigkeit</b>	<b>5</b>

# 1 Spannungskoeffizient $\alpha$ von Luft und absoluter Nullpunkt

In diesem Versuch sollten der Spannungskoeffizient  $\alpha$  von Luft und der absolute Nullpunkt experimentell bestimmt werden.

Wir sind dabei folgendermaßen vorgegangen: Zuerst wurden der Außendruck und die Raumtemperatur gemessen, es ergaben sich  $t_R = 21.4^\circ\text{C}$  bzw.  $p = 746.3$  torr.

Dann legten wir den Nullpunkt im festen Schenkel des Gasthermometers fest. Wir ließen die Höhendifferenz vom Quecksilber im Manometer bei Raumtemperatur ab, dann kühlten wir den Rezipienten in einem Eisbad auf  $1^\circ\text{C}$  ab. Den bewegten Schenkel pasteten wir so an, dass die Quecksilbersäule im festen Schenkel wieder auf der Nullmarke stand. Unseren Erwartungen nach, entstand im Glaskolben aufgrund der Abkühlung Unterdruck, deshalb ist die Quecksilbersäule im Schenkel nach oben gestiegen. Anschließend erfolgte das Ablesen der Höhendifferenz der Quecksilbersäulen.

Danach haben wir den Glaskolben in einem Dampfbad bis zur Siedetemperatur des Wassers gebracht und sind analog wie oben vorgegangen. Im Gegensatz dazu entstand aufgrund der Erwärmung Überdruck und die Quecksilbersäule sank im festen Schenkel unter die Nullmarke.

Da es sich um ein Quecksilbermessgerät handelt, verwenden wir für die Druckangabe durchgehend die Einheit *torr*. Ein Millimeter Höhenunterschied entspricht dabei einem Druckunterschied von 1 torr.

Den Gesamtdruck errechnet man aus der Summe von Aussendruck und Druckdifferenz:

$$p_{ges} = p + \Delta p$$

Temperatur $t[^\circ\text{C}]$	Höhendifferenz $\Delta h[\text{mm}]$	Gesamtdruck $p_{ges}[\text{torr}]$
21.4	23	769.3
1	35	781.3
97.8	214	987.3

Tabelle 1: Messungen am Jollyschen Gasthermometer

Anzumerken sei, dass der Wert der Siedetemperatur, den wir mit einem Digitalthermometer gemessen haben, vom theoretischen Wert der Siedetemperatur abweicht. Letztere errechnet sich aus [?]:

$$\begin{aligned} t_{sied} &= 100 + 0.03687 \cdot (p - 760) - 0.000022 \cdot (p - 760)^2 \quad \text{wobei } p = 995 \text{ hPa} \\ &= 107.45^\circ\text{C} \end{aligned}$$

Dies entspricht einer Abweichung von 0.09 %.

Jetzt können wir den Spannungskoeffizienten  $\alpha$  der Luft bestimmen. Wir errechnen zwei

Werte für den Koeffizienten, einmal mit und einmal ohne Berücksichtigung der thermischen Ausdehnung von Glas.

### Ohne Berücksichtigung der thermischen Ausdehnung

$$\alpha_1 = \frac{p_D - p_E}{p_E \cdot T_{sied}}$$

### Mit Berücksichtigung der thermischen Ausdehnung

$$\alpha = \alpha_1 + \frac{p_D}{p_E} \cdot \gamma \quad , \text{ wobei } \gamma = 2.5 \cdot 10^{-5} \frac{1}{\text{K}} \text{ der kubische Ausdehnungskoeffizient ist}$$

Ausgehend von den gemessenen Werten:

- $p_E = 781.3 \text{ torr} = 104164.77 \text{ Pa}$
- $p_D = 987.3 \text{ torr} = 131629.17 \text{ Pa}$
- $t_{sied} = 97.8^\circ\text{C}$  bzw.  $T_{sied} = 370.8 \text{ K}$

erhielten wir:

$$\alpha_1 = 7.1100 \cdot 10^{-4} \frac{1}{\text{K}} \quad \alpha = 7.1123 \cdot 10^{-4} \frac{1}{\text{K}}$$

Die Abweichung des unkorrigierten vom korrigierten Spannungskoeffizienten beträgt 0.03 %.

