

## Vierter Abschnitt.

### Aërodynamik.

#### Erstes Kapitel.

##### *Von dem Ausflusse der Luft aus Behältern.*

§. 447. **Einleitung.** Befindet sich in einem Behälter Luft in gewöhnlichem Zustande, also unter dem Drucke der Barometerhöhe  $b = 28.8$  Z. (§. 436), so wird durch eine z. B. in der Seitenwand angebrachte Öffnung die Luft weder aus dem Behälter heraus, noch die äußere hinein treten, weil die vor der Öffnung liegenden Lufttheilchen von innen und außen gleich stark gedrückt werden, und daher unter sich im Gleichgewichte stehen. Wird dagegen die Luft im Behälter, wie z. B. durch einen genau passenden Kolben dergestalt zusammengedrückt, daß ein damit in Verbindung gebrachtes Manometer (§. 440) die Höhe  $h$  und dadurch also auch den Überdruck über den Druck der Atmosphäre anzeigt; so wird der Druck gegen die Öffnung von innen nach außen  $= b + h$  und von außen nach innen  $= b$ , folglich der Unterschied der Pressungen  $= b + h - b = h$  seyn (d. h. durch diese Manometersäulenhöhe gemessen oder ausgedrückt), mit welcher die Luft nun aus dem Behälter (eben so, als ob sie unter dem Drucke  $h$  in den leeren Raum strömte) ausfließen wird.

§. 448. Da aber nach §. 321 die (theoretische) Geschwindigkeit, mit welcher irgend eine tropfbare Flüssigkeit aus einer Öffnung ausfließt, der Höhe der über der Öffnung stehenden Flüssigkeitssäule entspricht; so darf man im gegenwärtigen Falle (da die Luft- und Gasarten demselben Gesetze folgen) nur die Höhe  $h$  der manometrischen Flüssigkeit in eine dem Gewichte nach gleichgeltende Luftsäule  $h'$  von durchaus gleicher Dichte verwandeln, um für die theoretische Ausflus-

geschwindigkeit  $v$  der Luft den Ausdruck  $v = \sqrt{2 g h'}$  zu erhalten. Ist  $D$  die Dichte oder das spezifische Gewicht der manometrischen Flüssigkeit, und  $d$  jene der unter dem Drucke  $b + h$  in die freie Luft ausfließenden Luft- oder Gasart, so ist  $\frac{h'}{h} = \frac{D}{d}$  oder  $h' = h \frac{D}{d}$ , folglich, wenn  $m$  den entsprechenden Contractions- oder Reductionscoefficienten bezeichnet (indem hier eine ähnliche Erscheinung wie beim Ausflus des Wassers §. 321 Statt findet), so ist in Fufsmafs, indem  $h$  ebenfalls so genommen werden mufs:

$$v = m \sqrt{\left(2 g h \frac{D}{d}\right)} = 7.874 m \sqrt{h \frac{D}{d}} \dots (1)$$

Ist ferner  $a$  der Querschnitt der Öffnung in Quadratfufs, so ist, wenn  $h$  constant bleibt, die per Secunde ausfließende Luftmenge in Kubikfufs:

$$M = 7.874 m a \sqrt{h \frac{D}{d}} \dots (2)$$

§. 449. Was nun den Contractionscoefficienten  $m$  betrifft, so ist dieser nach den neuesten Versuchen hierüber für

Öffnungen in dünnen Wänden . . . .  $m = .65$ ,

„ mit cylindrischen Ansatzröhren = .93,

für wenig conische Ansatzröhren . . . = .94.

Ist das Manometer mit Quecksilber gefüllt und fließt die Luft (welche also unter dem Drucke  $b + h$  austritt) bei einer Temperatur von  $t$  Grad (des 100theiligen Thermometers) aus; so ist für atmosphärische Luft [§. 439, r)]  $\frac{D}{d} = 25209 \frac{1 + .004 t}{b + h}$ , also gehen, wenn man Kürze halber  $1 + .004 t = T$  setzt, die beiden vorigen Formeln 1) und 2) für die atmosphärische Luft in folgende über:

$$v = 1250 m \sqrt{\left(h \frac{T}{b + h}\right)} \dots (1')$$

$$\text{und } M = 1250 m a \sqrt{\left(h \frac{T}{b + h}\right)} \dots (2')$$

§. 450. In der Anwendung sind die Ansatzstücke, wie z. B. die Düsen bei Blasbälgen, Windleitungen u. s. w. längere, verjüngte Röhren, wofür man indessen der grössern Sicherheit wegen  $m$  auch nur mit .93 in Rechnung bringt. Ist  $d$  der Durchmesser einer solchen Düsenöffnung, so ist  $ma = .93 \times \frac{1}{4} d^2 \pi = .7305 d^2$ , folglich ist, wenn  $d$  in Fufsen ausgedrückt wird:

$$M = 913 d^2 \sqrt{\left(h \frac{T}{b + h}\right)} \dots (3 \text{ Kubikfufs.})$$

