

**Zeitschrift:** Schweizerische Bauzeitung  
**Herausgeber:** Verlags-AG der akademischen technischen Vereine  
**Band:** 107/108 (1936)  
**Heft:** 16

## Inhaltsverzeichnis

### Nutzungsbedingungen

Die ETH-Bibliothek ist die Anbieterin der digitalisierten Zeitschriften auf E-Periodica. Sie besitzt keine Urheberrechte an den Zeitschriften und ist nicht verantwortlich für deren Inhalte. Die Rechte liegen in der Regel bei den Herausgebern beziehungsweise den externen Rechteinhabern. Das Veröffentlichen von Bildern in Print- und Online-Publikationen sowie auf Social Media-Kanälen oder Webseiten ist nur mit vorheriger Genehmigung der Rechteinhaber erlaubt. [Mehr erfahren](#)

### Conditions d'utilisation

L'ETH Library est le fournisseur des revues numérisées. Elle ne détient aucun droit d'auteur sur les revues et n'est pas responsable de leur contenu. En règle générale, les droits sont détenus par les éditeurs ou les détenteurs de droits externes. La reproduction d'images dans des publications imprimées ou en ligne ainsi que sur des canaux de médias sociaux ou des sites web n'est autorisée qu'avec l'accord préalable des détenteurs des droits. [En savoir plus](#)

### Terms of use

The ETH Library is the provider of the digitised journals. It does not own any copyrights to the journals and is not responsible for their content. The rights usually lie with the publishers or the external rights holders. Publishing images in print and online publications, as well as on social media channels or websites, is only permitted with the prior consent of the rights holders. [Find out more](#)

**Download PDF:** 16.01.2026

**ETH-Bibliothek Zürich, E-Periodica, <https://www.e-periodica.ch>**

INHALT: Zur Bemessung einstufiger Axialgebläse — Die Anwendung der Stereophotogrammetrie bei Architekturaufnahmen — «Novadom», eine neue Backstein-Bauweise. — Mitteilungen: Die 11. Tagung des Ausschusses für Wärmeforschung. Fortschritte der Baugrunduntersuchungen. Die schweizerischen Bausparkassen. Elektrowärmebeschutz. Staudämme mit Dichtung aus Stahl. Hundertjahrfeier der Sektion Bern des S. I. A.

## Band 108

Der S. I. A. ist für den Inhalt des redaktionellen Teils seiner Vereinsorgane nicht verantwortlich. Nachdruck von Text oder Abbildungen ist nur mit Zustimmung der Redaktion und nur mit genauer Quellenangabe gestattet.

## Nr. 16

## Zur Bemessung einstufiger Axialgebläse

Dank der vereinfachten Theorie der Axialgebläse, wie sie in der Dissertation von Curt Keller<sup>1)</sup> dargelegt ist, lässt sich an dem Beispiel dieser Maschine besonders gut erläutern, wie man bei solchen der Rechnung zugänglichen Konstruktionsaufgaben dann vorgehen kann, wenn es sich — etwa beim Entwurf einer neuen Maschinenserie — lohnt, das im Einzelfall vielleicht raschere, auf die Dauer aber mehr Zeit raubende Probieren durch eine Methode zu ersetzen. Zur Fixierung der Vorstellung diene die den Aufbau und den Druckverlauf im Gebläse darstellende Abb. 1<sup>2)</sup>. An dem Flügelschnitt Abb. 2<sup>3)</sup> zeigt sich schon die Hauptvereinfachung der Theorie: Die koaxialen Zylinderflächen, längs denen das Gas im Leit- und Laufrad strömt, werden aufgewickelt, und statt der wirklichen Bewegung des Gases das rektifizierte Strömungsbild betrachtet.

1. Der Druckanstieg. In Abb. 2 ist  $\epsilon$  der Gleitwinkel,  $\beta_\infty$  der Winkel zwischen der mittleren relativen Anströmgeschwindigkeit  $w_\infty$  und der Umfangsrichtung. Das Verhältnis  $\cot(\beta_\infty + \epsilon)$  der Vertikalkomponente  $dS$  zur Horizontalkomponente  $dT$  der vom Gas auf ein Flügelement von der Breite  $dr$  ausgeübten Kraft  $dR$  ist, wie der Impulsatz für die in dem Volumen  $ABCD$  von der Breite  $dr$  eingeschlossene Gasmasse lehrt, gleich dem Verhältnis des Druckanstiegs  $\Delta p$  im Laufrad zur horizontalen Impulsänderung  $\varrho c_m \Delta c_u$  ( $\varrho$  = Gasdichte,  $\Delta c_u$  = Geschwindigkeitsumlenkung,  $c_m$  = axiale Durchtrittsgeschwindigkeit):