Der absolute Nullpunkt errechnet sich aus:

$$T_0 = -\frac{1}{\alpha} = \frac{1}{7.1123 \cdot 10^{-4} \frac{1}{\text{K}}} = -1406 \text{ K}$$

Leider passen unsere Ergebnisse überhaupt nicht mit den Literaturwerten überein. Auch nach mehrmaligem nach Rechnen konnten wir keinen mathematischen Fehler erkennen. Daher liegt der Fehler wohl bei einer ungenauen Messung, da auch der Stand der Quecksilbersäule nur schlecht abzulesen war.

## 2 Bestimmung des Adiabatenindex

### 2.1 Clement-Desormes-Methode

Der Versuch besteht der Vorbereitung entsprechend aus 4 Schritten. Wir sind folgendermaßen vorgegangen:

1. Dreiweghahn so gestellt, dass nur Glasbehälter und Pumpe verbunden waren.
2. Mit Pumpe Überdruck erzeugt und Glasbehälter und Manometer über Dreiweghahn verbunden.
3. Höhendifferenz abgelesen.
4. Über Ventil am Glasbehälter Höhenausgleich bzw. Druckausgleich vorgenommen (Ventil nur kurz geöffnet, um Wärmeaustausch zu vermeiden).
5. Gewartet bis sich Gleichgewicht einstellt und Höhendifferenz abgelesen.
6. 1-5 wurden 3 mal wiederholt.

Durch dieses Vorgehen erhalten wir zwei Höhendifferenzen:  $\Delta h_1$  die Höhendifferenz, die durch den mit der Pumpe erzeugten Überdruck im Schritt 1 und  $\Delta h_2$  die Höhendifferenz, die durch die Druckdifferenz nach Einstellen des thermischen Gleichgewichts im Schritt 5, entstanden ist.

Wie in der Vorbereitungshilfe hergeleitet, berechnet man  $\kappa$  durch:

$$\kappa = \frac{\Delta p_1}{\Delta p_1 - \Delta p_2}$$

Da wir in diesem Versuch Öl anstatt Quecksilber verwenden, kann man die praktische Umrechnung von Höhendifferenz in Druck nicht vornehmen, es gilt aber:

$$\Delta p = \Delta h \cdot \rho_{\text{Öl}} \cdot g$$

Einsetzen in  $\kappa$  ergibt:

$$\kappa = \frac{\Delta h_1}{\Delta h_1 - \Delta h_2}$$

Jetzt können wir  $\kappa$  ausrechnen und erhalten aus den Messwerten folgende Tabelle:

Höhendifferenz $\Delta h_1 [mm]$	Höhendifferenz $\Delta h_2 [mm]$	$\kappa$
56	15	1.37
65	15	1.30
60	15	1.33

Tabelle 2: Messungen nach der Clement-Desormes-Methode

Es ergibt sich ein Mittelwert von  $\kappa = 1.33$ . Das ist eine Abweichung von 5 % gegenüber dem Literaturwert.

## 2.2 Vergleichsmessung

Wir haben der Versuch wiederholt und dabei im 4. Schritt beim Druckausgleich das Ventil länger offen gehalten haben. Wie zu erwarten, konnten wir im Schritt 5 nur eine sehr geringe Höhendifferenz messen:

Höhendifferenz $\Delta h_1[mm]$	Höhendifferenz $\Delta h_2[mm]$	$\kappa$
52	5	1.11

Tabelle 3: Vergleichsmessung

Man kann deutlich erkennen, dass es sich hier nicht um eine adiabatsche Zustandsänderung handeln kann, da der Wert für  $\kappa$  stark vom Literaturwert abweicht (20.7 %).

## 3 Bestimmen von $\kappa$ mit der Schwingmethode

Wir haben uns für die Methode von Rüchard entschieden.

### 3.1 Methode von Rüchard

Der Aufbau wurde bereits in der Vorbereitung erklärt. Es mussten vor und während der Durchführung einige Punkte beachtet werden:

- Glasrohr musste sauber sein
- Stopfen mussten dicht sein
- Glasrohr musste möglichst senkrecht sein
- Die Kugel musste sauber sein

Die Geräte, die wir im Labor vorgefunden haben, erfüllten die ersten drei obigen Bedingungen. Die Erfüllung der vierten Bedingung stellten wir sicher, indem wir die Metallkugel nicht mit bloßer Hand angefasst haben.

Wir haben die Kugel in das Glasrohr fallenlassen. Dabei hat sie angefangen zu schwingen und wir haben die Zeit gestoppt und die Anzahl der in dieser Zeit erfolgten Schwingungen gezählt. Ab ca. 10 Schwingungen wurde die Oszillation der Kugel so gering, dass man keine weitere Schwingung zuverlässig erkennen konnte.