Das nach dieser Formel berechnete Luftvolumen  $M$  besitzt die dem Drucke  $b + h$  entsprechende Dichte; will man aber daraus jenes Volumen  $M'$  bestimmen, welches dieses Luftquantum unter irgend einem andern, z. B. unter dem Drucke  $h'$  annehmen würde, so hat man nach dem *Mariotte'schen*

Gesetze  $\frac{M'}{M} = \frac{b+h}{h'}$ , woraus  $M' = M \frac{b+h}{h'}$ , d. i.

$$M' = 913 \frac{d^2}{h'} \sqrt{[h(b+h)T]} \dots (4)$$

folgt.

§. 451. Um ferner das Gewicht  $Q$  der in 1 Secunde ausfließenden Luftmenge zu bestimmen, muß man den Werth  $M$  mit dem Gewichte von 1 Kubikfuß Luft unter dem Drucke von  $b + h$  und der Temperatur  $t$ , d. i. (§. 439,  $\alpha$ ) mit  $\cdot 03042 \frac{b+h}{1+\cdot 004t}$  multipliciren, wodurch man, wenn für  $M$  der Werth aus 3) und wieder  $1 + \cdot 004t = T$  gesetzt wird:

$$Q = 27\cdot 77 d^2 \sqrt{\left[\frac{h(b+h)}{T}\right]} \dots (5 \text{ Pfunde}$$

erhält, wenn wieder  $d$ ,  $b$  und  $h$  in Fussen ausgedrückt werden.

§. 452. Fließt anstatt atmosphärischer Luft irgend eine andere Gasart unter dem Drucke der Manometersäule  $h$  aus, und hat dieses Gas gegen die manometrische Flüssigkeit die Dichte  $e$ ; so hängt die Ausfließgeschwindigkeit von der Höhe  $\frac{h}{e}$  ab, und es ist die per Secunde ausfließende Gasmenge  $M = ma \sqrt{2g \frac{h}{e}}$ . Für ein anderes unter demselben Drucke und aus derselben Öffnung ausfließendes Gas, welches gegen die nämliche manometrische Flüssigkeit die Dichte  $e'$  besitzt, ist eben so  $M' = ma \sqrt{2g \frac{h}{e'}}$ , folglich  $M : M' = \sqrt{e' : e}$ , d. h. die Volumina zweier Gasarten, welche unter demselben Drucke aus der nämlichen Öffnung ausfließen, verhalten sich verkehrt wie die Quadratwurzeln aus ihren Dichten (diese letztern mögen nun auf die atmosphärische Luft, die manometrische, oder eine sonstige Flüssigkeit bezogen werden).

Ist also eines der beiden Gase die atmosphärische Luft und  $n$  das spezifische Gewicht des andern Gases (jenes der Luft = 1 gesetzt), so beträgt die Ausfließmenge des letztern Gases per Secunde, wenn der Druck constant

bleibt,  $M = M' \sqrt{\frac{1}{u}}$ , d. i. (Form. 4)

$$M = 913 \frac{d^2}{h' \sqrt{u}} \sqrt{[h(b+h)T]} \dots (6)$$

Anmerkung. Die Ableitung der obigen Formeln für den Ausfluss der Luft gilt eigentlich streng genommen mehr oder weniger nur für den Fall, als der Unterschied zwischen dem Druck der Luft innerhalb und außerhalb des Gefäßes nicht bedeutend ist, und dieser etwa nur (wie es in der Regel bei Gebläsen der Fall) bis  $\frac{1}{5}$  beträgt. Im Allgemeinen genommen werden diese Formeln, indem dabei logarithmische Größen vorkommen, complicirter, obschon sie auch dann noch, der eigenthümlichen Schwierigkeiten wegen, welche dieser Theil der Wissenschaft darbietet, nicht alle in der Wirklichkeit vorhandenen Umstände genau wieder geben.

