

Zeitschrift: Schweizerische Bauzeitung
Herausgeber: Verlags-AG der akademischen technischen Vereine
Band: 84 (1966)
Heft: 52

Artikel: Potentialströmung zu geschlitzten Rohren: Teilergebnis aus den Arbeiten am Forschungsauftrag "Kunststoffrohre in der Bodenentwässerung"
Autor: Widmoser, P.
DOI: <https://doi.org/10.5169/seals-69049>

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: 09.01.2026

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

Potentialströmung zu geschlitzten Rohren

Von Dr. P. Widmoser, Institut für Kultertechnik, ETH, Zürich

Teilergebnis aus den Arbeiten am Forschungsauftrag «Kunststoffrohre in der Bodenentwässerung», erteilt vom Eidg. Meliorationsamt im Eidg. Volkswirtschaftsdepartement, 1965

Verwendete Symbole

x, y	Kartesische Koordinaten	[m]
R, φ	Polarkoordinaten	[m]
R_0	Rohrradius	[m]
z	Komplexe Funktion	
Z	Komplexes Potential	
Φ	Potential	$[m^2/s^2]$
Ψ	Stromfunktion	$[m^2/s^2]$
J	Stromdichte	$[m/s]$
v	Geschwindigkeit	$[m/s]$
Q	Strommenge	$[m^3/s]$
k	Leitfähigkeit, bzw. Durchlässigkeitsfaktor	$[m/s]$
W	Widerstand	$[s/m^2]$
l	Schlitzlänge	[m]
t	Rohrlänge	[m]
α	Schlitzwinkel	[m]
b	Schlitzbreite	[m]
B	Gesamte Eintrittsbreite in der Ebene senkrecht zur Rohrachse (2-dimensionaler Bereich)	[m]
n	Anzahl der Schlitzreihen	
m	Anzahl der Schlitz pro lfm Rohr und Schlitzreihe	
D	Durchmesser	[m]
S	Index für geschlitzte Rohre	
E	Index für Eintritt	
R	Index für radial	
p	Index für parallel	
G	Index für Grenze	
0	Index für Rohr, bzw. auch Eintrittsöffnung	

Bei verlegten Drainagelinien strömt nicht gebundenes Bodenwasser den am Rohrumfang angeordneten Eintrittsöffnungen (Fücher, Löcher, Schlitze) zu. Durch Verwendung neuer Werkstoffe stellt sich unter anderem die Frage nach der günstigsten Ausbildung und Anordnung von Eintrittsschlitzten an der Rohrwandung. Im folgenden wird die radiale Zuströmung zu Schlitzten behandelt, welche gleichmäßig auf dem Umfang eines Kreiszylinders verteilt sind. Als Schlitzte gelten Öffnungen, bei denen eine Abmessung ein Vielfaches der dazu senkrecht stehenden beträgt. Die Untersuchung gilt, soweit die Bedingungen einer Potentialströmung erfüllt sind, d. h. wenn die Strömung frei von Quellen und Wirbeln ist. Das Strömungsgebiet muss vor allem in Rohrnähe, wie noch gezeigt wird, homogen sein, d. h. gleiche Leitfähigkeit aufweisen. Die Untersuchung wird abgestimmt auf die geometrischen Verhältnisse von Kunststoff-Drainagelinien, wie sie derzeit im Handel sind. Dabei liegen die Schlitzbreiten (in Tangentialrichtung) zwischen 0,4 mm und 4,0 mm, die Schlitzlängen (in Achsrichtung) zwischen 0,5 mm und 40 mm. Die Anzahl der Schlitzreihen schwankt zwischen 2 und 6, die der Schlitzte pro lfm und Schlitzreihe zwischen 10 und 100. Zunächst wird die Zuströmung in der Radialebene x, y (Bild 1) mit Hilfe der komplexen Abbildung betrachtet.

1. Die konforme Abbildung in der Radialebene

In der komplexen Zahlenebene z_p herrsche über die Breite $+in$ bis $-in$ eine zur reellen Achse parallele Strömung. Die Strömung erfolge von $x = +\infty$ bis $x = 0$ (Bild 2). Das Strom- und Potentialliniengitter wird dann durch die komplexe Funktion

$$z_p = x_p + i y_p ,$$

die Strömung selbst durch das komplexe Potential

$$Z_p = \Phi_p + i \Psi_p$$

dargestellt. Dabei besteht die Beziehung

$$Z_p = j z_p ,$$

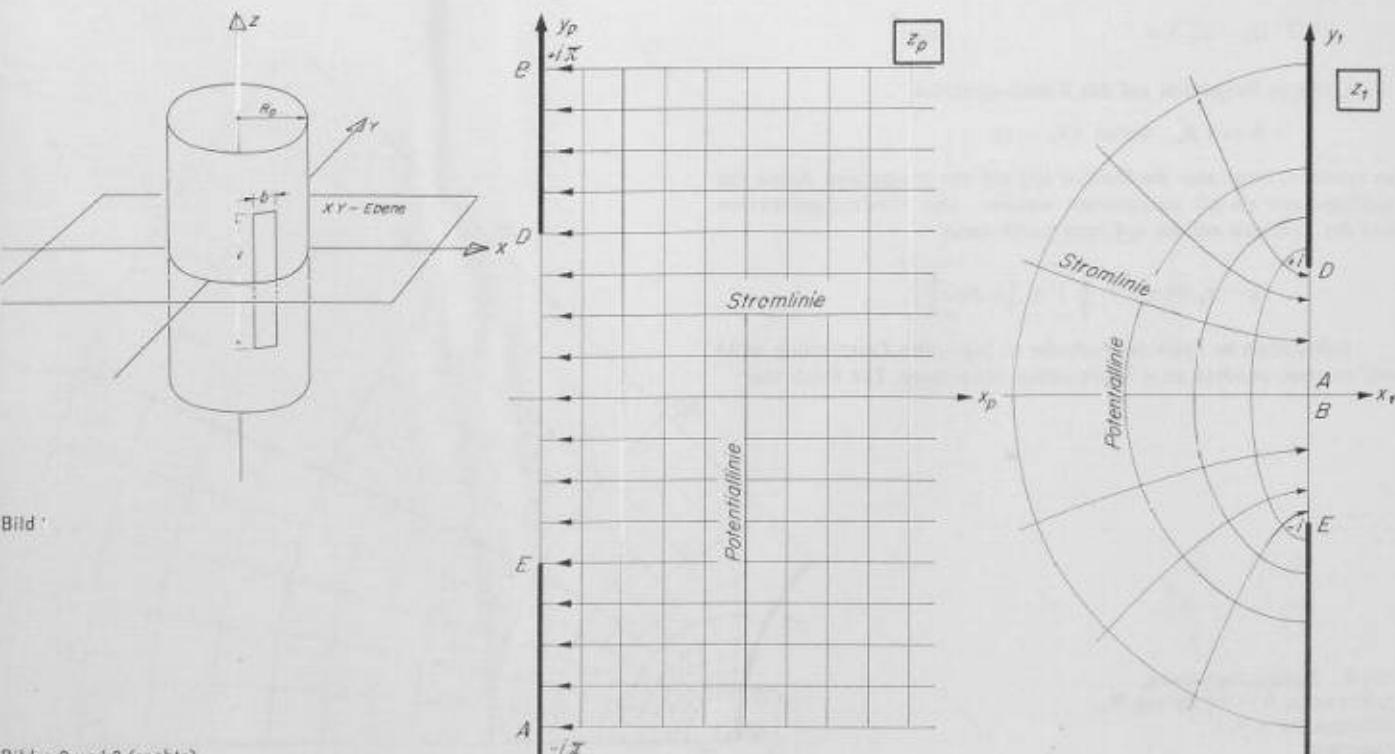


Bild 1

Bilder 2 und 3 (rechts)

