

# **Badische Landesbibliothek Karlsruhe**

**Digitale Sammlung der Badischen Landesbibliothek Karlsruhe**

## **Maschinenbau**

Studien-Jahr 1861/62

**Redtenbacher, Ferdinand**

**Karlsruhe, 1862**

Drittens Dampfmaschinen

[urn:nbn:de:bsz:31-278571](https://nbn-resolving.org/urn:nbn:de:bsz:31-278571)



so die Fassung des Dampfes vor dem Kolben,  
 & die Fassung hinter dem Kolben,  
 & die Länge eines Kolbenstübes, so ist:

$O(p-c)$  L. eines Zylinder,  $O$  sind die Kosten.

Wichtig ist die etwas spätere Zeit vor dem Kolben, weil  
 die Luft in der Falle nicht überall gleich groß. Es geht die Hälfte von  
 dem nicht leeren Saug mit durch Abkühlung von etwas  
 Saug verloren, so dass kommen noch eine Menge Reibungs-  
 widerstände in Betracht. Dennoch wird ein Maschinist sehr  
 Ungünstiges leisten, wenn die Dampfspannung eine geringe  
 ist. Die einfachsten Maschinen sind nicht die  
Hochdruckmaschinen ohne Expansion, ohne Condensation  
 so kann sie nur den der Dampf verliert eines Kolbenstübes  
 gewiss sehr geringe und frei und ist für seine Zwecke  
 ein verloren. In dieser Maschine ist eine sehr wertvolle  
 man die Fassung zu kaufen und es muss vornehmlich dafür  
 gesorgt werden, dass alle diejenigen Teile, welche Dampf  
 aufnehmen vor Abkühlung geschützt sind.

Beispiele sind, dass

1. dass die spätere Zeit der Abkühlung fortwährend der  
 Längung des Kolbens spart, man wollen eine sehr ob-  
 dieser Zeit nachbringen lässt.

Lassen wir nun die Dampfspannung nicht in der freien,  
 denn in ein Gefäß, das von der Luft abgeschlossen und  
 entweder mit Wasser umgeben, oder so eingerichtet ist, dass  
 Wasser eingespritzt wird. Es wird also der Dampf conden-  
 sirt werden und folglich nur noch eine in der Höhe  
 Fassung vor dem Kolben stattfinden. Längung wie vorher

Klaffe <sup>direkt</sup> ~~unmittelbar~~ mit dem Dampf in Verbindung, so  
gibt sie die Condensation fast unmittelbar.

Da wir nun zum condensiren sehr viel Klaffe brauchen  
etwa 20 Theil Klaffe auf 1 Theil Dampf, so müssen  
Fünfen aufgestellt werden und zwar eine um kaltes  
Klaffe zu gießen u. eine zweite um das condensirte  
Klaffe zu entfernen.

Letztere Fünfen wird Luftzünge genannt und es kömmt  
da herüber, dass die Heißwasser u. so die man  
zum condensiren braucht, vom fehrer Quantitäten ohne  
Luft zu fallen, dieselbe sich im Condensator ausbreitet  
und ebenfalls mit dem warmen Klaffe entfernt werden  
müß.

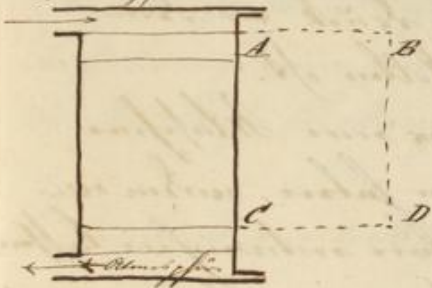
Wenn wir Dampf von nicht sehr hoher Dampfkraft von, so  
wird sich im Condensator allmählig viel Dampf bilden und  
wird unvollkommen, da dieses von der Atmosphäre eingetru-  
ben wird, später wird mehr und mehr Klaffe kommen  
als nöthig ist, was eine sehr schlechte Ordnung ist, indem  
der Vorgang gerade umgekehrt sein soll.

Für Dampf von hoher Dampfkraft muß eine Feßzünge  
angewendet werden.

Dieser Condensator läßt sich nicht gut und werthig für  
Dampfmaschinen anwenden, da diese kaltes Klaffe im Unter-  
fließ haben; für Landmaschinen hingegen wissen wir  
ein kaltes Wassergünge anzuwenden.

Wir können aber auch schon ein gutes Resultat erzielen  
bei sehr hoher Dampfdruck, was in manchen Fällen von  
großer Wichtigkeit ist in Bezug der Wasserpumpe.

Drücken wir uns einen Dampfzylinder, lassen oben Dampf  
eintreten und drücken mit der Kolben



notwendig zu communiciren, so wird  
A B der constante Druck des Dampfes  
gegen den Kolben sein und C D  
die Länge des Pistons; also  $W =$   
 $A B \times A C$  gleich der Wirkung für  
einen Zylinder voll Dampf.

Nehmen wir nun einen Zylinder  
dessen Gewicht nicht gleich dem des  
ersten, sondern ein über das gleiche  
Länge, so also ein gleiches Volumen  
annehmt. Nun setzen wir bei a ab,  
wenn der Kolben in der Mitte des Pistons  
angelangt ist, also bei C, so wird die  
Wirkung sein A, B, C, D, = A B C D.

Der Dampf wird sich nicht von B, aus fort und fort aus-  
dehnen (ausdehnen) und einen Druck ausüben bis  
der Kolben bei F, angelangt ist.

fragen wir nun für was die Wirkung des Dampfes die  
ausgedehnte Pistons widersteht wird, so haben wir,  
wenn wir das alle mit  $W_1$  bezeichnen:

$$W_1 = A, B, F, G, = A, B, C, D, + C, D, F, G,$$

$$W_2 = A B C D + C, D, F, G,$$

$W_1 = W_2 + C, D, F, G$ , gleich der Wirkung  
für dasselbe Dampfolumen. Wir können nun ansetzen  
daß der Dampf das 3, 4, 6, 10 fache Volumen einnimmt.

Wir setzen aber auch, daß wenn die Dampf ausgedehnt  
 ist, er zumeist mehr feucht ist, und der Druck vor dem  
 Kolben gleich dem der Luft ist.

Es ist für uns leicht zu verstehen, daß wir eine Maschine  
 mit Expansion oder ohne Condensation bauen, indem wir  
 den Dampf geradezu in die Atmosphäre entweichen lassen.  
 Will man das feuchtig die Expansion zu ein wenig  
 zurückhalten lassen, so muß man sich unfeuchtig eine  
 sehr sehr Dampfexpansion gefallen lassen.

Wenn wir z. B. 3 fache Expansion, so wird die Expansion  
 z. B. 1/3 mal mehr als 1 Atm. betragen, alle grade nach  
 dem besondern Verdampfungsdruck des Flüssigkeits fallen.  
 Es entsteht nun die Frage, ob wir Expansion und Condensation  
 auswenden können.

Es die die fall, so versteht vor dem Kolben immer ein  
 schwerer Druck, er wird deshalb immer weniger getrieben und  
 wir können den Dampf so ausdehnen, daß er etwa mit  
 1/2 Atm. übertritt. Haben wir z. B. Dampf von  
 5 Atm. und 5 fache Expansion, so hat deshalb kein  
 Druck mehr als eine Expansion von  $5 \times \frac{1}{2}$  Atm. gleich 2 1/2  
 Atmosphären.

Für solche Maschinen ist eine Maschine mit  
 Expansion und Condensation, auch in der Regel die beste  
 Druckmaschinen. Es läßt sich auch derselben das best mög.  
 höchste Resultat erzielen.

Man handelt es sich bei dieser Maschine ob sie sich  
 der Wärme dieselbe gut benutzt wird.

Wir können nun bei den besten Maschinen, sehr leicht,

Frankreich und Deutschland 2 Kilg. Heißdampf pro  
Pferd Kraft stündlich umzusetzen und zwar bei der besten  
Kesselanordnungen, 80%.

Die stündliche Wirkung einer Pferdekraft ist  $3600 \times 75$   
= 270 000 Kilg. Meter

Die Heizkraft von 2 Kilg. Heißdampf ist:  $2 \times 7000 \times 424$ .  
= 5936 000

Das Verhältniß  $5936000 : 270000$  ist ungef. 22.

D. h. wir gewinnen mit diesen absolut besten Maschinen  
1. die im Dampf enthaltenen Leistungen fünfzigteil,  
2. die sind diese Maschinen in dieser Hinsicht bester als  
die miserabelsten Kesselwerke.

Es liegt dies schon an der Dampferzeugung, indem wir  
den Abgang des Dampfes vermeiden müssen und  
indem wir den Dampf gut in einem Kessel zurücklassen,  
da er noch viele Wärme besitzt, selbst wenn wir wieder  
sicheres erhalten wir einen Lauf warmen Dampfes.

Analytische Theorie der Dampfmaschinen Kap. Kap. 1. 228.

Nr. 582. Gegeben wie das Volumen des höchsten Raumes  
 $v$ ,  $p$  ist das Verhältniß  $\frac{v}{p} = m$ , und  $\frac{v}{p} = m$  O.  
 $p$  die Spannung des Dampfes vor und hinter den Kolben ist  
nicht constant, weil die Einströmungsöffnung variabel und  
auch die Gasswindigkeit des Kolbens variabel ist.

Bei Landmaschinen ist dieser Factor gering, hingegen ungef.  
etwas mehr bei Locomotiven.

Für den Erfolg ist es ganz gleichgültig, denn besser wird  
die Maschine nicht, außer wie bringen die Factor weg.  
Nicht aber darauf, daß eine müßige Gasswindigkeit

Das Kollum verformt ist.

Im  $x$  ist vollkommen die atmosph. Druck. so geht die Spannung  
des Druckes die das alle im Kessel sollte beim fortwährenden  
atmosph. in der atmosph. Druck über, ist also variabel.  
Nehmen wir nicht Komite, Luftpumpe Gang des Kollums,  
so wird der Druck nach 1 Atmosphäre sein. Nehmen  
wir hingegen unge. Komite und einen raffen Kollum.  
genug, so wird der Druck mehr als 1 Atmosphäre betragen.  
Es ist ferner ersichtlich, dass die Komite mit Gewalt  
werden müssen, damit die Drucksäule am und nicht  
brechen kann. Man kann man noch eine Menge Beispiele  
widerstände in Betracht, die zu überwinden sind, als bei  
dem Kollum, Kopfdruck, Pfeife, Kräftigung, Feinung,  
Gren, Jagden, etc.

$$f \text{ ist } x = 10330 + \frac{1}{4} 10330 + \frac{1}{4} 10330$$

$$x = (1 + \frac{1}{2}) 10330$$

Leistung und Verlauf bei einer Maschine wobei  $C$   
&  $p$  konstant angenommen.

Die Leistung wird sich mit dem Leistungszustand der  
Leistung und es wird derselbe Verlauf charakteristisch,  
dass Leistungszustand, die bei der Maschine vorkommen sich  
gleich bleiben.

1. Es ändert sich im Leistungszustand die Drucksäule  
nicht, d. h. es wird im Kessel gerade so viel Drucksäule  
zeit werden als die Maschine konsumiert.

2. Bleibt die lebendige Kraft beim fortwährenden Kollum,  
so groß als im Anfang sein.  
Ebenfalls die gebräuchlichen und weisen mir die Wirkungen.



Die Wasser menge soll sich nicht ändern, es soll also in je  
der Gemeinde soviel Wasser dem Kessel zugeführt werden  
als in einer Gemeinde verdunstet wird.

Gebe dies alles in Form einer Gleichung an, so haben wir die  
Gleichung.

Es ist nun  $p-r$  die nützliche Arbeit mit welcher die Kol-  
ben fortgeschoben wird.

$$O(p-r)v = fS Nn \quad (1)$$

$$O(p-r) = R \quad (2)$$

Wobei  $R$  die nützliche Arbeit pro und Zeit.