Direkt aus der Periodendauer erhält man laut Vorbereitung das gesuchte Verhältnis der spezifischen Wärmen:

$$\kappa = \left(\frac{2\pi}{T}\right)^2 \frac{m}{A^2} \cdot \frac{V_0}{p_0}$$

mit

- $p_0 = 995 \text{ hPa} = 99500 \text{ Pa}$
- $V_0 = 10.581 = 0.01058 \text{ m}^3$
- $m = 16.68 \text{ g} = 16.68 \cdot 10^{-3} \text{ kg}$
- $A = \frac{\pi \cdot d^2}{4} = \frac{\pi \cdot (16 \text{ mm})^2}{4} = 2 \cdot 10^{-4} \text{ m}^2$

Die Messungen und die entsprechende  $\kappa$  sind in Tabelle 4 zusammengefasst:

Schwingungsanzahl $n$	Dauer $t[s]$	Periodendauer $T[s]$	$\kappa$
8	9.08	1.14	1.35
5	5.73	1.15	1.32
8	8.10	1.01	1.72
8	8.91	1.11	1.42
6	6.78	1.13	1.37
8	8.96	1.12	1.40

Tabelle 4: Messungen der Periodendauer der schwingenden Kugel

Es ergibt sich ein Mittelwert von  $\kappa = 1.43$  (Abweichung vom Literaturwert 2.1 %). Der Median beträgt  $\kappa = 1.385$  (Abweichung vom Literaturwert 1 %). Es wäre sinnvoller den Median zu betrachten, da wir in unseren Messungen einen Ausreißer (1.72) haben und die Abweichung vom Literaturwert kleiner ist.

## 4 Dampfdruckkurve einer Flüssigkeit

In diesem Versuch stellen wir die Dampfdruckkurve (Abhängigkeit des Drucks von der Temperatur) von n-Hexan auf, wobei anzumerken ist, dass hier die Druckdifferenz aufgetragen wurde (Abbildung 1). Diese erhält man, wie in Aufgabe 1, aus der Höhendifferenz der Quecksilbersäulen. Dabei entspricht 1 mm Höhendifferenz einer Druckdifferenz 1 torr.

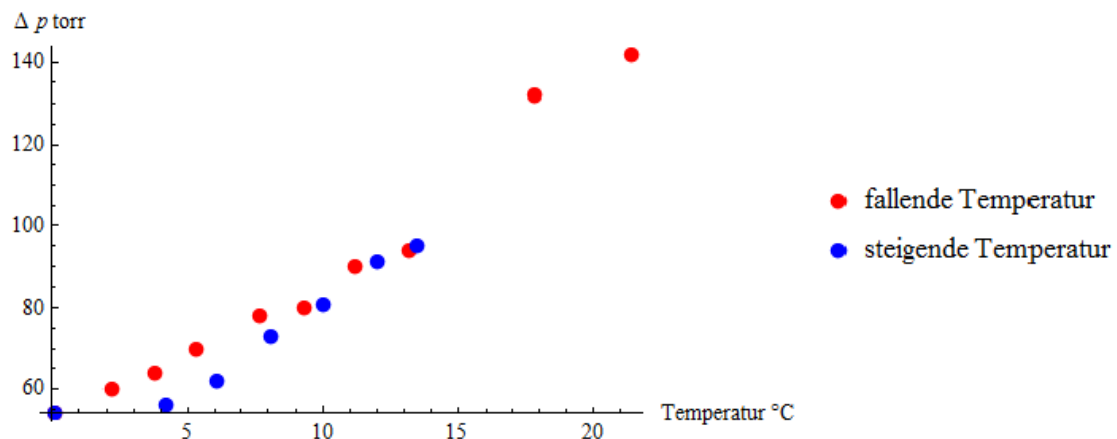


Abbildung 1: Dampfdruckkurve von n-Hexan

Tabelle 5 zeigt die Ergebnisse unserer Messungen zu diesem Versuch.