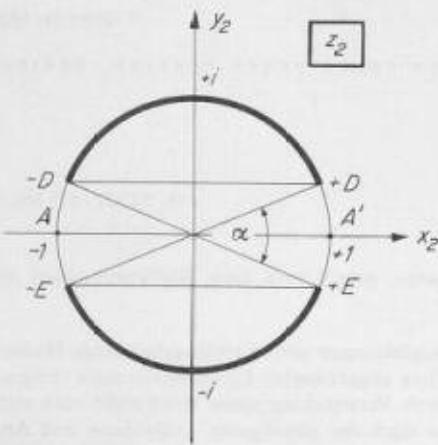
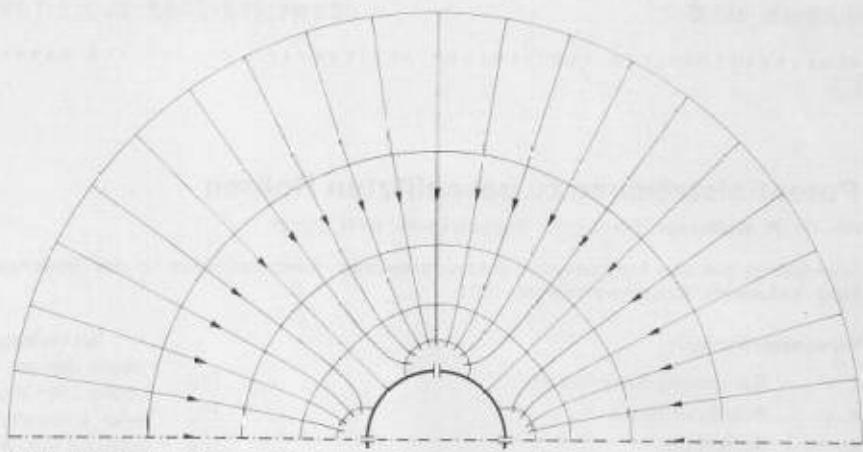


Bild 4

Bild 5. Radiale Zuströmung, Schlitzbreite $b = 3,2\%$ von R_0 , Schlitzanzahl $n = 4$

wenn j die Stromdichte bezeichnet. Durch die Abbildungsfunktion

$$z_1 = \sinh z_p$$

geht der rechte Halbstreifen der z_2 -Ebene auf die volle z_1 -Ebene über. Das erhaltene Strömungsbild ist das einer Zuströmung zu einem Schlitz ED (Bild 3, nur linke Hälfte dargestellt) aus $+\infty$.

Dieser Schlitz soll auf Kreisbogenabschnitte projiziert werden. Mit Hilfe der Abbildungsfunktion

$$(1) \quad z_2 = z_1 + \sqrt{1 + z_1^2}$$

geht die Hälfte des längsgeschlitzten, imaginären Achsenabschnittes $+i$ bis $-i$ in den vollen Einheitskreis der z_2 -Ebene über. Soll der Achsenabschnitt jedoch nur auf einen Kreisbogenausschnitt projiziert werden, so muss die Strecke ED (z_1 -Ebene) um einen entsprechenden Faktor verkürzt werden. Dieser ergibt sich an Hand von Bild 4, indem Gl. (1) nach z_1 aufgelöst wird:

$$z_1 = 1/2 \cdot (z_2 - z_2^{-1}) \quad \text{und weiter}$$

$$\frac{z_2}{2} = 1/2 \cdot \left(\cos \frac{\alpha}{2} + i \sin \frac{\alpha}{2} \right)$$

$$-\frac{1}{2z_2} = 1/2 \cdot \left(-\cos \frac{\alpha}{2} + i \sin \frac{\alpha}{2} \right)$$

$$1/2 \cdot (z_2 - z_2^{-1}) = i \sin \frac{\alpha}{2}$$

Um eine Projektion auf das Kreisbogenstück

$$b = \alpha R_0, \text{ wobei } (R_0 = 1)$$

zu erhalten, muss also die Strecke ED auf der imaginären Achse der z_1 -Ebene mit $\sin \alpha/2$ multipliziert werden. Die Abbildungsfunktion von der z_1 -Ebene auf die z_2 -Ebene lautet dann

$$z_2 = z_1 \sin \alpha/2 + \sqrt{1 + \left(z_1 \sin \frac{\alpha}{2} \right)^2}$$

Schliesslich ist noch die Aufgabe zu lösen, die Zuströmung nicht nur zu zwei, sondern zu n Schlitzreihen festzulegen. Die Funktion

wirkt für jeden Punkt auf dem Einheitskreis der z_2 -Ebene mit dem Richtungswinkel φ_2 eine Winkelverschiebung $\varphi_S = 2/n$ in der z_S -Ebene. Der Vollkreis der z_2 -Ebene geht damit in einen n -tel Kreis der z_S -Ebene über. Dabei wird die Schlitzbreite b bei $n \geq 2$ um das $2/n$ -fache verkleinert, was bei der Winkeleingabe in der z_2 -Ebene berücksichtigt werden muss. Gleichzeitig vergrössert sich die Dichte j des Strom- und Potentiallinienbildes um das $2/n$ -fache, was ebenfalls bei der späteren Auswertung zu beachten ist. Die Abbildung gilt nicht für $n = 1$.

Die bisher schrittweise dargestellte Abbildung lässt sich nun zur folgenden Abbildungsfunktion zusammenfassen

$$(2) \quad z_S = \left[\sinh \left(z_p \sin \frac{\alpha n}{4} \right) + \sqrt{1 + \left(\sinh \left(z_p \sin \frac{\alpha n}{4} \right) \right)^2} \right]^{2/n}$$

Gleichung (2) nach z_p aufgelöst, gibt

$$(2a) \quad z_p = \frac{\operatorname{arsinh} (z_S^{n/2} - z_S^{-n/2})}{2 \sin \frac{\alpha n}{4}}$$