Das Dampf volumin das wir bei jedem Kolbenhub abgeben  
müssen, ist:  $O + mO$

und das Gewicht:  $(O + mO)(\alpha + \beta p) = O(1+m)(\alpha + \beta p)$ .

Die Dampfmenge, die durchschnittlich in jeder Gemeinde ver-  
braucht wird, ist:

$$\frac{O(1+m)(\alpha + \beta p)}{v} \quad \left[ \frac{L}{v} \right] \text{ die Zeit eines Kolben-} \\ \text{hubes}$$

$$\frac{O(1+m)(\alpha + \beta p)}{v} = O_v(1+m)(\alpha + \beta p) = S \quad (3)$$

In diesen 3 Gleichungen kommen nun folgende Größen vor:

$$O, p, r, Nn, R, S, v.$$

Diese Gleichungen aufzulösen als 3 Unbekannte Größen, wenn  
wir Konstanten können, es sind also 35 Lösungen möglich.

Wahrscheinlich sind wir nun an der richtigen Stelle, um weiter  
zu gehen, sie sei im Ganzen und namentlich hervorgehoben, um sie

I

z. B.  $O, v, p, r$ , die Größe  $Nn, R, S$  zu bestimmen.

aus (1) folgt  $Nn = \frac{O(p-r)v}{fS}$

• (3) •  $S = \frac{O_v(1+m)(\alpha + \beta p)}{v}$

aus (2) folgt.  $R = O(p-r)$

II

Nun bekannt  $O, r, S, R$ , Gesucht  $p, v, N$ .

aus (2) folgt:  $p = r + \frac{R}{S}$

„ (3) „  $v = \frac{S}{O(1+m)(r+\delta p)}$

„ (1) „  $N = \frac{O(p-r)v}{\delta S}$

III

Dabei wählen Umständen die wird die Leistung eines Werks  
sich verhältlich ausfallen!

Nun  $f = \frac{N}{S}$  möglichst groß als ein Max. wird.

Es ist  $f = \frac{\delta O(p-r)}{O(1+m)(r+\delta p)} = \frac{1}{\delta(1+m)} \frac{p-r}{r+\delta p}$

$f = \frac{1}{\delta(1+m)} \frac{1 - \frac{r}{p}}{\frac{r}{p} + \delta}$

$\frac{r}{p}$  ist gegen  $\delta$  zu vernachlässigen

$f = \frac{1}{\delta(1+m)\delta} (1 - \frac{r}{p}) = \text{Minimum.}$

$\frac{r}{p}$  soll sehr groß sein. Großer Druckdruck.

Die Länge der Kolbenstange ist beinahe gleichgültig, wenn  
wir jedes mit fünfzehn die Bewegung eingesehen wollen,  
so ist eine längere Kolbenstange besser. Wir können die Kolben-  
stange wählen wie wir wollen, verhältlich ist es für die  
Länge der Pleuelstangen, wenn wir einen kleinen Pleuel-  
stange

Es ist  $\frac{r}{p} = v$ ;  $n = \frac{Ov}{\delta}$

In der Pleuelstange ist ferner nicht zu vernachlässigen, d. h. die Pleuel-  
stange ist beinahe unabhängig von der Pleuelstange. Es ist  
kann man wieder eine Pleuelstange wählen, so ist  
eine mäßige Pleuelstange verhältlich.

IV. Sie gegeben  $N, a, p, c,$

Gesucht  $O, S, R.$

Aus (1) folgt:  $O = \frac{20N}{\sigma(\mu-1)} = \frac{45N}{\sigma\mu(1-\frac{1}{\mu})}$

(2)  $S = O(1+m)(\nu+\beta\mu)$

(3)  $R = O(\mu-1)$

Es ist zu bemerken, dass die Querschnitt sehr nach der Federkraft  
 sowie nach dem Dampfdruck richtet, nach der Größe der Kolben  
 und nach der Dampfgeschwindigkeit, welche wir eintragen lassen.

Wollen wir eine weiche Maschine bauen, so müssen wir  $\sigma$   
 so groß machen und die Maschine wird klein.

Wir wählen für  $\sigma = 2.5$  bis  $3$  Meter.

Wenn die Kraft nicht sehr groß ist, so wird man mit einem Kugelhahn aus  
 Eisen können.

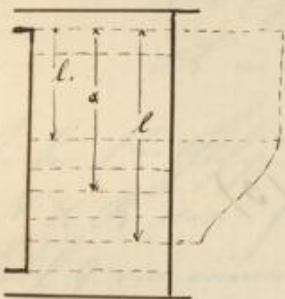
Die Maschine wird am besten, sobald wir einen großen  
 Kraftleistung, einen guten Effekt und einen hohen Wirkungsgrad

Wir haben dann  $\sigma = 1 - 1.3$  Meter.

$c = \frac{1}{2}$  Atmosph.

$\frac{c}{p} = \frac{1}{4}, p = 2$  Atmosph.

Berechnung der Expansionsmaschinen.



Wir lassen nun Dampf einströmen und  
 gehen so lange bis der Kolben einen Weg  $l,$   
 zurückgelegt hat. Von diesem Augenblick an  
 den Dampf ab und wirkt nun der Dampf  
 den übrigen Weg zurück durch seine  
 Federkraft.

194.

Ist nun  $p$  die Krümmung des Dampfes gegen die Kolben  
bis zum Beginn der Expansion,  $q$  die Krümmung des Dampfes  
während der Expansion, da die Kolben immer zum Stillstand  
k<sub>1</sub> hat, so ist  $O(p-e)l_1$  die nützliche Wirkung, welche  
entwickelt wird bis zum Beginn der Expansion, und

$O(p-e)l_1 + \int_{l_1}^{l_2} O(y-e)dx$   
ist die totale nützliche Wirkung, welche während einer  
Kolbenfahrt produziert wird.

$$O(p-e)l_1 + \int_{l_1}^{l_2} O(y-e)dx = \int_0^l \delta N.$$

ist die nützliche Wirkung während einer Periode.

$$O_0 \frac{l_1}{l_0} (p-e) + O_0 \int_{l_1}^{l_2} (y-e) dx = \int_0^l \delta N \quad (1)$$

Das Dampfvolumen, das bei einem Stöße enthalten wird, ist:

$$O l_1 + m O l = O l \left( \frac{l_1}{l} + m \right)$$

und folglich dem Gesetze nach:

$$O l \left( \frac{l_1}{l} + m \right) (\alpha + \beta p)$$

$$O l \left( \frac{l_1}{l} + m \right) (\alpha + \beta p) = S$$

$$O_0 \left( \frac{l_1}{l_0} + m \right) (\alpha + \beta p) = S \quad (2)$$

Die Dampfmenge dem Gesetze nach bis die Abkühlung erfolgt,  
ist:

$$(O l_1 + m O l) (\alpha + \beta p) = (O \alpha + m O l) (\alpha + \beta y)$$

$$(l_1 + m l) (\alpha + \beta p) = (\alpha + m l) (\alpha + \beta y)$$

$$\alpha + \beta y = (\alpha + \beta p) \frac{l_1 + m l}{\alpha + m l}$$

$$y = \left( \frac{\alpha}{\beta} + p \right) \frac{l_1 + m l}{\alpha + m l} - \frac{\alpha}{\beta} \quad (3)$$

$$\begin{aligned} \text{Nun ist } \int (y - c) dx &= \int \left( \frac{\alpha + \rho}{\beta} \frac{l_1 + ml}{x + ml} - \frac{\alpha}{\beta} - c \right) dx \\ &= \left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) (l_1 + ml) \int \frac{dx}{x + ml} - \left( \frac{\alpha}{\beta} + c \right) dx \end{aligned}$$

$$\int_{l_1}^l (y - c) dx = \left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) (l_1 + ml) \log \text{nat} \frac{l_1 + ml}{l_1 + ml} - \left( \frac{\alpha}{\beta} + c \right) (l - l_1)$$

$$\begin{aligned} \text{So } N &= C_0 \frac{l_1}{l} (\rho - c) + C_0 \frac{v}{l} \left\{ \left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) (l_1 + ml) \right. \\ &\quad \left. \log \text{nat} \frac{l_1 + ml}{l_1 + ml} - \left( \frac{\alpha}{\beta} + c \right) (l - l_1) \right\} \end{aligned}$$

$$\text{So } N = C_0 \left\{ \frac{l_1}{l} (\rho - c) + \left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) \left( \frac{l_1}{l} + m \right) \log \text{nat} \frac{l_1 + ml}{l_1 + ml} - \left( \frac{\alpha}{\beta} + c \right) \right. \\ \left. \left( 1 - \frac{l_1}{l} \right) \right\}$$

$$\frac{l_1}{l} \rho - \frac{l_1}{l} c - \frac{\alpha}{\beta} - c + \frac{l_1}{l} \left( \frac{\alpha}{\beta} + c \right),$$

$$\frac{l_1}{l} \rho - \frac{\alpha}{\beta} - c + \frac{l_1}{l} \frac{\alpha}{\beta}; \quad \frac{l_1}{l} \left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) - \left( \frac{\alpha}{\beta} + c \right)$$

$$\text{So } N = C_0 \left\{ \frac{l_1}{l} \left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) + \left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) \left( \frac{l_1}{l} + m \right) \log \text{nat} \frac{l_1 + ml}{l_1 + ml} - \left( \frac{\alpha}{\beta} + c \right) \right\}$$

Nehmen wir zur Abkürzung  $\frac{l_1}{l} + \left( \frac{l_1}{l} + m \right) \log \text{nat} \frac{l_1 + ml}{l_1 + ml} = K$  (III)  
 und fängt diese Größe von der folgenden ab.

$$\text{So ist } \text{So } N = C_0 \left\{ K \frac{l_1}{l} \left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) - \left( \frac{\alpha}{\beta} + c \right) \right\} \quad (\text{IV})$$

Setzen wir  $K$  für einen Augenblick den ungl. Nenner  
 so haben wir  $K_0 = \text{So } N$ . (I)

$$C_0 \left( \frac{l_1}{l} + m \right) (\alpha + \beta \rho) = S.$$

$$K = C_0 \left\{ \left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) K - \left( \frac{\alpha}{\beta} + c \right) \right\} \quad (\text{V})$$

In der 1<sup>ten</sup> Gleichung kommen die Größen  $C_0, c, \frac{l_1}{l}, \rho, S, K, c,$   
 $N \times R$  vor. Ein System von 4 Gleichungen ist gegeben  
 durch 9 von einander unabhängigen Größen. Es müssen also 5

Größen angenommen werden

1tes Luffpiel

Sei eine bestimmte Klasse sein gegeben  $O, l, p, v, v$ .  
 Zinsfuß sei also  $S, N, k, R$ .

$$S = C_0 \left( \frac{l}{l} + m \right) (x + \beta p)$$

$$k = \frac{l}{l} + \left( \frac{l}{l} + m \right) \log nat \frac{l + ml}{l + ml}$$

$$N = \frac{C_0}{\beta} \left[ \left( \frac{x}{\beta} + p \right) k - \left( \frac{x}{\beta} + v \right) \right]$$

$$R = C \left[ \left( \frac{x}{\beta} + p \right) k - \left( \frac{x}{\beta} + v \right) \right]$$

2tes Luffpiel.

Gegeben sei  $O, l, R, S, v$ .