Temperatur T in $^{\circ}\text{C}$	Höhe links $h_l[\text{mm}]$	Höhe rechts $h_r[\text{mm}]$	Druckdifferenz $\Delta p[\text{torr}]$
21.4	466	324	142
17.8	461	329	132
13.2	442	348	94
11.2	440	350	90
9.3	435	355	80
7.7	435	357	78
5.3	431	361	70
3.8	428	364	64
2.2	426	366	60
0.1	423	369	54
4.2	424	368	56
6.1	427	365	62
8.1	435	362	73
10.0	439	358	81
12.0	444	353	91
13.5	446	351	95

Tabelle 5: Messergebnisse zur Dampfdruckkurve

Entsprechend dem Aufbau aus der Vorbereitung haben wir n-Hexan über ein Wasserbad vom Raumtemperatur in  $\approx 2^{\circ}\text{C}$ -Schritten bis auf  $0^{\circ}\text{C}$  abgekühlt. Wir notierten bei jedem Schritt die Stände der Quecksilbersäulen im linken und rechten Schenkel des Manometers. Aus Zeitgründen wurden die Stände im linken Schenkel nur am Anfang und Ende gemessen und in der Auswertung die restlichen Werte ergänzt. Anschließend wurde das Wasserbad mit kochendem Wasser wieder bis zur Raumtemperatur erwärmt. Da wir nicht genügend warmes Wasser zur Verfügung hatten, konnten wir die Flüssigkeit nur bis  $13.5^{\circ}\text{C}$  erwärmen.

Um die Verdampfungsenthalpie machen wir uns der Beziehung aus der Vorbereitung zunutze:

$$\ln \frac{p}{p_0} = -\frac{H_v}{T \cdot R}$$

Wir tragen  $\ln \frac{p}{p_0}$  gegen  $-\frac{1}{T \cdot R}$  in ein Diagramm auf, bestimmen wir die Ausgleichsgerade und erhalten deren Steigung als Verdampfungsenthalpie  $H_v$ . Dabei kann  $p_0$  beliebig gewählt werden, da es die Steigung nicht verändert, nur die Verschiebung der Gerade entlang der y-Achse. Daher, aus  $p = p_0 + \Delta p$  und gewähltem  $p_0 = 1 \text{ torr}$  folgt:

$$\ln \Delta p = -\frac{H_v}{T \cdot R} \quad (4.1)$$

Wir haben unsere Messwerte in Mathematica eingegeben und lineare Regression über diese Daten durchgeführt. Die Gleichung der Regressionsgerade lautet:

$$y = 31476x + 17.8$$



Damit beträgt die gesuchte Verdampfungsenthalpie  $H_v = 31476 \frac{\text{J}}{\text{mol}}$ . Gegenüber dem Literaturwert von  $H_v = 28850 \frac{\text{J}}{\text{mol}}$  weist unser Ergebnis eine Abweichung von 9.1 %. Die Ausgleichsgerade findet man in Abbildung 2.

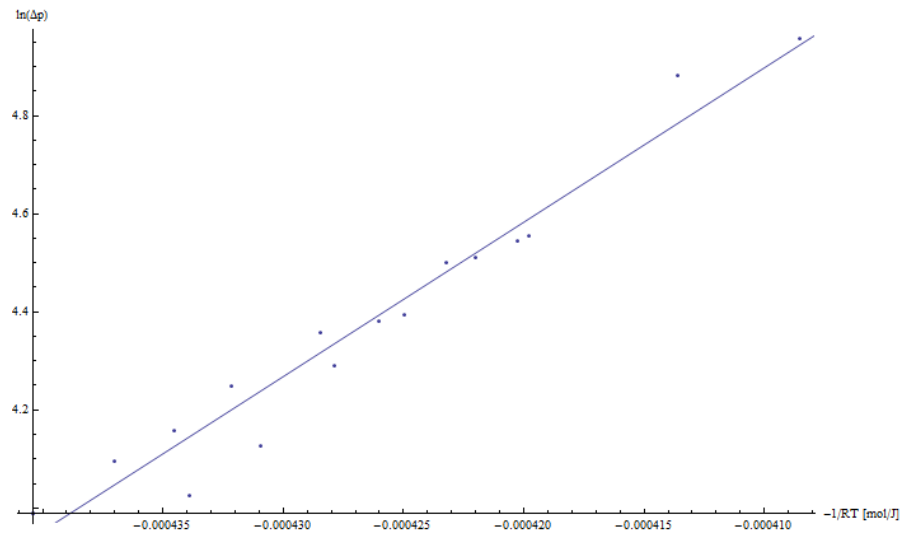


Abbildung 2: Ausgleichsgerade zur Bestimmung von Verdampfungsenthalpie

## Literatur