und mit

$$z_S = R e^{i \varphi},$$

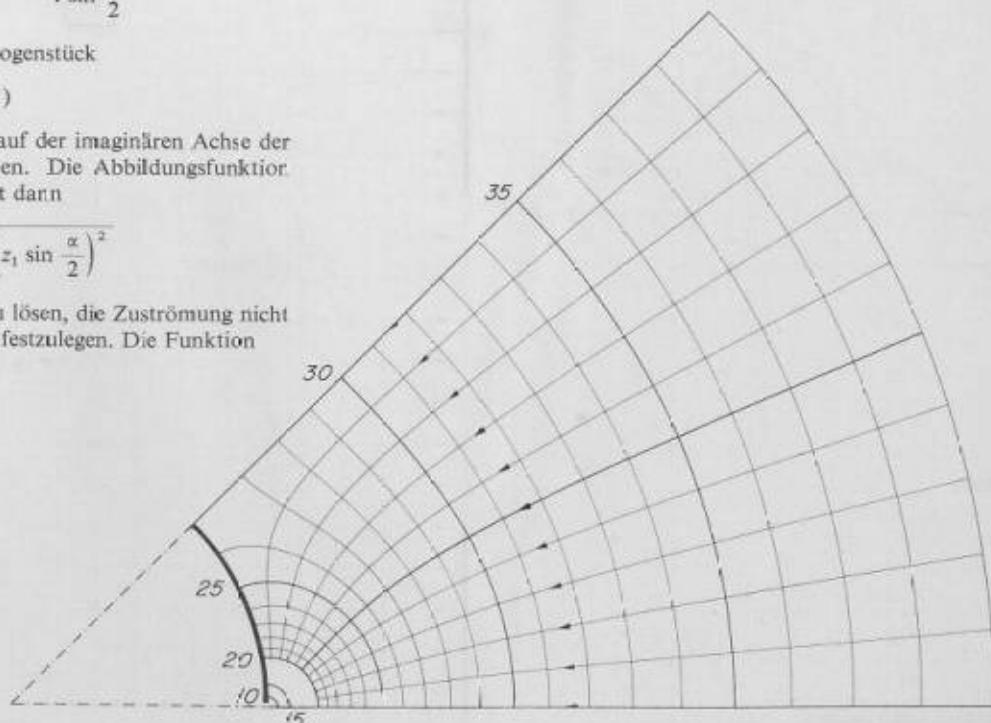


Bild 6. Radiale Zuströmung, Schlitzbreite $b = 3,2\%$ von R_0 , Schlitzanzahl $n = 4$, Ausschnitt

$$(3) \quad z_p = x_p + i y_p = \operatorname{arsinh} \left[\left(\frac{R^{n/2} - R^{-n/2}}{2 \sin \alpha n / 4} \right) \cos \frac{\varphi_S n}{2} + i \frac{R^{n/2} - R^{-n/2}}{2 \sin (\alpha n / 4)} \sin \frac{\varphi_S n}{2} \right]$$

Stellen die Strom- und Potentiallinienbilder in der z_p und z_s -Ebene die Strömung einer bestimmten Strommenge Q dar, so geht Gleichung (3) über in

$$(4) \quad Z_p = \frac{Q}{n \pi k} z_p$$

Dem Nullpunkt des Koordinatensystems für die Z_p -Ebene werde dabei das Potential und die Stromfunktion Null zugeordnet.

Die Trennung der Real- und Imaginärteile der Gleichungen (1) bis (4) ist analytisch möglich. Die sehr umfangreichen Formeln sind hier nicht angeführt. Die folgenden Rechenwerte und Bilder sind jedoch exakte Auswertungen mit Hilfe einer Datenverarbeitungsmachine, die von Gleichung (3) ausgehen.

Zum besseren Verständnis wird die Trennung von Real- und Imaginärteil der komplexen Zahlen in Gleichung (3) für einen vereinfachten Fall gezeigt. Setzt man in Gleichung (3) den polaren Richtungswinkel $\varphi_S = 0$, so erhalten wir die Potentialverteilung entlang der Richtungsstrahlen durch Schlitzmitte. Es gilt

$$(5) \quad \Phi_S = \frac{Q}{n \pi k} \operatorname{arsinh} \left[\frac{R^{n/2} - R^{-n/2}}{2 \sin \alpha n / 4} \cos \frac{\varphi_S n}{2} \right] = \frac{Q}{n \pi k} \ln \left[\frac{R^{n/2} - R^{-n/2}}{2 \sin \alpha n / 4} + \sqrt{\left(\frac{R^{n/2} - R^{-n/2}}{2 \sin \alpha n / 4} \right)^2 + 1} \right]$$

Gleichung (5) führt für $\alpha n = 360^\circ$ zu

$$\Phi_R = (Q/2 \pi k) \ln R,$$

was der Potentialverteilung bei Zuströmung zu einem Vollkreis (diese Bezeichnung gelte zur Unterscheidung von einem geschlitzten Kreis) entspricht. Gleichung (5) zeigt weiters, dass bei zunehmendem Abstand vom Einheitskreis (also bei $R \gg 1$; $R^{-n/2} \rightarrow 0$, die 1 unter der Wurzel ist vernachlässigbar) eine vereinfachte Form der Gleichung (5) zutrifft, nämlich

$$(6) \quad \Phi_{(R \gg 1)} = \frac{Q}{n \pi k} \ln \frac{R^{n/2}}{\sin \alpha n / 4} = \frac{Q}{n \pi k} \ln R - \frac{Q}{n \pi k} \ln \left(\sin \frac{\alpha n}{4} \right) = \Phi_R + \Phi_0$$

Das Potential Φ_S lässt sich demnach in einiger Entfernung vom Einheitskreis sehr gut angenähert in ein Potential Φ_R (Potentialverteilung um einen Vollkreis) und ein Potential Φ_0 aufspalten, welches zur Überwindung eines zusätzlichen Widerandes durch die Schlitzanordnung nötig ist.

$$(7) \quad \Phi_0 = -\frac{Q}{n \pi k} \ln \left(\sin \frac{\alpha n}{4} \right)$$

Bilder 5 und 6 zeigen die Potential- und Stromlinienverteilung zu vier Schlitten mit einer Schlitzbreite $b = 0,032$ mm ($R = 1$ cm). Als singuläre Punkte ergeben sich jene an der Rohrwand, und zwar einerseits an den Schlitzrändern sowie andererseits in der Mitte zwischen zwei Schlitten (Sattelpunkt).

Werden die Äquipotentiallinien als Höhenschichtenlinien aufgefasst, so ergibt ein radialer Querschnitt durch die Schlitzmitte und durch den Sattelpunkt die Potentialverteilung, die in Bild 7 dargestellt ist. Fölgende Punkte sind dabei beachtenswert:

- der steile Potentialanstieg in unmittelbarer Schlitznähe (Kurve b)
- die Beträge der Potentiale auf dem Radialstrahl durch die Schlitzmitte (Kurve b) und jene auf dem Radialstrahl durch den Sattelpunkt (Kurve c) nähern sich asymptotisch. Das bedeutet, dass sich die Äquipotentiallinien mit zunehmendem Abstand von der Rohrwand wieder wie bei Zuströmung zum Vollrohr der Kreisform annähern; Kurve a stellt die Potentialverteilung zu einem Vollrohr dar.
- das durch die Schlitzung zusätzlich hervorgerufene Potential Φ_0 kann in einiger Entfernung von der Rohrwand als konstant angesehen werden.

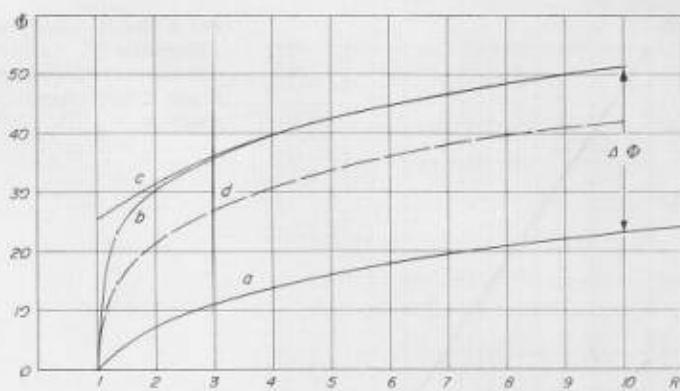


Bild 7. Potentialverteilung entlang der Radialstrahlen durch Schlitzmitte b und Sattelpunkt c, mit elliptischer Ausschlammung durch Schlitzmitte d, a bei voll durchlässigem Rohr

2. Die Widerstände

Bezüglich der Potentialdifferenz $A\Phi$ zwischen zwei Punkten im Abstand R_1 und R_0 einer radialen Potentialströmung zu einem Vollkreis und dem Widerstand zwischen diesen zwei Punkten besteht folgender Zusammenhang

$$A\Phi/Q = W_{0,1} = \frac{1}{2 \pi k} \ln \frac{R_1}{R_0}$$

Wird die Leitfähigkeit oder der Durchlässigkeitsfaktor k gleich 1 gesetzt und der Bezugspunkt R_0 in den Schlitz verlegt ($R_0 = 1$), so folgt

$$\Phi_0/Q = W_1 = \frac{1}{2 \pi} \ln R_1$$

Analog zur Gleichung (6) kann der Widerstand W_R und W_0 abgeleitet werden. Bei einem Betrag von $\alpha n \leq 1,4$ kann der Betrag des Sinus gleich dem des Arcus gesetzt werden, wobei der Fehler < 1% bleibt. Für $b/n/R_0 < 1,4$ gilt dann

$$-\ln \sin \frac{\alpha n}{4} = +\ln \frac{4 R_0}{b n}$$

Gleichung (7) entspricht somit

$$(8) \quad W_0 = \frac{1}{n \pi} \ln \frac{4 R_0}{b n}$$

W_0 ist dimensionslos und kann als hydraulischer Kennwert für eine bestimmte Schlitzkombination gelten.