Zinsfuß  $v, N, p, k$ .

$$k = \frac{l}{l} + \left( \frac{l}{l} + m \right) \log nat \frac{l + ml}{l + ml}$$

$$\text{aus III folgt } \frac{R}{C} + \left( \frac{x}{\beta} + v \right) = \left( \frac{x}{\beta} + p \right) k$$

$$p = \frac{\frac{R}{C} \left( \frac{x}{\beta} + v \right)}{k} - \frac{x}{\beta}$$

$$v = \frac{S}{C \left( \frac{l}{l} + m \right) (x + \beta p)}$$

$$N = \frac{C_0}{\beta} \left\{ \left( \frac{x}{\beta} + p \right) k - \left( \frac{x}{\beta} + v \right) \right\}$$

Man so sollen die günstigsten Verhältnisse gesucht werden.

also  $\frac{dS}{dx} = \text{Maximum} = 0$ .

$$\frac{dS}{dx} = \frac{\left( \frac{x}{\beta} + p \right) k - \left( \frac{x}{\beta} + v \right)}{\left( \frac{l}{l} + m \right) (x + \beta p)}$$

$$\frac{dS}{dx} = \frac{\left( \frac{1}{\beta} \frac{x}{\beta} + 1 \right) k - \left( \frac{1}{\beta} \frac{x}{\beta} + \frac{v}{\beta} \right)}{\left( \frac{l}{l} + m \right) \left( \frac{x}{\beta} + \beta \right)}$$

so mußte eine die Länge wie  $\rho \times \frac{l_1}{l}$  genommen werden  
 sollen damit  $q$  ein Mass wird.

Stellen wir eine Druckspannung, die im Verhältnis zur  
 Hülligen <sup>Abdrückung</sup>  $q$   $\rho$  ist. Vorstellhaft ist, daß die  $q$  ganz  
 groß groß genommen wird, zwar darf nicht über eine gew.  
 für Maß gegangen werden.

Die  $q$  ganz so genommen werden, daß beim Ende  
 des Kolbens die Druckspannung nur noch  $\rho$  ist.

$$y = \left(\frac{\alpha}{\rho} + \rho\right) \frac{l_1 + ml}{\alpha + ml} - \frac{\alpha}{\rho}$$

für  $\alpha = l$  muß  $y = \rho$  werden.

$$\rho = \left(\frac{\alpha}{\rho} + \rho\right) \frac{l_1 + ml}{l + ml} - \frac{\alpha}{\rho}$$

$$\frac{\left(\frac{\alpha}{\rho} + \rho\right)}{\left(\frac{\alpha}{\rho} + \rho\right)} = \frac{l_1 + ml}{l + ml}$$

$$\frac{\alpha + \rho^2}{\alpha + \rho^2} = \frac{l_1 + ml}{l + ml} ; \frac{\rho}{\rho} = \frac{l_1}{l}$$

mit können wir gehen  $l$ , voraussetzungen.

Lassen wir die vorstellhafteste  $q$  genommen eintragen, so ist ge-  
 gen das Ende des Kolbens die Kraft des Massen  $\rho$ .

ist  $q \cdot \frac{\rho}{\rho} = \frac{\rho}{\rho}$ , so beginnt die  $q$  ganz in  
 $\frac{\rho}{\rho}$  des Kolbens.

Nun gegeben  $N, \rho, \alpha, \frac{l_1}{l}$

Gesucht,  $O, S, k \times R$ .

$$k = \frac{l_1}{l} + \left(\frac{l_1}{l} + m\right) \log \text{nat} \left(\frac{l_1 + ml}{l + ml}\right)$$

$$O = \frac{S \cdot N}{\rho \left[ \left(\frac{\alpha}{\rho} + \rho\right) k - \left(\frac{\alpha}{\rho} + \rho\right) \right]}$$

$$S = O \cdot \left(\frac{l_1}{l} + m\right) (\alpha + \rho^2)$$

$$R = 0 \left[ \left( \frac{1}{2} \cdot 10 \right) h - \left( \frac{1}{2} \cdot r \right) \right]$$

$p$  &  $r$  müssen wir annehmen. Wegen einer guten Affinität  
müssen wir  $p$  groß ansetzen,  $r$  bestimmt die Kraft der Wasser-  
Leitfähigkeit. Je größer  $r$  ist, umso mehr wird es geadmet,  
dieser ist jedoch umso mehr die  $p$  zu setzen müßigen, in-  
dem wir bei großer  $p$  zu setzen müßigen Dimensionen erhalten.

$$r = \frac{1}{2} \times 10330$$

wenn condensiert wird

$$r = \left( 1 + \frac{1}{2} \right) 10330$$

wenn nicht condensiert wird:

$$\text{spez. wasser } \frac{h}{l} = \frac{1}{2} - \frac{1}{3}$$

$p$  wenigstens =  $r$   $h$  und so auch wie es zu setzen  
ist die Richtung der Wasser um jede der Kolonnen  
Stell.  $p = \frac{1}{2} \times 10330 \times 2 = 10330$  Mill Condensation

also 1 Atmosph.

$$p = \left( 1 + \frac{1}{2} \right) 10330 \times 2 = 3 \text{ Atmosph. Spannung}$$

$$p = 1.5 \times r \frac{h}{l}$$

für Condensation setzen wir:

$$r = \frac{1}{2} \times 10330$$

$$\frac{h}{l} = \frac{1}{3}$$

$$p = 1.5 \times \frac{1}{2} \times 10330 \times 3 = \frac{9}{4} \times 10330$$

Ohne Condensation

$$r = \frac{3}{2} \times 10330$$

$$\frac{h}{l} = \frac{1}{3}$$

$$p = 1.5 \times \frac{3}{2} \times 10330 \times 3 = 6.75 \text{ Atmosph.}$$

$$v = 1 \text{ Meter}$$

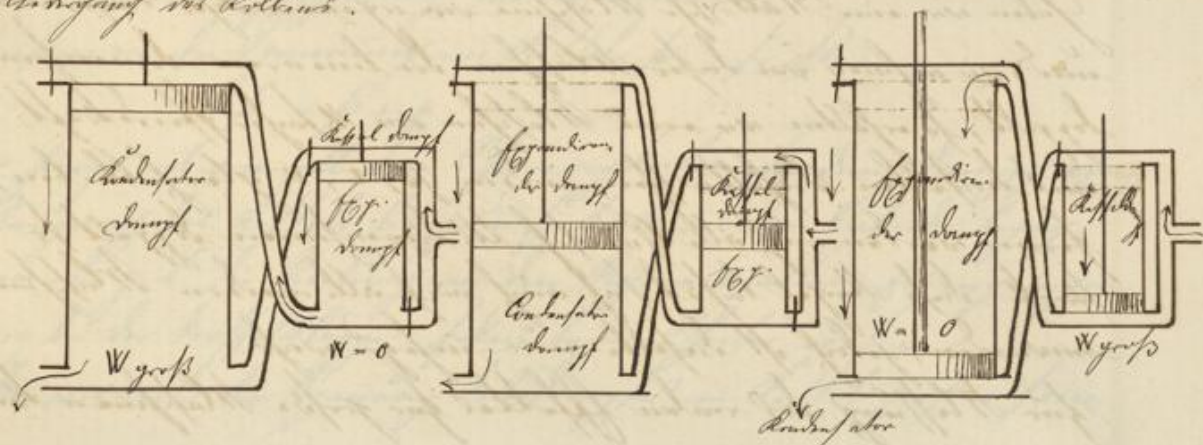


Je größer die Maschinen mit einem Cylinder werden, desto mehr bei kleineren Anlagen, sobald es sich aber um größere Anlagen handelt, werden sie eine Doppelmaschine mit zwei Kesseln in der ersten Kessel.

Letztere Maschinen werden seit neuer Zeit vorzugsweise zum Erhitzen größerer Fabriken angewandt, auf denen bei diesen Maschinen die Feuerkraft einzig auf's Zweckmäßige getrieben werden. Wenn jedoch diese Feuerkraft Kolben besitzt die Dampfspannung nicht auf gleich dem gewöhnlichen Widersstand, so wird dennoch die Bewegung eine gleichförmige bleiben.

Man bemerkt diese Maschine etwas besser, indem sie eine Doppelmaschine ist, deren jeder aber diese Art von Maschinen wieder in der Einrichtung gegen andre den Vorzug, weil sie nur die Wasserpumpe selbst gelagert sein muß, während das Gehäuse selbst sich leicht sein kann und nur gegen die Einflüsse der Kälte sich schützen soll.

Die Art von Doppelmaschine ist diejenige von Woolf und Jungblut. Letztere zeigen sich den Vorzug beim Niedergang des Kolbens.



Nehmen wir an die Kollen gehen nach einerlei Richtung  
wie sie z. B. abwärts, so wird die kleine Kollen während der  
ganzen Fahrt von Luftdruck getrieben, während die unter  
den kleinen Kollen befindliche Luft in die großen Cylinder  
abwärts und sich abwärts bewegt.

Ob z. B. die Kollen in die großen Cylinder des Ovals der  
Kleinheit, so arbeitet die Maschine mit Ovals gegen die

fehlenden zu einigen Umständen Kap. VII. 280.

284. Es bedient sich die Dampfmaschine, welche zwischen  
Cylinder & Kollen arbeitet.

285. Bezieht sich auf die Luftdruckmaschine und es bedient  
sich die Luft aus welcher die Maschine zu setzen ist.

286. Bezieht sich auf die Luftdruckmaschine, und es ist  
diese eine Dampfmaschine gezeichnet und es setzen die großen  
Maschinen diese einzigen Maschinen gegen die Kleinheit.

287. Bezieht sich auf die Luftmaschine.

288. Es ist eine der Maschinen von 284, die es abwärts abwärts

289. Hier ist eine sehr alte Luftmaschine zu  
sehen, indem die Kollen sehr gleich groß sind (Kollen).

290. Luftmaschine auf der Luft der Luft von C.

Nehmen wir eine Watt'sche Maschine von irgend welcher Construction  
und wir nehmen von dieser Maschine die Dimensionen  
bezüglich, so erhalten wir eine Maschine von doppelter Größe;  
und dieselben Verhältnisse, indem  $p$ ,  $e$ ,  $v$  gleich bleiben,  
sowie werden auch alle übrigen Dimensionen bezüglich so  
sein. Diese Regel läßt sich auf alle anderen Maschinen  
anwenden, jedoch ist dieselbe nur ungefähr wahr.

Zur Maschine des zweiten Abschnittes für große Maschinen kann

wenn die Drosselöffnung nicht mehr vorhanden, wenn man  
für einen andern Apparat an, den sog. Indicator, welcher die  
Drück vor und hinter den Kolben angibt  $O(p, -v)$  v.

Gründlich die Effekte der Klappflur untersuchen wir

1. den Nominal Effect, der am kleinsten ist.
2. den realen Effect, der größer wird
3. den Effect den der Indicator angibt und am größten ist.

Die Klappflur mit dem Indicator ist sich jedes mal, nicht als  
eine zuverlässige richtige Messung, sondern einzig und allein  
nur die Messung.

Die mit  $p$  die Spannung des Dampfes im Cylinder hinter dem Kol-  
ben,  $p_1$  geben wir schon früher gefunden:

$$O(p - v) - \frac{1}{2} N - R_0.$$

$$\left. \begin{aligned} R &= O(p - v) \\ p &= \frac{R}{O} + v \end{aligned} \right\}$$

Wenn  $R$  den Widerstand bedeutet, den die Klappflur zu überwin-  
den hat.  $p$  zeigt sich im Lesevermögen zu Stand nach dem wirklichen  
Widerstand den die Klappflur zu leisten haben.

Die Geschwindigkeit des Dampfes hängt von der Dampfspannung ab.  
Die Spannung des Dampfes im Kessel muß jederzeit größer  
sein als die Dampfspannung im Cylinder.

Größer wie die Spannung im Kessel  $p_1$ , so ist:

$$p_1 - p + p.$$

$p$  hängt ab von all den Umständen die den Dampf von  
Ausgang des Kessels bis zum Eintritt in den Cylinder begreift,  
nämlich z. B. die Reibung an den Röhrenwänden, Frictionen  
wie bei der Drosselklappe, ferner keine Verluste u. s. w.

