par consé-
$$\sqrt{i_{(1)}s_{0}+i_{(1)}jx}\left\{1+\frac{r}{(r+mx)^{2}}\right\}=\sqrt{i_{(1)}s_{0}+x}+\sqrt{i_{(1)}s_{0}+i_{(1)}x}$$

$$j = \frac{2i_{\binom{x}{2}} s_{0} + x + i_{\binom{x}{2}} x + 2\sqrt{i_{\binom{x}{2}}^{2} s_{0}^{2} + i_{\binom{x}{2}} s_{0} x + x i_{\binom{x}{2}}^{2} s_{0} + i_{\binom{x}{2}} s_{0} + i_{\binom{x}{2}} s_{0} + i_{\binom{x}{2}} s_{0}}{i_{\binom{x}{2}} x \left\{1 + \frac{r^{2}}{(r + mx)^{2}}\right\}^{2}}$$
(17)

Donc en substituant dans l'expression
$$\frac{\sqrt{|i(x)|^{8} + |i(x)|^{j}x}}{\sqrt{|i(x)|^{8} + |i(x)|^{2}}}$$
 qui représente, comme nous

l'avons expliqué pour le tuyau cylindrique, le rapport entre le nombre absolu de molécules liquides passant le plan de l'orifice A O B, en mince paroi, pendant un temps donné, et celui qui s'écoule à la base correspondante A O B d'un tube quelconque d'une longueur égale à x, pendant le même temps—en substituant, dis-je, dans cette expression, au lieu du symbole, la valeur de j en termes de x que nous venons de déduire, nous avons pour la vitesse $v\binom{\text{cone}}{\text{cone}}$ dans la petite base A O B, de tout tube conique

divergent ABCD, de largeur OE = l, fixé directement au côté du réservoir, à savoir sans embouchure contractée:

$$\begin{pmatrix}
v_{\text{th. pettic base}} \\
v_{\text{cons. div.}} \\
v_{\text{div.}} \\
v_{\text{cons. pettic base}}
\end{pmatrix} =
\begin{bmatrix}
2g \begin{pmatrix} coeff. \\
haat \\
v_{\text{th. pettic base}} \\
v_{\text{cons. pettic base}} \\
v_{\text{cons. pettic base}} \\
v_{\text{cons. pettic base}} \\
v_{\text{cons. pettic pettic base}}
\end{pmatrix} =
\begin{bmatrix}
\overline{2i}_{(1)} s_{0} + l + i_{(1)} l + 2\sqrt{i_{(1)}^{2} s_{0}^{2} + i_{(1)}^{2} s_{0}^{2} + i_{(1)}^{2} s_{0} + i_{(1)}^{2} l^{2}} \\
v_{\text{cons. pettic pettic pettic pettic base}}
\end{bmatrix} =
\begin{bmatrix}
\overline{2i}_{(1)} s_{0} + l + i_{(1)} l + 2\sqrt{i_{(1)}^{2} s_{0}^{2} + i_{(1)}^{2} s_{0}^{2} + i_{(1)}^{2} s_{0}^{2} + i_{(1)}^{2} s_{0}^{2} + i_{(1)}^{2} l^{2}} \\
v_{\text{cons. pettic pettic pettic pettic pettic pettic pettic base}
\end{bmatrix} =
\begin{bmatrix}
\overline{2i}_{(1)} s_{0} + l + i_{(1)} l + 2\sqrt{i_{(1)}^{2} s_{0}^{2} + i_{(1)}^{2} s_{0}^{2} + i_{(1)}^{2} l^{2}} \\
v_{\text{cons. pettic pettic pettic pettic pettic pettic pettic pettic pettic base}
\end{bmatrix} =
\begin{bmatrix}
\overline{2i}_{(1)} s_{0} + l + i_{(1)} l + 2\sqrt{i_{(1)}^{2} s_{0}^{2} + i_{(1)}^{2} s_{0}^{2} + l + i_{(1)}^{2} l^{2}} \\
v_{\text{cons. pettic pettic$$

Appliquons maintenant cette formule à déterminer les vitesses à la base adjacente au réservoir, de quelques-uns des tubes coniques divergents employés dans les expériences, et nous pourrons ainsi comparer les rapports, entre la vitesse dans un orifice simple, en mince paroi, et celle à la petite base d'un tube, tels qu'obtenus d'un côté par le calcul, de l'autre par l'expérience.

EXEMPLE.

En adaptant directement au côté du réservoir un tube divergent sans embouchure contractée à l'intérieur et dont la longueur, O E = l = 9·2124 pouces, était neuf fois son diamètre A B = 2r = 1·0236 pouces à la petite extrémité, l'inclinaison de ses côtés A D, B C, étant 5°-6′ et le diamètre de la grande base D C = 2 (r + m l) = 1·8441 pouces, Eytelvein trouva qu'avec une charge constante de 2·3642 pds. = 28·37 pouces, le coefficient de débit pour la base AB, était 1·18, le débit théorique étant 1.

Nous pouvons ici, comme nous l'avons fait dans d'autres cas, supposer sans danger d'erreur notable, que s, varie en raison inverse de la racine carrée de la vitesse—conséquemment, puisque pour 14 pouces de charge j'ai trouvé que s, égalait entre 0.54 et 0.57 r, nous avons pour une charge de 28.37 pouces:

$$s = 0.57 \quad r \frac{\sqrt[4]{14}}{\sqrt[4]{28.37}} = 0.2917 \times \frac{1.934}{2.308} = \text{environ, } 0.25 \text{ pouces.}$$

D nous p

comme
1·18 tr
N
c'est-àdiverge
dont ls
de dive
débit se
actuell
tation
paré at
Je

au pass

longue

2° Tuy De A 1

Ici

on l'a générat propre contrac gravité liquide tion cap mais se A B C O E (F sion:

10