Gleichung (8) kann mittels Fourierscher Reihe direkt aus der Laplace-Gleichung entwickelt werden [3]. Aus ihr wurden für Vergleichszwecke die Eintrittswiderstände für verschiedene Schlitzkombinationen berechnet. Die Werte sind in den Bildern 8 und 9 dargestellt. Bild 9 zeigt auch die Abhängigkeit des Widerandes von verschiedenen Schlitzkombinationen, bei denen die Gesamteintrittsbreite $B = n b$ konstant bleibt. In diesem Falle ändert sich der Widerstand nach der Gleichung

$$W_0 = \text{konst}/n = b \text{ (konst}/B\text{)}$$

c. h., dass bei gewählter Gesamteintrittsbreite B sich der Schlitzwiderstand W_0 umgekehrt proportional zur Schlitzreihenanzahl n , bzw. direkt proportional zur Schlitzbreite b ändert. Diese Gesetzmäßigkeit wird in Bild 9 durch die Geraden dargestellt.

3. Übergang zu kreisförmigen Potentiallinien

Die radiale Potentialströmung zu einem Vollkreis aus dem Unendlichen erfolgt nach Bild 10. Die Potentiallinien sind zentrische Kreise um den angeströmten Kreis. Durch die Zustromung zu Schlitten entsteht eine Störung dieses Bildes, welche theoretisch erst im Unendlichen, praktisch aber sehr gut angenähert in einem relativ nahen Bereich, der durch den Radius R_G abgegrenzt ist, aufgehoben wird. Die Abstände R_G wurden für Abweichungen von der Kreisform von 1% und 5% von R_0 (Kriterium: Strahl durch Spaltmitte und Strahl durch Sattelpunkt) berechnet. R_G wird für verschiedene Schlitzreihenanzahlen in Bild 11 dargestellt.

Bemerkenswert ist, dass die Werte stark von der Schlitzreihenanzahl (Bild 11), aber kaum von der Schlitzbreite abhängen (Bild 12, stark ausgezogene Kurven). Sie wurden für Schlitzbreiten von 0,016 bis 0,160 bei Radius 1, entsprechend 0,4 mm bis 4,0 mm bei Radius 2,5 cm

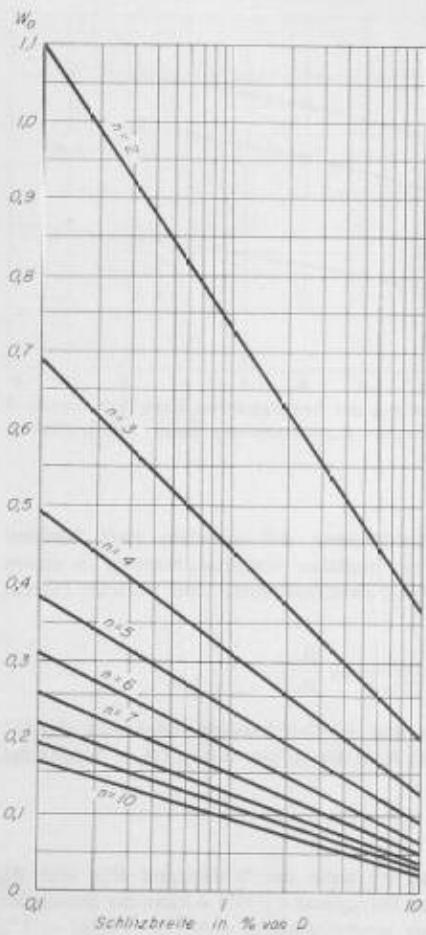


Bild B (links): Eintrittswiderstände W_a bei verschiedener Schlitzbreiten b und Schlitzreihenanzahl n .

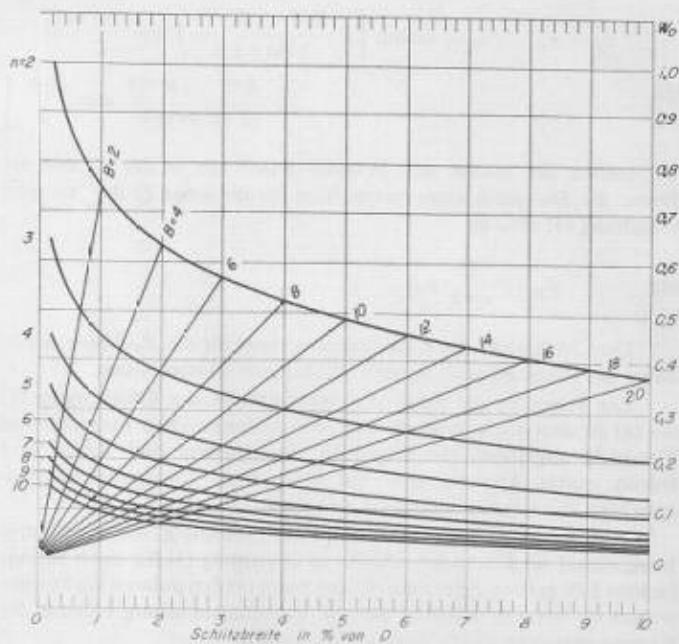


Bild 9 (rechts): Eintrittswiderstände W_a bei verschiedenen Schlitzbreiten b , Schlitzreihenanzahlen n und Gesamteintrittsängen B .

berechnet. Dies ist einzusehen, wenn man sich vergegenwärtigt, dass die Äquipotentiallinien in unmittelbarer Kreisnähe geometrisch ähnlich sind und eine Änderung der Schlitzbreite wohl den Betrag des Potentials, aber nur unwesentlich die geometrische Verteilung der Potentiallinien beeinflusst. Es ist noch darauf hinzuweisen, dass der Abstand R_G unabhängig von der Leitfähigkeit eines allerdings homogenen Strömungsbereiches und unabhängig von der Strömungsmenge Q ist.