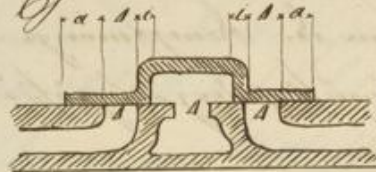
Wenn wir die Spannung des Dampfes im Kessel größer sein

muß als ein Glied, hängt von diesen M. vorstehenden ab.  
 In Landmaschinen bringt man die Duffkappe mit dem  
 Regulator in Verbindung um einen gleichmäßigen Gang  
 der Maschine zu erzielen, da die niedrigsten Widerstände  
 meistens variabel sind. Hier kommen nun zu dem Detail die  
 und zwar steht zur Seite der Hebevorrichtung.

Die Hebevorrichtung zur Hebung hat man in geschlossener Stellung  
 und man schließt die Hebung aus. In jetziger Lage geschloß.  
 lichen Hebevorrichtung hat man in 3 Klassen getheilt

1. Hebevorrichtung, die man durch die Kommunikation,  
 mittelst des Hebels bewerkstelligt.
2. Hebevorrichtung und
3. Hebevorrichtung, welche durch die Hebung, durch die  
 Hebel bewerkstelligt wird.

Die Hebevorrichtung wird meistens angewendet, die Hebel,  
 Hebung vorzugsweise bei Hebevorrichtungen Maschinen und  
 Fördermaschinen, die Hebel & Hebevorrichtung kommt  
 bei expandierenden Maschinen vor.



Letzteren von jenem die inneren  
 Hebel und zwar in seiner mittleren  
 Stellung um die Hebung zu zeigen.

So ist folgendes zu beachten: so ist a, c, die sogenannte Ober-  
 deckung und zwar ist a die äußere, b die innere Abdeckung.  
 A bezeichnet die Mitte der Kavität, es kommt nun weiter  
 in Betracht die Hebung der Hebel, welche gleich dem  
 Durchmesser der Hebevorrichtung ist.

Wird nun die Hebevorrichtung horizontal, so ist die Hebevorrichtung  
 Hebel parallel dazu und es ist die Hebevorrichtung parallel

der Kurbelstreuung im Maximum.

Man sieht dies eine Streuung oder Vertheilung

der Kurbel um welche die Kurbelstreuungskurve von der Kurbelstreuung absteht heißt Vertheilung.

Man sieht hier alle 5 von einander unabhängigen variablen Größen ( $\alpha, s, i, \text{Stücklänge, Vertheilung}$ ) sind es ist möglich dieselben zu bestimmen, daß die Stelle von bestimmung wird.

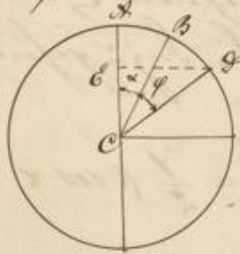
Man sieht die Abgrenzung der Dampfdruck wird dieselbe auf die Kolben folgenmaßmaßen wie bei:

zuerst wirkt der Dampfdruck Expansion richtig,  
 dann tritt die erste Expansion ein,  
 dann die zweite Expansion, sodann  
 Compression und zuletzt  
 Gegendruck.

Die 5 letzten Größen sind sehr wohl groß, indem sie nur auf einen kleinen Teil der Kurbel einwirken.  
 Größte Wirkung der Kurbel ist die einzige Kurbel, diese  
 Abweichung.

folgt folgendermaßen wie, wenn vor dem Kolben Kompression  
 und hinter demselben Expansion herrscht.

Redenbacher nimmt die Kurbelstreuung zum Kurbelstreuung.  $\alpha$  lang.  
 Man sieht hier die Kurbelstreuung der Kurbelstreuung  
 zu bestimmen.



$$DC = \xi$$

$$CD = \rho$$

$$\xi = \rho \sin(\alpha + \varphi)$$

$\xi$  ist nicht anders als die Abweichung der

Abstand von einem beliebigen Punkte

$$\text{so ist } \xi = \rho(\sin \alpha \cos \varphi + \cos \alpha \sin \varphi).$$

$$\xi = (\rho \sin \alpha) \cos \varphi + (\rho \cos \alpha) \sin \varphi.$$

$$\left. \begin{array}{l} \text{Wir setzen nun } \rho \sin \alpha = A \\ \text{und } \rho \cos \alpha = B \end{array} \right\} (1)$$

$$\text{Dann wird } \xi = A \cos \varphi + B \sin \varphi$$

Wir wollen  $\varphi$  als Winkel und  $\xi$  als Radius Vector geben lassen. Die entsprechenden  $x$  und  $y$  geben sich entsprechend für Punkte  $m$  und wir wollen die Linie dieser  $m$  suchen.

$$\text{so ist } x = \xi \cos \varphi$$

$$y = \xi \sin \varphi$$

$$x^2 + y^2 = \xi^2$$

$$\sin \varphi = \frac{y}{\xi} = \frac{y}{\sqrt{x^2 + y^2}}$$

$$\cos \varphi = \frac{x}{\xi} = \frac{x}{\sqrt{x^2 + y^2}}$$

$$\sqrt{x^2 + y^2} = A \frac{x}{\sqrt{x^2 + y^2}} + B \frac{y}{\sqrt{x^2 + y^2}}$$

$$x^2 + y^2 = Ax + By.$$

$$x^2 - Ax + y^2 - By = 0; \quad x^2 - Ax + \frac{A^2}{4} + y^2 - By + \frac{B^2}{4} = \frac{A^2}{4} + \frac{B^2}{4} = 0$$

$$\left(x - \frac{A}{2}\right)^2 + \left(y - \frac{B}{2}\right)^2 = \frac{1}{4}(A^2 + B^2) = \left[\frac{1}{4}(A^2 + B^2)\right]^{\frac{1}{2}}$$

Wir finden also hier ein Kreis. Wenn wir  $\rho$  be-  
stimmend einen Punkt  $m$ , so ist die  
Gesamtlänge aller Abszissen  $\xi$  und  
man findet immer die dazu gehörigen  
Werte von  $\varphi$ .

$$\frac{A}{2} = \frac{1}{2} \rho \sin \alpha, \quad \frac{B}{2} = \frac{1}{2} \rho \cos \alpha.$$

$$\frac{1}{2} \sqrt{(a+l)^2} = \frac{1}{2} c.$$

Der Halbkreis ist also fast so groß als die Kreisfläche.

Es summe wie alle im Koordinaten  
Systeme von Punkten einem Winkel  $\alpha$   
aufsumme  $\frac{1}{2}$ , so erhalten wir  $\frac{1}{2} c$   
oder  $\frac{1}{2} l$ , folglich ist  $c$  die Mittel  
gerade des Kreises.

Es summe wie die vorherige Überdeckung  
des Halbkreises einen Kreis, ferner wie die vorherige Über-  
deckung  $c$  eines ebenen Kreises, so ist für  $90^\circ - \alpha$  die Funktion  
eine Maximum und der Winkel besagt sich von der  
ein zu dem. Angenommen wir den Neigungswinkel, so tritt  
allerdings ein, auf die erste Hypothese, allein alle Hypo-  
thesen für den Winkel ungenügende Dinge haben gleichfalls  
genügend ein

Ein Winkel ist gibt bei etwa  $60^\circ$  Neigung, so ist es  
äußere Überdeckung und ferner immer immer Überdeckung.  
1. Kann die Dichtung zu Anfang des Kolbenstabs nicht in  
den Zylinder gelangen  
2. Kann gegen den Ende des Kolbenstabs kein Dichtung  
mehr einströmen.

Es beträgt z. B. funktionenöffnung

$$= 50 \text{ Millim.} = \Delta - \Delta$$

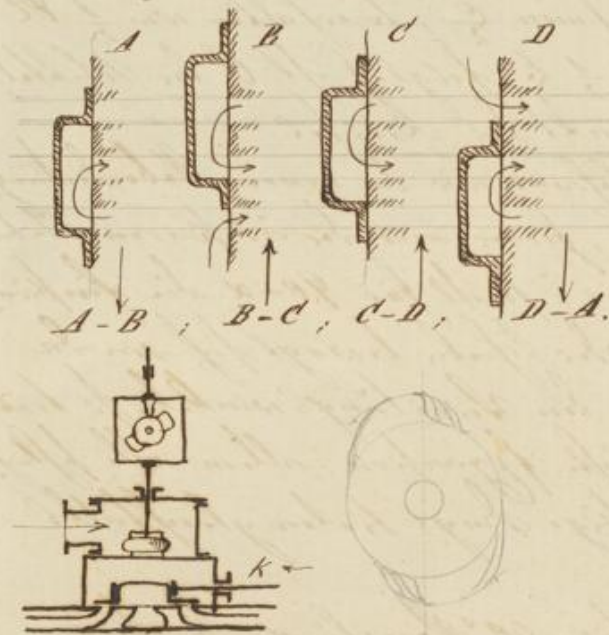
$$\text{An äußere Überdeckung} = 20 \text{ Millim.} = \frac{20}{50} = \frac{2}{5} \Delta$$

$$\text{„ innere „} = 8 \text{ „} = \frac{8}{50} = \frac{1}{4} \Delta.$$

$$\alpha = \text{---} \text{---} \text{---} 50^\circ$$

$$\beta = \text{---} \text{---} \text{---} 50 = \frac{50}{50} = \frac{5}{3} \Delta.$$

Man kann nun zu den feinsten Pfeifen, wenn man die  
 die Coordinaten mit den Oberdrückblättern einstellt,  
 für eine solche ungewohnte Coordinaten für feinsten  
 ist der sog. veränderliche Pfeifer.



Man nennt nun  
 für feinsten  
 müssen die sog.  
 Verhältnisse sind  
 der Pfeifer muß in  
 vertikalem Sinne frei  
 beweglich sein, so daß  
 derselbe von drinnen gut  
 ausgepreßt werden kann.  
 Zusätzlich ist derselbe von  
 innen durch die  
 Pfeifer umgeben

an welchen die Leistung abzugeben wird.  
 Die Höhe des Pfeifers beträgt ungefähr  $\frac{1}{2}$  der Kolben-  
 höhe und es läßt sich für einen Kolben die Kraft berechnen  
 mit der der Pfeifer bewegt werden muß. (O der Kolbenfl.)  
 Wir haben  $k = 0.6 \text{ C.p.}$  ;  $f = \frac{1}{2} = \frac{0.6}{2} \text{ C.p.}$   
 $k = 0.05 \text{ C.p.}$

Es ist ungefähr 0.05 % von der Kraft nötig mit der  
 der Kolben getrieben wird. Bei großen Pfeifern  
 nennt man, um das fröhliche des Dampfes zu er-  
 halten in der Regel 2 Pfeifer an.



## Der Condensator.

Wie gewöhnlich bei allen Thierdünstmaschinen eingerichtet sind ist der Druck der atmosph. Druck vor dem Kolben zu vermeiden, sonst muß der Kessel mit warmem Wasser zu speisen.

Die Condensation soll so viel als möglich mit einem Minimum von kaltem Wasser geschehen und ist die Vor- gang bei einem solchen Apparat etwa folgender:

Es muß alles Wasser, das bei einer Verdampfung des Wa- sers in der Condensator gelangt ist durch die Luftströmung wieder aus demselben hervorgehoben werden, so wie muß die in der Luftströmung selbst eine Luft comprimirt werden, was man durch einen Kasten nach dem Wasser- fackelstein, so wie ist der äußere atmosph. Druck zu über- winden, sobald das obere Ventil geöffnet ist und es wird der Kasten angesetzt, wenn wir mit kaltem Wasser condensa- ren, so wie so größer, je länger bei geöffnetem Ventil der Kolben sich bewegt. Die Vorrichtung, welche unter dem Kolben vor sich gehen erfordert fast gar keinen Kraftaufwand. Es ist diese unsere Aufgabe mit einem Minimum von Wasser zu condensieren.

1. Nehmen wir an, daß wir sehr wenig Wasser einspeisen, so wird die Condensation schlecht vor sich gehen und ein sehr dicker Dampf in der Condensator einströmen und ebenfalls ein großer Vorwardruck vor dem Dampfkolben sein.