$$\Delta p_{lr} = \varrho c_m \Delta c_{ur} \cot(\beta_\infty r + \epsilon).$$

Der Index  $r$  deutet an, dass die betreffenden Größen sich mit dem Abstand  $r$  von der Radaxe ändern<sup>4)</sup>. Eine erste Approximation erhält man bei Vernachlässigung der Radreibung:  $\epsilon = 0$ ,  $\cot \beta_\infty r = (u_r + \Delta c_{ur}/2)/c_m$  (Abb. 2,  $u_r$  = Umfangsgeschwindigkeit im Radius  $r$ );

$$\Delta p_{lr}^* = \varrho \Delta c_{ur} (u_r + \Delta c_{ur}/2).$$

1) „Axialgebläse vom Standpunkt der Tragflügeltheorie“, Zürich 1934. Mitteilung des Instituts für Aerodynamik an der E. T. H.

2) Diese Abbildungen entstammen (mit geringfügigen Abänderungen) der erwähnten Dissertation, ebenso Abb. 7.

3) Für das in Wirklichkeit gleichfalls variable  $\epsilon$  wird der Einfachheit halber ein fester Mittelwert angenommen.

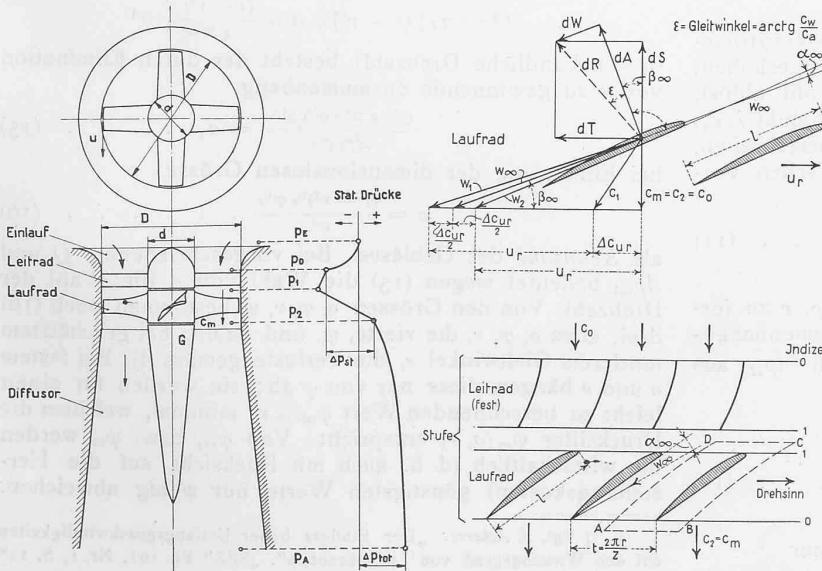


Abb. 1. Schema eines Axialgebläses mit Diffusor, Anordnung Leitrad-Laufrad.

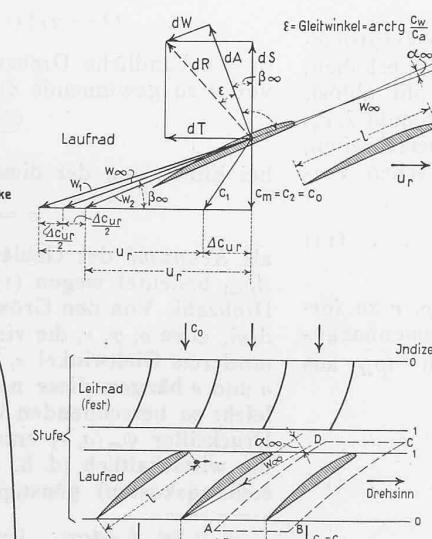


Abb. 2. Schema einer Gebläsestufe (Leitrad-Laufrad) mit zugehörigem Geschwindigkeitsplan.

Eidg. Techn. Hochschule. Die Elektrifizierung der Pilatusbahn. Eidg. Wehranleihe. Das neue Feuerwehrgebäude in Bern. — Nekrolog: Wilhelm Petry. Eduard Savary. — Wettbewerbe: Alter- und Fürsorgeheim der Amteien Olten-Göschen-Balsthal-Thal auf dem Rüttigerhof bei Olten. Reitbahn in Olten. — Literatur. — Mitteilungen der Vereine. — Sitzungs- und Vortrags-Kalender.