4. Die Strömungsgeschwindigkeit

Die erste Ableitung der Gleichungen (2a) und (4) gibt den an der reellen Achsrichtung gespiegelten Geschwindigkeitsvektor der Strömung wieder. Sie lautet

$$(9) \quad v_S = \frac{Q}{4 Z \pi k \sin \alpha n/4} \frac{Z^{n/2} + Z^{-n/2}}{\sqrt{1 + \left(\frac{Z^{n/2} - Z^{-n/2}}{\sin \alpha n/4} \right)^2}}$$

Daraus folgt mit

$$Z = R e^{i\varphi}$$

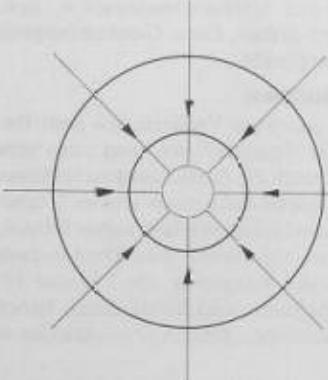


Bild 10: Radialströmung zu voll durchlässigem Rohr

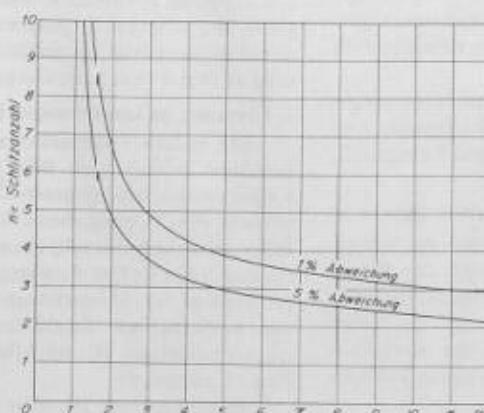


Bild 11: Abstand R_G bei verschiedener Schlitzreihenanzahl (gültig für Schlitzbreiten von 0,4 bis 5,0 mm bei $R_o = 2,5$ cm)

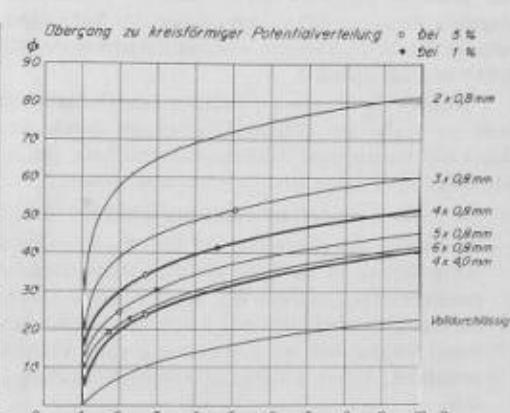


Bild 2: Uebergang zu kreisförmigen Potentialverteilungen sowie Potentialverteilung entlang Radialstrahl durch Spaltmitte bei verschiedenen Schlitzkombinationen

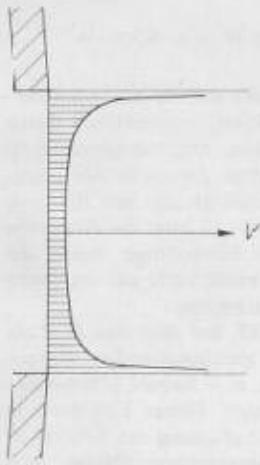


Bild 13. Verteilung der Filtergeschwindigkeit entlang eines Spaltquerschnittes

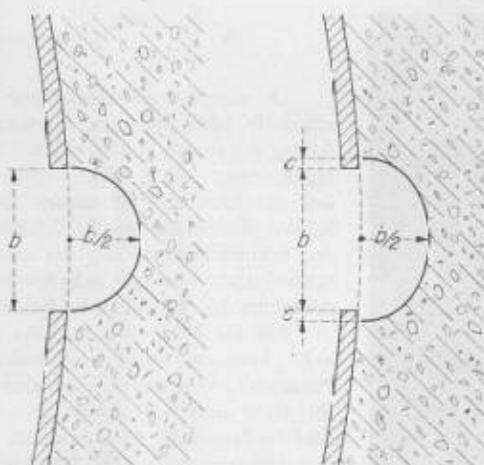


Bild 14. Halbkreisförmige und elliptische Ausschlämzung

Die Filtergeschwindigkeit in Spaltmitte beträgt den nach das $4/b$ nahe der Geschwindigkeit bei Zuströmung zu einem Vollkreis. Für $\eta_s = \pi/2$, also für den Schlitzrand, würde die Geschwindigkeit unendlich. Es besteht ein singulärer Punkt, und die konforme Abbildung ist nicht gültig.

5. Ausschlämzung

Dem oben Gesagten ist zu entnehmen, dass die Verhältnisse in Kreisnähe von entscheidendem Einfluss auf die Zuströmung sind. Auf Grund der gesteigerten Zuströmungsgeschwindigkeit kann bei Grundwasserströmungen in bestimmten Bodenarten eine Bodenausschlämzung in Rohrnähe erwartet werden, welche auch in der Tat beobachtet wurde.

Es wurden hier für zwei Arten von Ausschlämmungen der Einfluss auf den Eintrittswiderstand theoretisch untersucht. Für den Fall kreisförmiger Ausschlämzung mit einem Ausschlämmradius $b/2$ gleich der halben Schlitzbreite (Bild 14 links) lässt sich mit Hilfe komplexer Abbildung einfach zeigen, dass der Eintrittswiderstand um den konstanten Betrag von $\ln 2/n \pi k$ abnimmt.

Die durch kreisförmige Ausschlämzung verringerten Eintrittswiderstände sind in Bild 15 durch die dünn gestrichelten Geraden festgehalten. Auf Grund der Geschwindigkeitsverteilung ist jedoch eine höhere Ausschlämzung an den Schlitzrändern zu erwarten. Mit Hilfe der Gleichung (5) wurde nun die Herabsetzung des Potentials bei elliptischer Ausschlämzung nach (Bild 14 rechts) berechnet. Bei einer Schlitzbreite von 0,032 mm ($b = 0,8$ mm, $c = 0,16$ mm, wenn $R_0 = 2,5$ cm) und einer Schlitzreihenanzahl 4 ergibt sich eine Herabsetzung des Potentials um 11% (siehe Kurve d in Bild 7). In Bild 15 sind die durch elliptische Ausschlämzung reduzierten Eintrittswiderstände stark gestrichelt wiedergegeben. Für $n = 10$ zeigt das Bild rechts unten, dass der Eintrittswiderstand negativ wird, das heißt unter dem des voll-durchlässigen Kreises liegt. Dasselbe kann natürlich auch bei weniger Schlitzreihen auftreten, wenn die Ausschlämzung entsprechend weiter als bis zum Halbmesser vom Betrag der Schlitzbreite $b/2$ reicht. Solch stark reduzierte Widerstände wurden bereits beobachtet [2].

6. Der dreidimensionale Bereich

Die mathematische Lösung der Potentialströmung zu geschlitzten Röhren stößt für den dreidimensionalen Bereich auf grosse Schwierigkeiten. Selbst die numerische Annäherung bedarf bei den extremen geometrischen Verhältnissen (z. B. Rohrumfang/Schlitzbreite etwa 160/1) eines grossen Aufwandes.

Bisher sind mathematische Lösungen in praktisch ausreichender Annäherung nur für zwei Sonderfälle, nämlich für periodische, ringförmig am Zylindermantel angeordnete Fugen (herkömmliche Ton-Drainagerohre [5]) und für periodisch auf einem Zylindermantel angeordnete Lochreihen [3], [5] bekannt. Die bisherigen Kenntnisse der Strömung zu geschlitzten Röhren beziehen sich auf Versuche an Modellen, welche vorwiegend die hydraulischen Vorgänge in Sandkörpern nachbildeten [4], [7].