2. Nehmen wir an, daß wir viel Wasser einspeisen, so wird die Condensation gut vor sich gehen, wir erhalten einen

besiedelten Nordwestwind, allein es müsste noch viel Wasser  
hinein geschafft werden und dies erfordert grosse  
Kunstverständ.

B. Die zur Condensation bestimmbte Wassermenge wird  
nach Versuchen factisch genau bestimmt.

Wie schon die Classe bei sehr hohen oder Condensation  
im Gang, so wird bei einer gewissen Stellung des  
feinsten Wasser die Classe sehr leichte Umdrehungen  
gemacht haben, wie vorher und das alle.

Wenn dieser wie der Höhe von etwas weiter, so wird  
die Classe unsere Umdrehungen unserer, weisseil.  
festen enthalten, so gehen wir fort und setzen dass

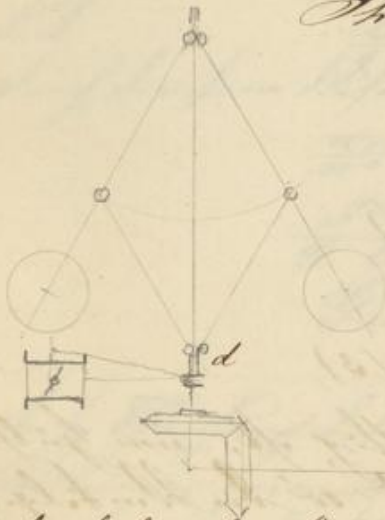


die Classe z. B. bei einer gewissen  
Stellung der Höhe 32 hinan bewegt  
und dass alle bei dieser Stellung sie  
um weisseil enthalten und wie wie vorher gehen  
der Classe wieder geringer wird.

Wie müssen nun diese Classe die weisseilhafteste Stellung  
im Voraus und im Winter und bezeichnen, da die Jungen  
für die Klasse stand alle einen großen feinsten sind.

Umsollkommen ist der Obervand feinstlich der Junge, in  
dem dieselbe Luft, Wasser 32 durch zugleich fortzuführen  
müss, so wie selbst die Junge nur Wasser beim Arbeit  
fortführung Wasser hinan und nicht beim Kolbenarbeit  
gehen. Um diese Mittelstände zu bezeichnen müssen wir  
das Wasser durch eine reine Junge einreiben und zwar  
im voraus zu Anfang des Kolbenfalls vorzubereiten, und so wie  
soll die Luftjunge eine doppelt wirkende Junge sein.

Theorie des Regulator's.



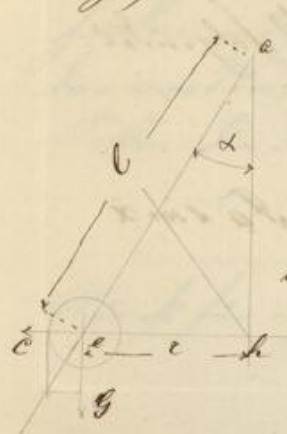
Wir setzen die Axe des Regulators mit der Umdrehungsachse in Verbin- dung, so daß das Umdrehungsge- wehrfall die Umdrehungen bei der Umdrehung konstant bleibt. Die Größe d setzen wir mit der Geschwindigkeit in Verbindung und

so, daß wenn die Größe in der Höhe geht, die Masse also schneller läuft, die Abzugsgeschwindigkeit und also auch die Umdrehung ein bestimmtes sein. Nehmen wir nun an die Regulatoraxe sehr klein sein. Ganz der Masse eine Drehgeschwindigkeit von 22-30 Umdrehungen, die Umdrehung und Regulatorachsen als eine gewisse Stellung gegen die Axe an. Wenn die Winkelgeschwindigkeit für kurze Zeit größer werden, so wird dies zur Folge haben, daß anfänglich die Drehgeschwindigkeit der Masse kleiner wird, die Regulatorachsen gegen ein werden, es geht nach dem durch die Klappen und dieser hat eine sehr geringe Bewegung als der im Cylinder, was eine sehr schnelle Bewegung der Masse zur Folge haben wird.

Größen wie  $\omega$  die Winkelgeschwindigkeit im Drehzustand,  $G$  das Gewicht einer Kugel,  $C$  die Lenkungsabkraft welche der Bewegung entgegen ist, so ist:

$$ch = r \quad C = G \rho x \quad (1)$$

$$C = \frac{G}{g} \frac{c^2 \omega^2}{r} = \frac{G}{g} c \sin \omega^2$$



$$e = l \sin \alpha$$

$$C = G w' l \sin \alpha$$

$$\frac{G w' l \sin \alpha}{g} = \frac{F \sin \alpha}{\cos \alpha}$$

$$w' l = \frac{F}{\cos \alpha}$$

$$\cos \alpha = \frac{F}{w' l} \quad (2)$$

$$w = \frac{2.5 n}{60}$$

$$\cos \alpha = \frac{g}{2.5} \left( \frac{60}{2.5 n} \right)^2 \frac{1}{n^2} \quad (3)$$

Größen wir nur die Kraft, die nötig ist, um die  
 und Klänge zu bewegen  $F$  mit  $w'$  die Winkelg.  
 Abhängigkeit mit welcher die Oberfl. bewegt werden muß  
 um den Widerstand zu bewältigen,  $F$  die Gewichtskraft,  
 welche in den Klängen  $b, c, e$ , wirken müssen, um  
 den Widerstand zu bewältigen, so ist:

$$F \cos \alpha + G \cos \alpha = F$$

$$2 F \cos \alpha = F$$

$$F = \frac{F}{2 \cos \alpha}$$

$$k = a \sin \alpha, \quad k \text{ ist die Höhe der Last.}$$

$$k F = \frac{F}{2 \cos \alpha} a \sin \alpha, \quad a, b, c = a$$

$$F k = a \frac{F}{2 \cos \alpha} \sin \alpha \cos \alpha$$

$$= F a \sin \alpha \quad (4)$$

für den Gleichgewichtsstand ist folgendes:

$$C_1 \cos \alpha = G_1 + F k \quad (5)$$

$$C_1 = \frac{G_1}{g} w'^2; \quad e = l \sin \alpha.$$

$$\frac{G_1}{g} w'^2 l \cos \alpha = G_1 + F k + F a \sin \alpha$$

$$\frac{G_1}{g} w'^2 l \cos \alpha = G_1 + \frac{F a}{l}$$



Nehmen wir  $F = 0$ , so haben wir die Normalgleichung  
 Teil.  $C \cos \alpha = G$ .

Durch Division beider Gleichungen ergibt sich:

$$\frac{w_i^2}{w^2} = 1 + \frac{F a}{G l}$$

$$\frac{F a}{G l} = \frac{w_i^2}{w^2} - 1; \quad \frac{G l}{F a} = \frac{1}{\frac{w_i^2}{w^2} - 1}$$

$$G = F a \frac{1}{\frac{w_i^2}{w^2} - 1} \quad (6)$$

Diese Gleichung bestimmt das Gewicht eines Kugel.  
 Stellen wir uns ein beliebiges Gewicht, so müssen  
 wir die Kugel beschreiben.

$$\cos \alpha = \frac{G}{C} \left( \frac{60}{20} \right)^2 \frac{1}{n^2}$$

$$\text{mit } G = F a \frac{1}{\left( \frac{w_i^2}{w^2} - 1 \right)}$$

Sind die beiden Hauptgleichungen, welche wir zur Con-  
 struktion brauchen.

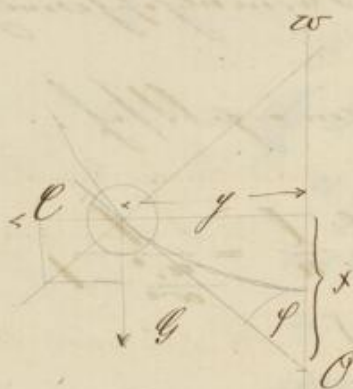
Nun wenn die Normalgleichung indigert ist, eingesetzt ist,  
 so sollen die Kugeln stehen bleiben, was bei dieser The-  
 orie nicht sein kann. So bewegt sich ein immer  
 solches Gewicht fortwährend, das so beschaffen ist, dass  
 wenn die Waage ihre Normalgleichung indigert ist, die  
 die Kugeln stehen bleiben, um welchen Ort sie sich be-  
 finden mögen, und es muss die Waage aufgehen,  
 das werden, welche die Kugeln beschreiben.

Stellen die Kugeln stehen bleiben, so muss sein:

$$G = C \cos \alpha$$

$$C = \frac{G}{\cos \alpha}$$

Man ist für irgend eine Waage  $\cos \alpha = \frac{G}{C}$



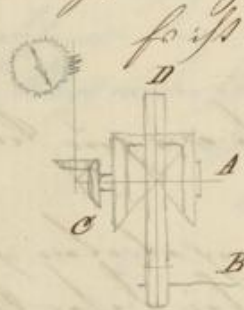
$$G = \frac{G}{f} \omega^2 y \frac{dy}{dt}$$

$$y \frac{dy}{dt} = \frac{G}{\omega^2}$$

$$\frac{y^2}{2} = \frac{G}{\omega^2} x$$

$$y^2 = \frac{2G}{\omega^2} x$$

Es ist dies die Gleichung einer Parabel  
 können es jedoch auf einem Kegelklotz  
 nicht ausführen, indem ein solcher conus nicht  
 kegelförmig ist, und das Fundament nicht  
 gleichmäßig auf alle Seiten ausläuft.  
 folglich sind wir allerdings mit Differentialrechnung  
 und Mechanik verbunden, wie folgt:



Es ist A die Drehachse  
 B das Gewicht

$$(n) = (A) - (2D)$$

$$(C) = 0$$

$$(n) = 2(D)$$

### Theorie der Schwingenädee.

Als wären einem Lesersinnzustand der Bewegung  
 von Schwingen nicht früher dem Rollen während des  
 Rhythmus ein unendliches für Dampfdruck. Klaffen die  
 Rhythmus unendlich klein, so daß der Rollen eine  
 eines veränderten Bewegung beschreiben, vornehmlich an die  
 Klasse des Rollens, der Rollensbewegung, Rhythmus,  
 des Schwingens etc., im Verhältnis zu der viel  
 größerer Klasse des Schwingens, so werden wir  
 auf folgende Bewegung kommen:

Wir zerlegen  $P$  in eine  $\omega$ -Komponente mit  
eine tangential Kraft.

$$P \sin \varphi = P \sin \varphi$$

$(P \sin \varphi - Q)$  ist die treibende Kraft

Es sei der Weg klein, so ist die Wirkung

$$(P \sin \varphi - Q) \cdot d\varphi$$

formiere  $\omega$  die Winkelgeschwindigkeit mit  $\mu$  das Längsmaß,  
nimmend das Spannungsmaß. Wir haben also

$$(P \sin \varphi - Q) \cdot d\varphi = d(\omega^2 \mu)$$

$$\epsilon(-P \cos \varphi - Q \sin \varphi + \text{const.}) = \omega^2 \mu$$

Größen wir nun  $\omega_0$  die Winkelgeschwindigkeit die vor  $A_0$  an  
vorhanden war, so haben wir

$$\epsilon(-P + \text{const.}) = \omega_0^2 \mu$$

$$\epsilon(P(1 - \cos \varphi) - Q \varphi) = \mu(\omega^2 - \omega_0^2) \quad (1)$$

Für den Losarmungszeitpunkt muß werden:

$$\varphi = \pi, \quad \omega = \omega_0$$

$$\epsilon(P(1 - \cos \varphi) - Q \varphi) = 0$$

$$P \pi = Q \pi$$

$$P = \frac{Q}{2} \quad (2)$$

(2) in (1) eingesetzt, gibt:

$$\epsilon \left[ \frac{Q}{2} (1 - \cos \varphi) - Q \varphi \right] = \mu(\omega^2 - \omega_0^2)$$

$$\epsilon Q \left[ \frac{1}{2} (1 - \cos \varphi) - \varphi \right] = \mu(\omega^2 - \omega_0^2) \quad (3)$$