Von diesem Wert unterscheidet sich der Stufendruckanstieg  $\Delta p_{st}^*$  im reibungslosen Idealfall um den Druckverlust im Leitrad  $\varrho \Delta c_{ur}^2/2$ :

$$\Delta p_{st}^* = \varrho u_r \Delta c_{ur} \dots \dots \quad (1)$$

Soll der Stufendruckanstieg über dem ganzen Rad der selbe sein, so muss somit die Geschwindigkeitsumlenkung  $\Delta c_{ur}$  umgekehrt proportional mit dem Abstand von der Radaxe variieren. Diese von Leonhard Euler stammende Bedingung wird mit Einführung der Zirkulation  $\Gamma$  der Relativströmung um einen Flügel, z. B. längs des Weges  $CDAB$  —

$$\Gamma = t_r (w_{1u} - w_{2u})_r = t_r \Delta c_{ur} \dots \dots \quad (2)$$

( $t = 2\pi r/z$  = Gitterteilung,  $z$  = Flügelzahl):

$$\Delta p_{st}^* = \varrho u_r \frac{\Gamma}{t_r} = \varrho n \Gamma z \dots \dots \quad (3)$$

( $n$  = sekundliche Drehzahl). Die Euler'sche Vorschrift besagt also, dass längs des Flügels die Zirkulation konstant sein soll. Der Stufendruckanstieg ist außer der Drehzahl dem Produkt aus Zirkulation und Flügelzahl proportional. Nach der Tragflügeltheorie von Kutta-Jukowski hängt die Zirkulation mit der mittleren Anströmgeschwindigkeit  $w_\infty$ , der Flügeltiefe  $l$  und dem Auftriebskoeffizienten  $c_a$  so zusammen:

$$\Gamma = \frac{c_{ar}}{2} l_r w_{\infty r}, \dots \dots \quad (4)$$

womit die Euler'sche Bedingung folgende Form erhält:

$$(c_a l)_r = \frac{2 \Delta p_{st}^*}{\varrho n z} \frac{\Gamma}{w_{\infty r}} \dots \dots \quad (5)$$

Mit besserer Genauigkeit ist  $\cot(\beta_\infty + \epsilon) =$

$\cot \beta_\infty - \frac{\epsilon}{\sin^2 \beta_\infty}$ . Vernachlässigt man  $\Delta c_{ur}/2$  neben  $u_r$  und ersetzt  $\sin \beta_\infty$  wegen der Kleinheit von  $\beta_\infty$  durch  $\tan \beta_\infty$ , so erhält man mit der Abkürzung  $\varphi_r = c_m/u_r$  und bei Einführung des Liefergrades  $\varphi = c_m/u$  ( $u$  = Umfangsgeschwindigkeit) wegen  $r \varphi_r = r_s \cdot \varphi$  ( $r_s$  = Laufradradius):

$$\cot(\beta_\infty r + \epsilon) \cong \frac{\Gamma}{\varphi_r} \left( 1 - \frac{\epsilon}{\varphi_r} \right),$$

und

$$\Delta p_{st} \cong \Delta p_{lr} = \varrho c_m \Delta c_{ur} \frac{1 - \epsilon/\varphi_r}{\varphi_r} = \Delta p_{st}^* \left( 1 - \frac{\epsilon}{r_s \varphi} \right). \quad (6)$$

Die Radreibung hat also zur Folge, dass der Stufendruckanstieg bei Beachtung der Euler'schen Vorschrift  $\Delta p_{st}^* = \text{const}$  angenähert linear mit der Entfernung von der Radaxe abfällt.<sup>4)</sup>

Der Unterschied zwischen dem mittleren Stufendruckanstieg  $\Delta p_{st}$  und dem totalen Druckanstieg  $\Delta p_{tot}$  (Abb. 1) ist durch den „Saugrohr-Wirkungsgrad“  $\eta_s$  bestimmt. Er gibt an, welcher Bruchteil des im Einlauf theoretisch erlittenen Druckverlustes  $\frac{\varrho}{2} c_m^2$  im Saugrohr zurückgewonnen wird<sup>5)</sup>:

$$\overline{\Delta p_{st}} - \Delta p_{tot} = (1 - \eta_s) \frac{\varrho}{2} \varphi^2 u^2 \dots \dots \quad (7)$$

2. Die Verluste. Der für eine vorgeschriebene Leistungsabgabe  $N$  des Gebläses erforderliche Leistungsaufwand  $N'$  (= von den Flügeln an das Gas abgegebene Leistung) wächst mit den Verlusten, worunter im Folgenden der Quotient  $V = (N' - N)/N$  verstanden werden soll. Man kann die Verluste in zwei Bestandteile, die „kinetischen“ und

4) Vergl. die Messungen von Keller, 1. c. S. 155, 159, 160.

5) Zur Vereinfachung setzen wir die Geschwindigkeit am Anfang und am Ende des Gebläses gleich null.