Hier folgt nun ein Beitrag durch Messungen an einem elektrischen Modell. Zunächst seien die Folgerungen aus der Behandlung des zweidimensionalen Falles noch zusammengefasst. Der Eintrittswiderstand wurde in der Radialebene durch die Parameter δ (Schlitz-

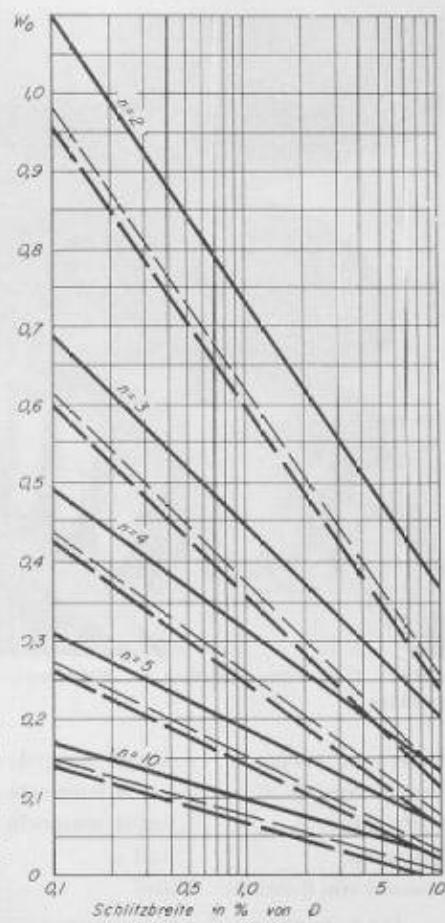


Bild 15. Eintrittswiderstände bei verschiedenen Schlitzkombinationen:
ohne Ausschlämzung
(durchgehende Linie) mit
elliptischer (stark gestrichelt)
und halbkreisförmiger
Ausschlämzung
(schwach gestrichelt)

breite) und n (Schlitzreihenanzahl) bestimmt. Bei kleinerer Schlitzbreite hatte die Schlitzreihenanzahl grösseren Einfluss auf den Eintrittswiderstand als bei grossen Schlitzbreiten. Dagegen hatte bei kleinen Schlitzreihenanzahl die Schlitzbreite grösseren Einfluss auf den Eintrittswiderstand. Zur Erreichung eines bestimmten Eintrittswiderstandes konnte die Gesamteintrittslänge über den Kreisumfang umso kleiner gehalten werden, je grösser die Schlitzreihenanzahl war. Die Höhe der Schlitzreihenanzahl wird durch die Rohrfestigkeit festgelegt. Sie wird aber auch durch die praktisch noch erforderliche Herabsetzung des Widerstandes, welche mit steigender Schlitzreihenanzahl progressiv abnimmt, bestimmt.

Bei Betrachtung des dreidimensionalen Bereiches treten die Parameter Schlitzlänge l und Schlitzanzahl pro Laufmeter und Schlitzreihe m hinzu. Auch hier kann der Gesamteintrittswiderstand zerlegt werden in einen Radialwiderstand

$$W_R = \frac{\ln R}{2 \pi k t}$$

welcher bei voller Durchlässigkeit der Rohrwand auftritt, und einen durch die Schlitzung zusätzlich hervorgerufenen Eintrittswiderstand W_0 .

Um funktionelle Zusammenhänge zwischen Eintrittswiderstand und einigen Parameter-Kombinationen zu erhalten, wurden elektrische Modelle von geschlitzten Röhren (Schlitzleitende Elektroden, Rohrwand = Nichtleiter) gebaut und die auftretenden Widerstände mit Hilfe einer Wheatstoneschen Brücke gemessen, Bild 16.

Der Rohrradius des Modells betrug durchwegs $R_0 = 2,5$ cm, der Radius der zentrisch dazu liegenden Außenelektrode, welche aus einer kreiszylinderförmigen Kupferelektrode (Höhe 40 cm) bestand, betrug $R_0 = 10 R_0 = 25$ cm. Auf Grund der Ergebnisse von Kapitel 3 sind bei diesem Außenradius bei Schlitzreihenanzahlen von $n \geq 3$ praktisch kreisförmige Potentiallinien erreicht. Um Wirbelströme an den feinen Mocellektroden auszuschalten, wurden diese galvanisch mit einer dünnen Goldschicht überzogen. Als leitendes Medium hat man zwischen Außen- und Innenelektrode entlüftetes Wasser verwendet, dessen Leitfähigkeit bei jeder Messung bekannt war. Die Beziehungen zwischen hydraulischen und elektrischen Widerständen ergeben sich, wenn für beide die Potentialtheorie zutrifft (Gültigkeit der Laplaceschen Gleichung), was hier vorausgesetzt wurde. Es gilt:



Bild 16. Elektrischer Messtank zur Widerstandsbestimmung an Rohrmodellen

Widerstand: $W_{\text{hydr.}}$ [s/cm] entspricht Ω elektrisch
 Strommenge: $Q_{\text{hydr.}}$ [cm³/s] entspricht I elektrisch
 Leitfähigkeit: $K_{\text{hydr.}}$ [cm/s] entspricht σ elektrisch
 Rohrlänge: t [cm]
 Abstand von Rohrmitte: R [cm]

Mit hydraulischen Symbolen ergeben sich folgende Beziehungen:

$$\Phi = \Phi_R + \Phi_0,$$

$$\Phi_R = \frac{Q}{2\pi k t} \ln \frac{R}{R_0},$$

$$W_R = \frac{\Phi_R}{Q} = \frac{1}{2\pi k t} \ln \frac{R}{R_0}$$

Bezogen auf den Widerstand, bei einer Strommenge $Q = 1$, einer Leitfähigkeit $K = 1$, einem Rohrradius $R_0 = 1$ und einer Rohrlänge von $t = 1$ gilt

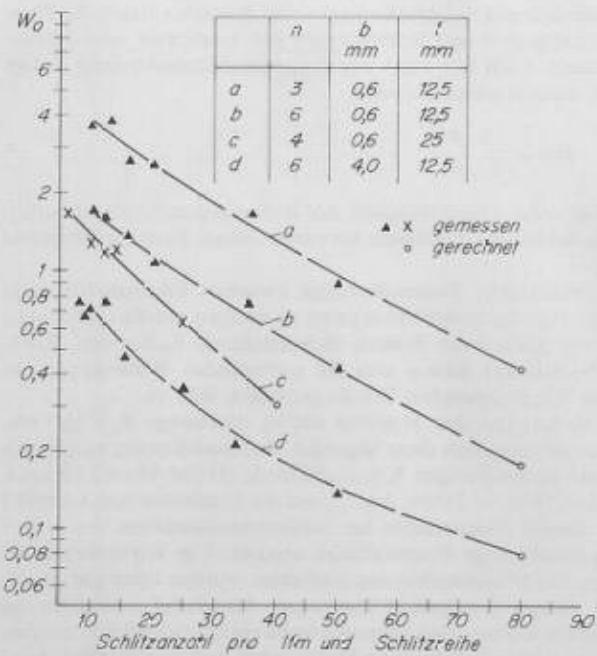


Bild 17. Eintrittswiderstand gemessen als Funktion der Schlitzanzahl pro lfm und Schlitzreihe für verschiedene Schlitzkompositionen

$$W_{1,R} = \frac{\ln R}{2\pi} \quad (\text{in unserem Falle } W_{1,R} = 0,36655)$$

Die gemessenen Widerstände wurden alle auf die Einheitswiderstände W_1 [dimensionslos] bezogen und die Eintrittswiderstände durch Abzug des reinen Radialwiderandes erhalten. Die Messgenauigkeit lag bei rund $\pm 4\%$. Bild 17 zeigt, wie erwartet, die starke Abhängigkeit des Eintrittswiderandes von der Schlitzanzahl pro lfm und Schlitzreihe bei konstanten Schlitzlängen. Bild 18 zeigt die Abnahme des Eintrittswiderandes bei zunehmender Schlitzlänge, wobei die Schlitzanzahl konstant gehalten wird. Für beide Fälle gilt regressive Abnahme des Widerandes bei höherem Parameter.