Suchen wir nun die Stellen, wo das Maximum & Minimum  
eintritt:

$$\left. \begin{array}{l} \frac{d(\omega^2)}{d\varphi} = 0 \\ \text{Max. } \omega \\ \text{Min. } \omega \end{array} \right\}$$

$$\frac{d[\mu(\omega^2 - \omega_0^2)]}{d\varphi} = \epsilon Q \left[ \frac{1}{2} \sin \varphi - 1 \right] = 0$$

$$\frac{1}{2} \sin \varphi = 1$$

$$\sin \varphi = \frac{2}{1} = \frac{2}{1} = 54.15^\circ$$

$$f = \begin{cases} \alpha - 39^\circ + 32' + 35'' \text{ Minim.} \\ \alpha - \pi - \alpha \text{ Max.} \end{cases}$$

Greifen wir nun  $W$  &  $w$  des Maximum & Minimum der Winkel  
gleichzeitigkeiten, d. h. also für

$$f = \alpha, \quad w = W,$$

und für  $f = \pi - \alpha, \quad w = w$ , dann ist:

$$e Q \left[ \frac{\pi}{2} (1 - \cos \alpha) - \alpha \right] = \mu (w^2 - w_0^2) \quad (4)$$

$$e Q \left[ \frac{\pi}{2} (1 - \cos(\pi - \alpha)) - (\pi - \alpha) \right] = \mu (W^2 - w_0^2)$$

$$e Q \left[ \frac{\pi}{2} (1 + \cos \alpha) - \pi + \alpha \right] = \mu [W^2 - w_0^2] \quad (5)$$

Greifen wir nun  $u$  von B ab.

$$e Q \left[ \frac{\pi}{2} 2 \cos \alpha - \pi + 2\alpha \right] = \mu [W^2 - w^2] \quad (6)$$

$$\mu = \frac{e Q [\pi \cos \alpha + 2\alpha - \pi]}{W^2 - w^2}$$

Wir haben das Trägheitsmoment der Pfanneingänge von  $g$ ,  
betrachtet als Platte. Greifen wir  $L$  die mittlere Gf.  
spezifisch, so ist:

$$L = \frac{1}{2} (W + w) \quad (8)$$

$$L = \frac{1}{2} (W - w)$$

es gibt uns die Gleichförmigkeitsbedingung der Bewegung von

$$(W + w)(W - w) = \frac{2}{e} L^2$$

$$W^2 - w^2 = 2L^2 \quad (9)$$

Greifen wir nun  $G$  des Gewicht der Pfanneingänge und  
den Radius  $R$  ab, so ist so anzuwenden:

$$\mu = \frac{G}{R^2} \quad (10)$$

so ist  $R e L$  die mittlere spezifische Dichte der Kugel  
=  $\rho S N$  (11)

$$\text{mit } \frac{29 \rho}{80} = L^2 \quad (12)$$



$$\frac{Q}{2g} R^2 = \frac{168N}{L} \frac{[\mu \cos \alpha + 2\alpha - \pi] i}{2L^2}$$

$$Q R^2 L = \frac{2g \cdot 168}{2} [\mu \cos \alpha + 2\alpha - \pi] \frac{Ni}{L}$$

$$R L = 0.$$

$$Q V^2 = \frac{2g \cdot 168}{2} [\mu \cos \alpha + 2\alpha - \pi] \frac{60}{25} \frac{Ni}{n}$$

$$Q V^2 = 4645 \frac{Ni}{n}$$

$$Q = 4645 \frac{Ni}{n V^2}$$

Schraubengräder für Doppelmotoren.

Die Kräfte der Maschinen in beiden für unteren und oberen Winkel. Es ist die Kraft zu messen in Bezug auf die für sich freigesetzten Kräfte.

$$[P \sin \varphi - Q] r d\varphi = d[\omega^2 \mu + m \omega^2 \sin^2 \varphi].$$

$$r[-P \cos \varphi - Q \varphi + \text{const}] = \omega^2 (\mu + m \sin^2 \varphi)$$

$$\varphi = 0, \omega = \omega_0$$

$$r(-P + \text{const}) = \omega_0^2 \mu.$$

$$r[P(1 - \cos \varphi) - Q \varphi] = \mu [\omega^2 - \omega_0^2] + \omega^2 m \sin^2 \varphi.$$

für  $\varphi = \pi$ , und  $\omega = \omega_0$ .

$$r[P(1 - \cos \pi) - Q \pi] = 0$$

$$2P = Q \pi, \quad P = \frac{\pi}{2} Q.$$

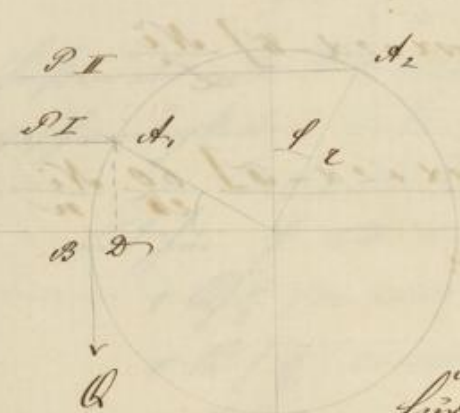
$$r Q \left[ \frac{\pi}{2} (1 - \cos \varphi) - \varphi \right] = \omega^2 [\mu - m \sin^2 \varphi] - \omega_0^2 \mu$$

$$\frac{d\omega^2}{d\varphi} = 0.$$

$$r Q \left[ \frac{\pi}{2} \sin \varphi - \varphi \right] = \omega^2 m \sin \varphi \cos \varphi + [\mu + m \sin^2 \varphi]$$

$$\frac{d\omega^2}{d\varphi} = 0.$$

$$r Q \left[ \frac{r}{2} \sin \varphi - \varphi \right] = m \omega^2 \sin 2\varphi$$



$$P \left[ r(1 - \cos \varphi) + r \sin \varphi \right] -$$

$$- Q r \varphi = \mu (\omega^2 - \omega_0^2) \quad (1)$$

$\omega_0$  ist die mit unbekannter Winkelgeschwindigkeit als die Winkelgeschwindigkeit  $\omega$  bei  $\varphi = \frac{\pi}{2}$ , muß  $\omega = \omega_0$  sein da

für  $\varphi = \frac{\pi}{2}$ , muß  $\omega = \omega_0$  sein da

Leistungszustand ab.

$$P \left[ r(1 - \cos \frac{\pi}{2}) + r \sin \frac{\pi}{2} \right] - Q r \frac{\pi}{2} = 0.$$

$$2Pr = Q r \frac{\pi}{2}$$

$$P = \frac{\pi}{4} Q \quad (2)$$

$$\frac{\pi}{4} Q r [1 - \cos \varphi + \sin \varphi] - Q r \varphi = \mu (\omega^2 - \omega_0^2)$$

$$Q r \left\{ \frac{\pi}{4} (\sin \varphi - \cos \varphi + 1) - \varphi \right\} = \mu (\omega^2 - \omega_0^2) \quad (3)$$

$\frac{d(\omega^2)}{d\varphi} = 0$  für das Max. der Winkelgeschwindigkeit.

$$Q r \left[ \frac{\pi}{4} (\cos \varphi + \sin \varphi) - 1 \right] = 0$$

$$\sin \varphi + \cos \varphi = \frac{4}{\pi}$$

$$\sqrt{1 + \sin 2\varphi} = \frac{4}{\pi}$$

$$1 + \sin 2\varphi = \left( \frac{4}{\pi} \right)^2$$

$$\sin 2\varphi = \left( \frac{4}{\pi} \right)^2 - 1$$

$$\alpha = 19^\circ 10' 30'' \text{ Minimum}$$

$$\left\{ \frac{\pi}{2} - \alpha = 90^\circ - [19^\circ 10' 30''] \text{ Maximum} \right.$$

Später wir sind W des Max. & W des Minimum der Winkelgeschwindigkeit, so erhalten wir:

Größen wir nun wieder  $W$  das Maximum &  $w$  das Minimum der Winkelgeschwindigkeit. Dann ist:

$$Qr \left[ \frac{\tilde{r}}{4} (\sin \alpha - \cos \alpha + 1) - \alpha \right] = \mu [W^2 - w_0^2] \quad (4)$$

$$Qr \left[ \frac{\tilde{r}}{4} \left[ \sin \left( \frac{\tilde{r}}{2} - \alpha \right) - \cos \left( \frac{\tilde{r}}{2} - \alpha \right) + 1 \right] - \frac{\tilde{r}}{2} + \alpha \right] = \mu [W^2 - w_0^2]$$

$$Qr \left\{ \frac{\tilde{r}}{4} [\cos \alpha - \sin \alpha + 1] - \frac{\tilde{r}}{2} + \alpha \right\} = \mu (W^2 - w_0^2) \quad (5)$$

Nun ziehen wir 5 von 4 ab.

$$Qr \left\{ \frac{\tilde{r}}{4} [\cos \alpha - \sin \alpha + 1] - \frac{\tilde{r}}{2} + \alpha - \frac{\tilde{r}}{4} (\sin \alpha - \cos \alpha + 1) + \alpha \right\} = \mu (W^2 - w^2)$$

$$Qr \left\{ \frac{\tilde{r}}{2} (\cos \alpha + \sin \alpha) - \frac{\tilde{r}}{2} + 2\alpha \right\} = \mu (W^2 - w^2)$$

$$Qr \left\{ \cos \alpha - \sin \alpha - 1 + \frac{4\alpha}{\tilde{r}} \right\} = \mu (W^2 - w^2) \quad (6)$$

Nun mit  $v$  die mittl. Winkelgeschw. der Achselnage,  
so ist:  $Qv = \frac{1}{2} N$ .

$$v = \frac{20 \tilde{r} n}{60}$$

$$Q \frac{20 \tilde{r} n}{60} = \frac{1}{2} N$$

$$Qr = \frac{60 \times 75}{20} \frac{N}{n} \quad (7)$$

Wenn wir  $L$  die mittl. Winkelgeschw. der Achselnagen.

$$W - w = \frac{L}{i}$$

$$W + w = 2L$$

$$W^2 - w^2 = 2L^2 \quad (8)$$

Setzt man in Gleichung (6) ein, so gibt:

$$\frac{60 \times 75}{20} \frac{N}{n} \frac{\tilde{r}}{2} \left\{ \cos \alpha - \sin \alpha - 1 + \frac{4\alpha}{\tilde{r}} \right\} = \frac{1}{i} L^2 \mu$$

$$\mu = \frac{1}{29} R^2 L^2 = \frac{1}{i} \frac{1}{29} R^2 L^2 = \frac{1}{i} \frac{1}{29} Qr$$

$$Qr = \frac{60 \times 75}{20} \frac{\tilde{r}}{2} \left\{ \cos \alpha - \sin \alpha - 1 + \frac{4\alpha}{\tilde{r}} \right\} \frac{29}{i} \frac{Ni}{n}$$

$$\sin \alpha = 0.5184.$$

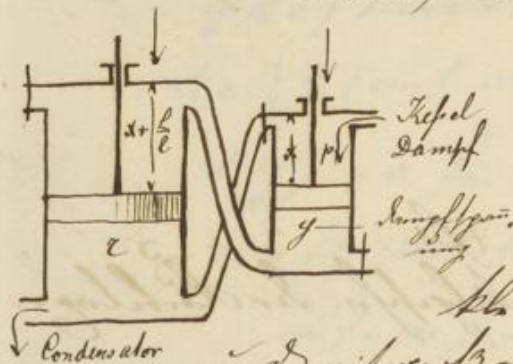
$$\cos \alpha = 0.9444$$

$$\frac{4\alpha}{\pi} = \frac{4\alpha^\circ}{180^\circ} = 0.4261.$$

$$G L^2 = 464.5 \frac{N_i}{\pi}$$

Wir setzen hiermit, daß das Rohr ungeachtet für die  
 Doppelmaschinen somit 10 mal kleiner wird fällt  
 als bei einfachen Maschinen, allein da die Linien  
 Dimensionen bei den Doppelmaschinen um  $\frac{1}{2}$  kleiner  
 sind, so wird also das Rohr ungeachtet 14 mal leichter  
 sind als bei einfachen Maschinen die Durchsetzungsgröße  
 um  $\frac{1}{2}$  größer.