Bezeichnet  $A$  den Querschnitt des Gefäßes, aus welchem das Gas ausfließt,  $a$  jenen der Ausflufsöffnung,  $p$  den Druck der äußern,  $P$  jenen der innern Luft auf die Flächeneinheit, so wie  $q$  das Gewicht der cubischen Einheit der innern Luft oder des Gases unter diesem Drucke  $P$ , und  $m$  den Contractionscoefficienten; so findet man nach der Theorie von Navier für die Ausflufsgeschwindigkeit, wenn  $l$  natürliche Logarithmen bezeichnet:

$$v = m \sqrt{\left\{ \frac{2P}{q} g \frac{l \cdot \frac{P}{p}}{1 - \left(\frac{pa}{PA}\right)^2} \right\}} \dots (7)$$

also das Volumen des in der Zeiteinheit unter dem äußeren Drucke  $p$  gemessenen ausfließenden Gasses:

$$M = av \dots (8)$$

und unter einem andern Drucke  $p'$  gemessen:

$$M' = av \frac{p}{p'} \dots (9)$$

Ist die Ausflufsöffnung  $a$  gegen den Querschnitt  $A$  so klein, dass man den Bruch  $\left(\frac{pa}{PA}\right)^2$  gegen die Einheit auslassen kann, so hat man einfacher:

$$v = m \sqrt{\left[ \frac{2P}{q} gl \cdot \frac{P}{p} \right]} \dots (6')$$

und wenn der Unterschied  $P - p = z$  so klein wird, dass man die höhern Potenzen von  $\frac{z}{P}$  gegen die erste vernachlässigen, also

$$\begin{aligned} l \cdot \frac{P}{p} &= l \cdot \frac{P}{P-z} = -l \left( 1 - \frac{z}{P} \right) \\ &= - \left[ -\frac{z}{P} - \frac{1}{2} \left( \frac{z}{P} \right)^2 - \text{etc.} \right] = \frac{z}{P} = \frac{P-p}{P} \end{aligned}$$

setzen kann, auch:

$$v = m \sqrt{\left(2g \frac{P - \nu}{q}\right)},$$

welches sofort unsere obige Formel 1), nur in einer andern Form ist; denn bezeichnet  $h$  die Höhe der Manometersäule, welche den Druck  $P - \nu$  anzeigt, ferner  $D$  die Dichte oder das specifische Gewicht dieser Flüssigkeitsäule, so wie  $d$  jene des Gases unter dem Drucke  $P$ , so ist  $\frac{P - \nu}{q} = h \frac{D}{d}$ , wodurch diese letztere Formel genau auch die Form der obigen 1) erhält.

Wäre  $P < \nu$ , so würde umgekehrt die äußere Luft in das Gefäß, und zwar mit einer Geschwindigkeit

$$v = m \sqrt{\left(2g \cdot \frac{\nu - P}{q'}\right)} \dots (10)$$

hineinfließen, wenn  $q'$  das Gewicht der cubischen Einheit der äußern Luft unter dem Drucke  $\nu$  bezeichnet.

§. 453. Um diese abgeleiteten Formeln noch verständlicher und practischer zu machen, mögen folgende Beispiele und Aufgaben dienen:

1. Mit welcher Geschwindigkeit strömt die atmosphärische Luft bei  $10^{\circ}$  C. Temperatur in einen absolut leeren Raum ein, wenn dabei keine Contraction Statt hat?

Setzt man in der Formel 1') (§. 449)  $h = 0$ ,  $t = 10$ , also  $T = 1.04$  und  $m = 1$ , so erhält man  $v = 1250 \sqrt{1.04} = 1274\frac{1}{2}$  Fufs, während man bei  $0$  Grad Temperatur nur 1250 F. findet; ein Körper also, welcher sich im letztern Falle mit einer Geschwindigkeit von mehr als 1250 Fufs per Secunde in der Atmosphäre bewegen würde, müßte schon einen leeren Raum hinter sich zurücklassen.

Wollte man die vorige Formel 10) benützen, so müßte man darin  $P = 0$ ,  $\nu = 766.87 b$ ,  $g = 31$  und  $q' = \frac{0.3042}{1.04}$  setzen, wodurch man  $v = 1274.95$  F. findet; da  $b$  aus der Rechnung ganz hinausfällt, so hat hier der Barometerstand auf die Geschwindigkeit  $v$  keinen Einfluß.