Für die Praxis interessanter ist der Fall, bei dem das Produkt $mt = \text{konstant}$; bleibt (das bedeutet bei gleichbleibenden übrigen Parametern konstante Gesamteintrittsfläche, $m = \text{Anzahl Schlitz pro lfm Rohr und Schlitzreihe, } t = \text{Schlitzlänge})$. Dieser Fall wird in Bild 19 dargestellt. Man erkennt, dass die Aufteilung der Schlitz in der Längsrichtung erst bei kleineren Gesamteintrittsflächen den Widerstand wirksam herabsetzt.

7. Zusammenfassung

Aus den theoretischen Überlegungen und den Messergebnissen folgt:

- der Einfluss der Schlitz auf die Zuströmung ist vorwiegend abhängig von der Schlitzreihenanzahl n und bleibt auf einen relativ engen Bereich (R_G) um das Rohr beschränkt (Bild 11). Darüber hinaus erfolgt die Zuströmung zu den Schlitzten wie die Zuströmung zu einem voll durchlässigen Rohr.
- Der Gesamtwiderstand bei Zuströmung zu einem geschlitzten Rohr lässt sich zerlegen in einen Radialwiderstand (bei voll durchlässigen Rohr) und einen zusätzlich durch die Schlitzung hervorgerufenen Eintrittswiderstand. Dieser bleibt in einem Bereich ausserhalb von R_G praktisch konstant. Wird dieser Eintrittswiderstand auf eine Zuströmmenge $Q = 1$, auf eine Länge $t = 1$ und eine Leitfähigkeit $K = 1$ bezogen, so kann dieser als hydraulischer Kennwert für einen Rohrtyp gelten.
- Die Gesamteintrittsfläche pro lfm Rohr ist allein *kein* Kriterium für die Eintrittsleistung eines Rohres. Bei gleicher Gesamteintrittsfläche pro lfm können je nach Schlitzanordnung und Schlitzunterteilung die Eintrittswiderstände verschieden sein.
- Der Einfluss der Schlitzbreite auf den Eintrittswiderstand ist bei den handelsüblichen Rohren gering und kommt erst bei kleinen Gesamteintrittsöffnungen oder bei geringer Schlitz- bzw. Schlitzreihen-Zahl zur Geltung.
- Je grösser die Unterteilung der Gesamteintrittsfläche, umso kleiner der Eintrittswiderstand. Eine Unterteilung in mehrere Schlitzreihen

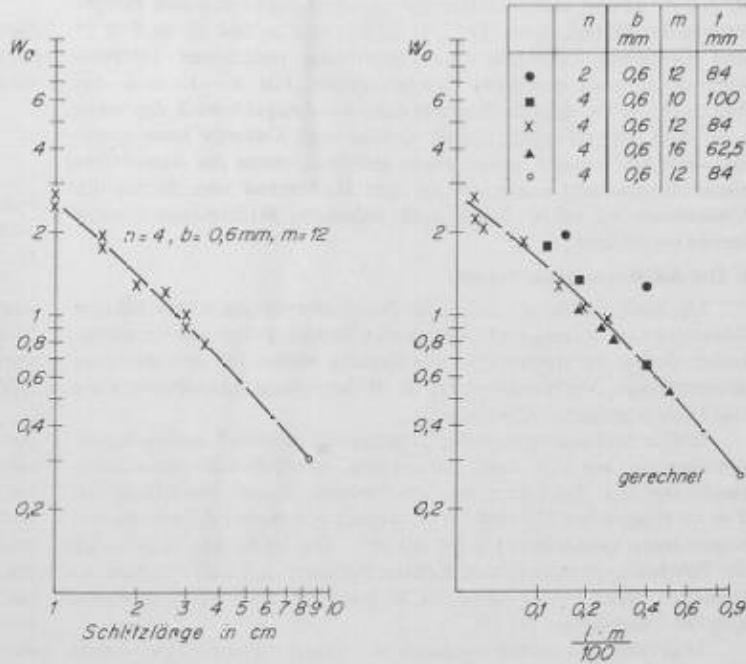


Bild 18. Eintrittswiderstand gemessen als Funktion der Schlitzlänge

Bild 19. Eintrittswiderstände gemessen als Funktion der Gesamteintrittsöffnung für verschiedene Schlitzkombinationen

hat bei handelsüblichen Abmessungen von Längsschlitzlängen eine grössere Wirkung als eine Unterteilung in der Axialrichtung.

Der tatsächlich auftretende Eintrittswiderstand wird von den hydraulischen Verhältnissen (Leitfähigkeit, äussere Randbedingung) in Schlitznähe stark beeinflusst (Wirksamkeit von Filtern). Eine geringe Ausschlämmlung am Schlitz verringert den Eintrittswiderstand beträchtlich (Bild 15).

Literaturverzeichnis

- [1] *Beitz, A.*: Konforme Abbildung, 1964, Springer-Verlag.
- [2] *Boumans, J. H.*: Over de instroming en aanstroming bij drainbuizen zonder en met afdekking, «Cultuurtechnisch Tijdschrift» 2, 6, 1963.
- [3] *Engelund, F.*: On the laminar and turbulent flows of groundwater through homogeneous sand, «Transactions of the Danish Academy of Science A.T.S.» 1953, No. 3.
- [4] *de Jager, A. W.*: Diameter en perforatie van plastic drainbuizen, «De Ingenieur» 72, 1960.
- [5] *Kirkham, Don*: Potential flow into circumferential openings in drain tubes, «Journal of Applied Physics», 21, 1950.
- [6] *Kirkham, Don* and *Schwab, G. O.*: The effect of circular perforations on flow into subsurface drain tubes, «Agric. Eng.» 1951.
- [7] *Wesseling, J.* and *Homo, F.*: Entrance resistance of plastic drain tubes, «Instituut voor Cultuurtechniek en Waterhuishouding», 1965 (privat).

Testfall des Kunstbetriebes

Zu einer Schrift von Prof. Peter Meyer, Zürich¹⁾

DK 7.072.3

«Seit Jahren, vielleicht Jahrzehnten, hat keine Angelegenheit der öffentlichen Kunstpfllege in der Schweiz so viel Staub aufgewirbelt wie die Diskussion um das geplante «Alberto-Giacometti-Zentrum» im Kunsthause Zürich²⁾. In weiten Kreisen wurde verstanden, dass es hier um Prinzipielle ging und nicht um private Vorlieben oder Abneigungen gegenüber einem Künstler oder einer bestimmten Kunstrichtung. Der Schreibende hätte die Diskussion gern Jüngeren überlassen, aber der Aufwand und der Ton der Propaganda zeigten, dass sich jeder seine Karriere verdorben hätte, der es wagen sollte, dem etablierten Avantgardekonformismus zu widersprechen, und so wurde Opposition zur Bürgerpflicht für einen, der es sich leisten kann, eine nonkonformistische Ansicht zu äussern.» (Peter Meyer, S. 5.)

Die Zürcher Giacometti-Diskussion schlug vergangenes Jahr hohe Wellen, bis am 10. November 1965 das Kreditbegrenzen von 250 000 Fr. (ursprünglich 750 000 Fr.) zugunsten der künstlerischen «Alberto-Giacometti-Stiftung» vom Zürcher Gemeinderat mit 52:50 Stimmen abgelehnt worden war und damit auch die von Bund und Kanton in je gleicher Höhe zu leisenden Beiträge entfielen.