### Schwingrad für Expansionsmaschinen (Woolf'sche Maschinen.)



Darum flüssigen wir den fest  
 liegenden Raum, dessen das  
 Volumen der bei Verbindung  
 verbleib. Luft mit der  
 kleinen Luft. von unten des kl. Zyl.  
 wird mit großer Luft aus dem großen.  
 So haben wir:  $\alpha(l-x) + \beta x \frac{1}{2}$  das Dampf-volumen das  
 von dem großen Zylinder eintritt.

$$\left\{ \alpha l + x \left[ \beta \frac{l}{2} - \alpha \right] \right\} (\alpha + \beta y) = \alpha l (\alpha + \beta p)$$

$$y = \frac{\alpha + \beta p}{\beta} \frac{\alpha l}{\alpha l + x \left[ \beta \frac{l}{2} - \alpha \right]} - \frac{\alpha}{\beta}$$

$$y = \left( \frac{\alpha}{\beta} + p \right) \frac{\alpha l}{\alpha l + x \left[ \beta \frac{l}{2} - \alpha \right]} - \frac{\alpha}{\beta} \quad (1.)$$

$$\rho r - \rho c r \frac{1}{l} + \int_0^x \rho y \frac{1}{l} dx - \int_0^x \rho y dx - Q R \varphi$$

$$= \mu (\omega^2 - \omega_0^2) (2)$$

$$x \left[ \rho r - \rho c r \frac{1}{l} \right] + \int_0^x (\rho \frac{1}{l} - \rho) \left[ \frac{x}{\rho + \rho} \right]$$

$$\frac{dx}{dx \left[ \rho \frac{1}{l} - \rho \right]} - \frac{x}{\rho} dx - Q R \varphi = \mu (\omega^2 - \omega_0^2) (2')$$

$$x \left( \rho r - \rho c r \frac{1}{l} \right) + (\rho \frac{1}{l} - \rho) \left( \frac{x}{\rho} + \rho \right) dx \int \frac{dx}{dx \left[ \rho \frac{1}{l} - \rho \right]}$$

$$- \frac{x}{\rho} (\rho \frac{1}{l} - \rho) x - Q R \varphi = \mu (\omega^2 - \omega_0^2)$$

Man ist  $\int \frac{dx}{dx \left[ \rho \frac{1}{l} - \rho \right]} = \frac{1}{(\rho \frac{1}{l} - \rho)} \int \frac{(\rho \frac{1}{l} - \rho) dx}{dx \left[ \rho \frac{1}{l} - \rho \right]}$

$$\frac{1}{(\rho \frac{1}{l} - \rho)} \ln \left[ dx \left( \rho \frac{1}{l} - \rho \right) \right] - \frac{1}{\rho \frac{1}{l} - \rho} \ln \rho dx + \text{Const.}$$

$$= \frac{1}{\rho \frac{1}{l} - \rho} \ln \rho dx \left( \rho \frac{1}{l} - \rho \right) - \frac{1}{\rho \frac{1}{l} - \rho} \ln \rho$$

$$\left[ 1 + \frac{x}{\rho} \left( \frac{\rho \frac{1}{l} - \rho}{\rho} - 1 \right) \right]$$

$$x \left[ \rho r - \rho c r \frac{1}{l} - \frac{x}{\rho} \left( \rho \frac{1}{l} - \rho \right) \right] + \left( \rho \frac{1}{l} - \rho \right) + dx \frac{(\rho \frac{1}{l} - \rho) (\frac{x}{\rho} + \rho)}{(\rho \frac{1}{l} - \rho)}$$

$$\ln \rho \left[ 1 + \frac{x}{\rho} \left( \frac{\rho \frac{1}{l} - \rho}{\rho} - 1 \right) \right] - Q R \varphi = \mu (\omega^2 - \omega_0^2) (3)$$

Der Befundung ist es zu entnehmen dass bei  $\varphi$  im Mittel.

für  $\varphi = \pi$  wird  $\omega = \omega_0$ .

$$x = \frac{1}{2} [1 - \cos \varphi] l \left\{ \rho \left[ \frac{x}{\rho} + \rho \right] - \rho \frac{1}{l} \left[ \frac{x}{\rho} + \rho \right] \right\} +$$

$$\left( \frac{x}{\rho} + \rho \right) \ln \rho \left( \frac{\rho \frac{1}{l}}{\rho} \right) - Q R \varphi = 0 (4)$$

Die Gleichung gibt die Beziehung an die zwischen der Spannung und dem Winkelbestand herrscht.

Für jedes Maximum der Winkelgeschwindigkeit muss es

sein:  $\frac{d(\omega^2)}{d\varphi} = 0$

$$\left\{ \alpha \rho - \alpha \frac{c}{l} + \left( \frac{c}{l} - \alpha \right) \left[ \left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) \frac{c}{\alpha + \beta} \left( \frac{c}{l} - \alpha \right) - \frac{\alpha}{\beta} \right] \right\}$$

$\frac{l}{2} \sin \varphi - QR = 0$   
 die Gleisung gibt uns den Winkel für das Maximum  
 & Minimum der Winkelgeschwindigkeit.

$$\left\{ \alpha \left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) - \frac{c}{l} \left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) + \left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) \frac{c}{1 + \frac{c}{\alpha} \left( \frac{c}{l} - 1 \right)} \right\} \frac{l}{2} \sin \varphi$$

$$- QR = 0 \quad (5)$$

$$\sin \varphi = \frac{QR}{\left\{ \alpha \frac{l}{2} \left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) - \frac{c}{l} \left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) + \frac{\left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) \left( \frac{c}{l} - \alpha \right)}{1 + \frac{c}{\alpha} \left( \frac{c}{l} - 1 \right)} \right\}}$$

$$\sin \varphi = \frac{l \left\{ \alpha \left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) - \frac{c}{l} \left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) \right\} + \left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) \log n \cdot \frac{c}{\alpha}}{\left\{ \alpha \frac{l}{2} \left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) - \frac{c}{l} \left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) + \frac{\left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) \left( \frac{c}{l} - \alpha \right)}{1 + \frac{c}{\alpha} \left( \frac{c}{l} - 1 \right)} \right\}}$$

$$\sin \varphi = \frac{2}{l} \frac{1 + l \cdot n \cdot \frac{c}{\alpha} - \frac{c}{\alpha} \frac{\alpha + \beta}{2 + \beta \rho}}{1 + \frac{c}{\alpha} \left( \frac{c}{l} - 1 \right) - \frac{c}{\alpha} \frac{\alpha + \beta}{\alpha + \beta \rho}} \quad (6)$$

$x = \frac{l}{2} (1 - \cos \varphi)$ . die Gleisung hat 2 Wurzeln

$$\left\{ \begin{aligned} x_1 &= \frac{l}{2} (1 - \cos \varphi_1) \\ x_2 &= \frac{l}{2} (1 - \cos \varphi_2) \end{aligned} \right\} \quad (7)$$

der kleinere Wurzelwert entspricht dem Minimum  
 " größerer " " " " Maximum  
 der Geschwindigkeit.

Man setze wie in Gleisung (6)  $\varphi_1$  für  $\varphi = \varphi_1$   
 und  $w$  sein Minimalwert.

so setzen zusammen  $\varphi_1, x_1, w$ ;  $\varphi_2, x_2, W$

$$x_2 \left[ \alpha \left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) - \frac{c}{l} \left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) \right] + \alpha \left( \frac{\alpha}{\beta} + \rho \right) l \cdot n.$$

$$\left[ 1 + \frac{x_2}{c} \left( \frac{c}{l} - 1 \right) \right] - QR \varphi_2 = \rho (W^2 - w_0^2)$$

$$x_1 \left[ o \left( \frac{\alpha}{\beta} + p \right) - \frac{O_2}{l} \left( \frac{\alpha}{\beta} + r \right) \right] + ol \left( \frac{\alpha}{\beta} + p \right) l. n. \left[ 1 + \frac{x_2}{l} \left( \frac{O_2}{ol} - 1 \right) \right] - QR \varphi_1 = (W^2 - w_0^2) \mu.$$

Subtrahieren wir nun beide Gleichungen von einander ab, so erhalten wir:

$$\left[ o \left( \frac{\alpha}{\beta} + p \right) - \frac{O_2}{l} \left( \frac{\alpha}{\beta} + r \right) \right] [x_2 - x_1] + ol \left[ \frac{\alpha}{\beta} + p \right] l. n. \left\{ \frac{1 + \frac{x_2}{l} \left( \frac{O_2}{ol} - 1 \right)}{1 + \frac{x_1}{l} \left( \frac{O_2}{ol} - 1 \right)} \right\} - QR (\varphi_2 - \varphi_1) = \mu (W^2 - w_0^2)$$

$$QR \left\{ \frac{\left[ o \left( \frac{\alpha}{\beta} + p \right) - \frac{O_2}{l} \left( \frac{\alpha}{\beta} + r \right) \right] [x_2 - x_1] + ol \left( \frac{\alpha}{\beta} + p \right) l. n. \frac{1 + \frac{x_2}{l} \left( \frac{O_2}{ol} - 1 \right)}{1 + \frac{x_1}{l} \left( \frac{O_2}{ol} - 1 \right)}}{\frac{l}{\beta} \left[ o \left( \frac{\alpha}{\beta} + p \right) - \frac{O_2}{l} \left( \frac{\alpha}{\beta} + r \right) \right] + ol \left( \frac{\alpha}{\beta} + p \right) l. n. \frac{O_2}{ol}} \right\} - (p_2 - p_1) = \mu (W^2 - w_0^2)$$

Legen wir den Quotienten rechts 145 mit  $l$ .

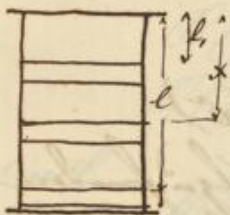
weiter haben wir für  $QR \cdot n = 15 N$ .

$$\mu = \frac{Q}{2g} \cdot l^2, \quad W - w = \frac{l}{i}, \quad W + w = 2L,$$

$$\text{und } W^2 - w^2 = \frac{2L^2}{i}$$

es wird demnach  $Q = 30 \times 15 \times g \frac{i N}{n l^2} A$ .