2. Aus einem Behälter fließt atmosphärische Luft unter einem Drucke, für welchen die Quecksilbersäule des oben offenen Manometers constant 1.14 Zoll zeigt, durch eine Düsenöffnung von 2.85 Zoll Durchmesser und bei einer Temperatur von  $13^{\circ}$  C. in einen Raum aus, in welchem das Barometer 28 Zoll hoch steht; es soll die per Secunde ausfließende Luftmenge berechnet, und diese zugleich auf den mittlern Barometerstand von 28.8 Zoll reducirt werden.

Setzt man in der Formel 6)  $h = \frac{1.14}{12} = .095$ ,  $b = \frac{28}{12} = 2.333$ , also  $b + h = 2.428$ ,  $h' = \frac{28.8}{12} = 2.4$ ,  $d = \frac{2.85}{12} = .2375$  und  $t = 13$ , also  $T = 1.052$ ; so findet man  $M' = 10.57$  Kubikfufs, daher per Minute

634 Kubikfufs, ein Quantum, welches zur Speisung von etwa 4 Frischfeuer hinreichen würde.

Nach der schärfern Formel 6') gerechnet, findet man wegen  $P = 1861\cdot96$ ,  
 $v = 1789\cdot11$  Pf.,  $l \cdot \frac{P}{v} = \cdot0399131$ ,  $q = \cdot07015$  sofort  $r = 256\cdot28$ , so

wie damit aus 9)  $M' = 11\cdot04$  Kubikfufs, woraus in solchen Fällen die geringe Abweichung der beiden Formeln hinlänglich hervorgeht.

3. Wenn bei einer Windleitung das Manometer mit Wasser gesperrt ist, so ist die Frage, wie hoch in demselben die Wassersäule steigen müsse, wenn aus einer 2\cdot28 Zoll im Durchmesser haltenden Düsenöffnung per Sekunde 8 Kubikfufs atmosphärische Luft in einen Raum ausströmen sollen, in welchem der Barometer  $28\frac{1}{2}$  Zoll hoch steht, und die Temperatur  $12^{\circ}$  C. beträgt?

Bestimmt man aus der Formel 3) die Gröfse  $h$ , so hat man die Höhe der Quecksilbersäule, mit welcher die gesuchte Wassersäulenhöhe des Manometers gleichgeltend seyn muß; ist daher  $H$  diese gesuchte Höhe, so muß  $H = 13\cdot597 h$  seyn. Aus der genannten Gleichung 3) folgt aber

$$h = \frac{b M^2}{833569 d^4 T - M^2}, \text{ und wenn man } b = 2\cdot375, M = 8, d = \cdot19 \text{ und } t = 12, \text{ also } T = 1\cdot048 \text{ setzt, erhält man daraus } h = \cdot1414, \text{ folglich } H = 1\cdot923 \text{ Fufs} = 23\cdot2 \text{ Zoll.}$$

4. Wie groß muß in einem zur Beleuchtung dienenden Gasometer die Öffnung seyn, damit stündlich 31660 Kubikfufs Leuchtgas unter einem Drucke von 1\cdot8 Zoll Wassersäule ausströmen, wenn die Öffnung mit keiner Röhre in Verbindung steht, und der mittlere Barometerstand zu 28\cdot2 Zoll, so wie die Temperatur zu  $15^{\circ}$  C. angenommen wird?

Hier ist die Wassersäule im Manometer von  $\frac{1\cdot8}{12} = \cdot15$  Fufs mit einer Quecksilbersäule von  $\frac{\cdot15}{13\cdot597} = \cdot01103$  F. gleichgeltend, daher  $h = \cdot01103$ ,

$b = 2\cdot35$ ,  $t = 15$ , also  $T = 1\cdot06$ ,  $M = \frac{31660}{3600} = 8\cdot7945$  (für die Sekunde),  $m = \cdot65$ , und das spezifische Gewicht des Leuchtgases (§. 39)  $u = \cdot556$ , also aus der obigen Gleichung 2')

$$a = \frac{M \sqrt{u}}{1250 m \sqrt{\left( h \frac{T}{b+h} \right)}} = \cdot114692 \text{ Quadratfufs.}$$

Für eine quadratförmige Öffnung müfste daher die Seite =  $\cdot3387$ , oder für eine kreisförmige der Durchmesser =  $\cdot3821$  Fufs betragen.