Soweit der Anlass dieser Schrift. Peter Meyer geht dann über zu grundsätzlichen Betrachtungen zur heutigen «Kunstpfllege». Freilich geschieht dies nicht sine ira et studio, denn vieles hat der Verfasser damals für seine Überzeugung an persönlichen Anfeindungen, die mit der Sache nichts zu tun hatten, über sich ergehen lassen müssen, nicht ohne seinerseits in freilich besserer Manier zurückzuzahlen. Darunter verstehen wir die geistvoll-kultivierte Art, auf welche P. M. schon immer den Dingen klaren sprachlichen Ausdruck gegeben hat.

Der Verfasser hat den im Herbst 1965 gesorbenen Bildhauer und Maler Alberto Giacometti in dessen künstlerischer Bedeutung nicht angezweifelt. Dies zu bemerken scheint uns notwendig, weil

¹⁾ Testfall des Kunstbetriebes. Von Peter Meyer, erschienen als Heft 27 der «Schriften zur Zeit» im Artemis-Verlag, Zürich, Herbst 1966. 53 Textseiten, 8 Seiten Anmerkungen und ein Artikelverzeichnis. Preis Fr. 3.80.

²⁾ Eine Kollektion von Arbeiten des Schweizer Künstlers Alberto Giacometti, stammend aus dem Besitz des Amerikaners G. David Thompson in Pittsburgh, war im Jahre 1964 über einen Basler Kunsthändler für drei Millionen Franken in die Hände eines Konsortiums von Zürcher Interessenten übergegangen. Beabsichtigt war, die Sammlung geschlossen im Kunsthause Zürich aufzustellen und diesem ein «Giacometti-Zentrum» als Forschungs- und Dokumentationsstelle anzugehören. Von der Kaufsumme hätten der Nationalrat und die Parlamente des Kantons und der Stadt Zürich (ursprünglich je ein Viertel, also je 750 000 Fr. als Leistung an die zu gründende «Alberto-Giacometti-Stiftung» übernehmen sollen. Das letzte Viertel hatten die Initiatoren von privater Seite in Aussicht gestellt. Die Sammlung Thompson umfasst 61 Skulpturen bis herab ins Miniaturformat, dazu 20 Zeichnungen und 10 Ölbilder.

Meyers Kampf von solchen, die diesen nur am Rande verfolgten, leicht missverstanden wurde. Es ging nicht um die Qualifikation der Werke Giacometti's, sondern um das Vorgehen der «Stiftung». Für diese durften nach seiner Überzeugung nun einmal keine öffentlichen Gelder beansprucht werden.

Einige grundsätzliche Gedankengänge aus dem «Testfall» seien nachstehend angeführt. Sie können die Lektüre der Schrift allerdings nicht ersetzen.

«Ein aktives Interesse an Kunst kann bei der in einer Demokratie rechtmässig entscheidenden Mehrheit nicht vorausgesetzt werden. Kunstpfllege und bewusste Kenerschaft waren von jeher das Privileg einer Minderheit. Diese war aber früher identisch mit der auf allen Gebieten als massgebend anerkannten Oberschicht, und diese wurde nicht durch ihr Kunstverständnis und ihre Kunstpfllege konstituiert, das war vielmehr nur eine der Facetten ihrer sozialen Funktionen neben wichtigeren und brauchte eben deshalb nicht besonders betont zu werden. Die heutige Kunstelite ist aber für ihr Gebiet allein und für kein anderes zuständig wie andere Spezialelite für sportliche, kommerzielle, wissenschaftliche Spezialgebiete...».

«Weder im alten Athen noch im Mittelalter noch im Florenz der Renaissance wäre irgend jemand auf den Gedanken gekommen, die Kunst als solche zu pflegen und irgendeinen Gegenstand primär und ausschliesslich als «Kunstwerk» zu betrachten. Die Bauten und die praktischen wie die repräsentativen Gegenstände des privaten, staatlichen, kirchlichen Bedarfs wurden so schön wie möglich hergestellt, und der Handwerker, der das am besten konnte, als Künstler geschätzt – als Handwerker oder Beamter blieb er aber der Gesellschaft eingeordnet...».

«Durch die Bindung jedes Kunstwerkes an eine bestimmte ausserkünstlerische Aufgabe blieb die Kunst in enger Verbindung mit allen übrigen Lebensbereichen und fand die Teilnahme auch der nicht speziell ästhetisch interessierten Kreise. Und da sich niemand etwas anderes vorstellen konnte, wurde diese Bindung nicht als Beschränkung der künstlerischen Freiheit empfunden; was nach der einen Seite begegen mochte, war nach der andern Nahrung und Stütze. Der Willkür des Künstlers stand im jeweils gegebenen Rahmen Spielraum genug zur Verfügung, aber niemand, zuletzt der Künstler selbst, hätte seine «Selbstverwirklichung» zum obersten oder gar einzigen Programmpunkt gemacht – diese ergab sich nebenher von selbst...».

Wenn «die Kunst» heute zu einem sumnum bonum erklärt wird, «das mit Geld überhaupt nicht aufzuwägen ist», so beweist das nicht eine grössere Nähe zum Künstlerischen, sondern die denkbar grösste Beziehungslosigkeit. Die durchaus wahnwitzige Massenproduktion an «Kunstwerken», nach denen kein Mensch ein Bedürfnis und für die niemand Verwendung hat, ist nicht die Frucht einer alle früheren Jahrhunderte übertreffenden Kunstblüte, sondern eine kulturpathologische Erscheinung. So auch die unheimliche Vermehrung der Künstler. Mangels irdischer Verwendbarkeit wird der Arriviste in den Olymp des Weltruhms abgeschoben, während alle, denen dieser Weltrekordenstart nicht gelingt, in eine Bohème absinken, deren Unterstützung aus öffentlichen Mitteln nur charitativ gerechtfertigt werden kann...».

«In der ständig geschichteten Gesellschaft gehörte wirkliches oder auch nur vorgetäusches Kunstinteresse zum Sozialprestige der Oberschicht. Heute hat kein sonst noch so Hochgebildeter oder sozial Hochgestellter die geringste Hemmung, eine lästige Unterhaltung abzuschneiden mit dem Eingeständnis, er verstehe eben nichts von moderner Kunst. Das degradiert so wenig, wie wenn man sagt, man verstehe nichts von der Marsrakete oder einem Computer. Kunstverständnis ist heute nicht mehr ein Bildungsrequisit, sondern eine eher auseitige Spezialität wie irgendeine andere – daran kann aller Kunstsnobismus nichts ändern. Noch ist ein gewisser genereller guter Wille bereit, Steuergelder für «Kunst» aufzuwenden, die Kunstkriege hätten also alle Ursache, den «Banausen» dankbar zu sein und diesen guten Willen nicht zu überanstrengen...».

Für uns ist vor allem wichtig, dass Peter Meyer den Fall «Alberto-Giacometti-Zentrum» zum Testfall der freien Kritik in Sachen des kulturell-künstlerischen Lebens genommen hat. Wir sind ihm zu Dank verpflichtet, dass er damit die Gefahr beleuchtet, die dem heutigen Kunstleben selbst von professioneller Seite droht. Dies verdeutlichen etwa folgende Fragen: «Wer konstituiert heute eigentlich das, was man summarisch die «Kunstwelt» nennen kann? Woher rekrutieren sich ihre Mitglieder nach Herkommen, Bildungsstand,