Schwingrad für Expansionsmaschinen mit einem Cylinder.



die Dampfmenge, die ein-  
gefloßen ist, sei:

$$\begin{aligned} & (ol_1 + m O_2) (\alpha + \beta p) \\ & = (o\alpha + m ol) (\alpha + \beta y) \\ & \alpha + \beta y = (\alpha + \beta p) \frac{ol_1 + m O_2}{o\alpha + m ol} \end{aligned}$$

$$y = \left(\frac{\alpha + \rho}{\beta} + \rho\right) \frac{l_1 + ml}{x + ml} - \frac{\alpha}{\beta} \quad (1)$$

$$\mathcal{O}pl_1 + \int_{x=l_1}^{x=x} \mathcal{O}y \, dx - \mathcal{O}rx - \mathcal{O}\rho\varphi = \mu [\omega^2 - \omega_0^2]$$

$$\mathcal{O}pl_1 + \int_{l_1}^x \mathcal{O} \left[ \left(\frac{\alpha + \rho}{\beta} + \rho\right) \frac{l_1 + ml}{x + ml} - \frac{\alpha}{\beta} \right] dx - \mathcal{O}rx - \mathcal{O}\rho\varphi = \mu [\omega^2 - \omega_0^2] \quad (2)$$

$$\mathcal{O}pl_1 + \mathcal{O} \left[ \left(\frac{\alpha + \rho}{\beta} + \rho\right) (l_1 + ml) \right] \int \frac{dx}{x + ml} - \mathcal{O} \frac{\alpha}{\beta} (x - l_1) - \mathcal{O}rx - \mathcal{O}\rho\varphi = \mu (\omega^2 - \omega_0^2)$$

$$\mathcal{O}pl_1 + \mathcal{O} \left[ \left(\frac{\alpha + \rho}{\beta} + \rho\right) (l_1 + ml) \right] l. n. \frac{x + ml}{l_1 + ml} - \mathcal{O} \frac{\alpha}{\beta} (x - l_1) - \mathcal{O}\rho\varphi - \mathcal{O}rx = \mu (\omega^2 - \omega_0^2) \quad (3)$$

Stellen wir uns, als sei Lösungsgrenzpunkt vorhanden.  
So muß sein für  $\varphi = \pi$ ,  $x = l_1$ ,  $\omega = \omega_0$

$$\mathcal{O}pl_1 + \mathcal{O} \left[ \left(\frac{\alpha + \rho}{\beta} + \rho\right) [l_1 + ml] \right] l. n. \frac{l_1 + ml}{l_1 + ml}$$

$$- \mathcal{O} \frac{\alpha}{\beta} (l_1 - l_1) - \mathcal{O}\rho\pi - \mathcal{O}rl_1 = 0.$$

$$\mathcal{O}l_1 \left(\frac{\alpha + \rho}{\beta} + \rho\right) - \mathcal{O}l_1 \left(\frac{\alpha + \rho}{\beta} + \rho\right) + \mathcal{O} \left[ \left(\frac{\alpha + \rho}{\beta} + \rho\right) [l_1 + ml] \right] l. n. \frac{l_1 + ml}{l_1 + ml} - \mathcal{O}\rho\pi = 0.$$

$$\mathcal{O} \left[ \left(\frac{\alpha + \rho}{\beta} + \rho\right) \cdot \frac{l_1}{l_1} + \left(\frac{l_1}{l_1} + m\right) l. n. \left[ \frac{l_1 + ml}{l_1 + ml} \right] \right] - \mathcal{O} \left[ \left(\frac{\alpha + \rho}{\beta} + \rho\right) \right] = \mathcal{O}\rho\pi \cdot \frac{l_1}{l_1} + \left(\frac{l_1}{l_1} + m\right) l. n. \frac{l_1 + ml}{l_1 + ml} = \frac{\rho}{l_1} \quad (4)$$

$$\mathcal{O}l_1 \left[ \left(\frac{\alpha + \rho}{\beta} + \rho\right) \left(\frac{l_1}{l_1}\right) - \left(\frac{\alpha + \rho}{\beta} + \rho\right) \right] = \mathcal{O}\rho\pi \quad (5)$$

Man findet es sich, darum die Stellen aufzufinden wo Maximum und Minimum der Puffwindigkeit vorkommen.



Es muß sein:  $\frac{d(\omega^2)}{dt} = 0$  für's Maximum.  
 Differenzieren wir Gl. (2), so erhalten die Flüßig der Längs-  
 richtung während der Expansion.

$$\mathcal{O} \left[ \left( \frac{\alpha}{\rho} + \rho \right) \frac{l_1 + ml_1}{x + ml} - \frac{\alpha}{\rho} \right] dx - \mathcal{O} \rho dx - \mathcal{O} \rho dy = 0.$$

Man ist aber  $x = \rho(1 - \cos \varphi)$

$$dx = \rho \sin \varphi$$

$$\text{also } \mathcal{O} \left[ \left( \frac{\alpha}{\rho} + \rho \right) \frac{l_1 + ml_1}{x + ml} - \frac{\alpha}{\rho} - \tau \right] \rho \sin \varphi - \mathcal{O} \rho = 0$$

$$\sin \varphi = \frac{\mathcal{O}}{\mathcal{O} \left\{ \left( \frac{\alpha}{\rho} + \rho \right) \frac{l_1 + ml_1}{x + ml} - (\alpha + \tau) \right\}}$$

Setzen wir nun für  $\mathcal{O}$  seinen Wert, so erhalten wir:

$$\sin \varphi = \frac{\frac{\partial \mathcal{O}}{\partial x} \left[ \left( \frac{\alpha}{\rho} + \rho \right) \frac{l_1 + ml_1}{x + ml} - (\alpha + \tau) \right]}{\mathcal{O} \left\{ \left( \frac{\alpha}{\rho} + \rho \right) \frac{l_1 + ml_1}{x + ml} - (\alpha + \tau) \right\}}$$

$$\sin \varphi_2 = \frac{\frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{l_1}{l_1} \right) - \frac{\alpha + \rho \tau}{\alpha + \rho \rho}}{\frac{l_1 + ml_1}{x_2 + ml} - \frac{\alpha + \rho \tau}{\alpha + \rho \rho}} \quad (6)$$

Weil aber  $\rho = \frac{l_2}{2}$  und

$$x_2 = \frac{l_2}{2} (1 - \cos \varphi_2) \quad (7), \text{ so gilt (6)}$$

das Maximum der Geschwindigkeit an.

Nur die Expansion setzen wir für einen Wert  $\varepsilon$ ,  $L_1$ .

$$\mathcal{O}(\rho - \tau) \varepsilon - \mathcal{O} \rho \varphi = \mu (\omega^2 - \omega_0^2)$$

$$\frac{d\omega^2}{dt} = 0$$

$$\mathcal{O}(\rho - \tau) d\varepsilon - \mathcal{O} \rho d\varphi = 0$$

$$\mathcal{O}(\rho - \tau) \rho \sin \varphi_1 - \mathcal{O} \rho = 0$$

$$\sin \varphi_1 = \frac{\mathcal{O} \rho}{\mathcal{O}(\rho - \tau) \rho} = \frac{\mathcal{O} \rho}{\mathcal{O} \left[ \left( \frac{\alpha}{\rho} + \rho \right) - \left( \frac{\alpha}{\rho} + \tau \right) \right] \rho}$$

$$\sin \varphi_1 = \frac{O_{\frac{\alpha}{\rho}} \left[ \left( \frac{\alpha}{\rho} + \rho \right) (l_1) - \left( \frac{\alpha}{\rho} + \rho \right) \right]}{O_{\frac{\alpha}{\rho}} \left[ \left( \frac{\alpha}{\rho} + \rho \right) - \left( \frac{\alpha}{\rho} + \rho \right) \right]}$$

$$\sin \varphi_1 = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{\alpha + \rho e}{\alpha + \rho l_1}}} \quad (8)$$

Diese Gleichung bestimmt mit Hilfe der Tabelle, die das Minimum der Gitterindigkeit stellt.

Statt  $\varphi_1 = \varphi_2$  und für  $w$  also  $W$ .

$$\text{Annahme: } O_{\rho} l_1 + O_{\left[ \frac{\alpha}{\rho} + \rho \right]} [l_1 + ml] \text{ l. n. } \frac{x_2 + ml}{l_1 + ml} - O_{\frac{\alpha}{\rho}} (x_2 - l_1) - O_{\rho} x_2 - O_{\rho} \varphi_2 = \mu (W^2 - w_0^2)$$

Die Gleichung bei Bestimmung von der Gitterfunktion.

$$O_{\left[ \left( \frac{\alpha}{\rho} + \rho \right) - \left( \frac{\alpha}{\rho} + \rho \right) \right]} x_1 - O_{\rho} \varphi_1 - \dots = \mu (W^2 - w_0^2)$$

Subtrahieren wir nun beide Gleichungen voneinander,

$$\text{so ab: } O_{\rho} l_1 - O_{\frac{\alpha}{\rho}} (x_1 - l_1) - O_{\rho} x_2 - O_{\left[ \left( \frac{\alpha}{\rho} + \rho \right) - \left( \frac{\alpha}{\rho} + \rho \right) \right]} x_1 + O_{\left( \frac{\alpha}{\rho} + \rho \right)} (l_1 + ml) \text{ l. n. } \frac{x_2 + ml}{l_1 + ml} - O_{\rho} [\varphi_2 - \varphi_1] = \mu [W^2 - w^2]$$

$$O_{\left[ \frac{\alpha}{\rho} + \rho \right]} + O_{\left( \frac{\alpha}{\rho} + \rho \right)} (l_1 + ml) \text{ l. nat. } \frac{x_2 + ml}{l_1 + ml} - O_{\left[ \frac{\alpha}{\rho} + \rho \right]} [x_2 - x_1] - O_{\left( \frac{\alpha}{\rho} + \rho \right)} x_1 - O_{\rho} (\varphi_2 - \varphi_1) = \mu (W^2 - w^2)$$

$$O_{\rho} l_1 + \left( \frac{l_1 + m}{l_1 + ml} \right) \log \text{ nat. } \frac{x_2 + ml}{l_1 + ml} = \left( \frac{\rho}{x_1} \right)$$

Multiplizieren wir nun beidseitig mit  $\frac{\rho}{x_1}$ :

$$O_{\left[ \left( \frac{\alpha}{\rho} + \rho \right) \left( \frac{\rho}{x_1} l_1 \right) - \frac{x_1}{\rho} \left( \frac{\alpha}{\rho} + \rho \right) - \left( \frac{x_2}{\rho} - \frac{x_1}{\rho} \right) \left( \frac{\alpha}{\rho} + \rho \right) \right]} - O_{\rho} [\varphi_2 - \varphi_1] = \mu [W^2 - w^2]$$

$$Q_p \left[ \frac{O_l \left( \frac{x_2}{\rho} + \rho \right) \left( \frac{h_2}{l_2} \right) - \frac{x_2}{\rho} \left( \frac{x_2}{\rho} + \rho \right) - \left( \frac{x_2}{\rho} - \frac{x_1}{\rho} \right) \left[ \frac{\alpha}{\rho} + r \right] - (\varphi_2 - \varphi_1)}{\dots} \right]$$

$$= \mu (W^2 - w^2)$$

$$Q_p \left[ \frac{O_l \left( \frac{x_2}{\rho} + \rho \right) \left( \frac{h_2}{l_2} \right) - \frac{x_2}{\rho} \left( \frac{x_2}{\rho} + \rho \right) - \left( \frac{x_2}{\rho} - \frac{x_1}{\rho} \right) \left[ \frac{\alpha}{\rho} + r \right] - (\varphi_2 - \varphi_1)}{\frac{O_l \left[ \frac{x_2}{\rho} + \rho \right] \left( \frac{h_2}{l_2} \right) - (\frac{\alpha}{\rho} + r)}{\rho}} \right]$$

$$= \mu (W^2 - w^2)$$

$$Q_p \left[ \frac{\left( \frac{h_2}{l_2} \right) - \frac{x_2}{\rho} - \left( \frac{x_2}{\rho} - \frac{x_1}{\rho} \right) \frac{\alpha + \beta e}{\alpha + \beta \rho} - \frac{\varphi_2 - \varphi_1}{180}}{\left( \frac{h_2}{l_2} \right) - \frac{\alpha + \beta \rho}{\alpha + \beta e}} \right]$$

$$Q \frac{2 p \rho \mu \delta 0}{\rho^2} = \rho^2 N.$$

$$\mu = \frac{Q}{\rho^2} R^2, W+W = 2L, W-W = 2L$$

$$W^2 - w^2 = 2L^2$$

$R L^2 = Q$  die mittlere Umfangs.  
 gegenseitig Mittel Punkt.

$$G = 30.75 \cdot g \cdot \rho \cdot N \left\{ \frac{\left( \frac{h_2}{l_2} \right) - \left( \frac{x_2}{\rho} \right) - \left( \frac{x_2}{\rho} - \frac{x_1}{\rho} \right) \left( \frac{\alpha + \beta e}{\alpha + \beta \rho} \right)}{\left( \frac{h_2}{l_2} \right) - \frac{\alpha + \beta e}{\alpha + \beta \rho}} \right.$$

$$\left. - \frac{\varphi_2 - \varphi_1}{180} \right\}$$

