

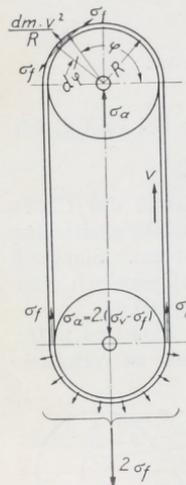
heitsgewicht des Leders in  $\text{kg}/\text{dm}^3$ , so wird die Fliehkraft des vom Winkel  $d\varphi$ , Abb. 2038, eingeschlossenen Masseteilchens  $dm$  eines Streifens von  $1 \text{ cm}^2$  Querschnitt:

$$\frac{dm \cdot v^2}{R} = \frac{\gamma \cdot 1 \cdot R \cdot d\varphi}{10g} \cdot \frac{v^2}{R} = \frac{\gamma \cdot v^2}{10g} \cdot d\varphi.$$

Ihr wird das Gleichgewicht durch die beiden Spannungen  $\sigma_f$  gehalten, deren Größe aus der in radialer Richtung geltenden Bedingung:

$$\frac{dm \cdot v^2}{R} = 2\sigma_f \cdot \frac{d\varphi}{2}, \quad \sigma_f = \frac{\gamma \cdot v^2}{10g} \quad (652)$$

folgt. Diese Spannung entsteht nicht allein in den gekrümmten Teilen des Riemens auf den Scheiben, sondern auch in den geraden, wie aus der Betrachtung des unteren Teils der Abb. 2038 hervorgeht. Die radial nach außen wirkenden Fliehkräfte liefern insgesamt eine nach unten gerichtete Kraft:



$$\int_0^\pi \frac{dm \cdot v^2}{R} \cdot \sin \varphi \cdot d\varphi = 2 \frac{\gamma \cdot v^2}{10g} = 2\sigma_f,$$

der nur durch zwei Spankräfte  $\sigma_f$  in den beiden Trümmern das Gleichgewicht gehalten werden kann. Der ganze Riemen kommt unter die Spannung  $\sigma_f$ .  $\sigma_f$  ist lediglich vom Quadrat der Laufgeschwindigkeit  $v$ , nicht aber vom Scheibenhalmes  $R$  abhängig.

Bei einem Einheitsgewicht von  $\gamma = 1,0 \text{ kg}/\text{dm}^3$  wird die Fliehspannung

$$\sigma_f = \frac{1,0 \cdot v^2}{10 \cdot 9,81} = 0,0102 v^2$$

oder für:

$v =$	5	10	15	20	25	30	40	50 m/sek
$\sigma_f =$	0,26	1,02	2,30	4,08	6,38	9,18	16,32	25,5 $\text{kg}/\text{cm}^2$ .

Sie erhöht die oben berechnete Vorspannung, jedoch nicht ihrem vollen Betrag entsprechend, weil die Streckung des Riemens, die sie bedingt, den Durchhang vergrößert. Dieser Umstand vermindert aber die Spannung wieder. Das läßt sich leicht an Hand der Spannungs-Dehnungslinie und der Durchhangkurve, Abb. 2036 und 2039,

verfolgen. An einem mit  $\sigma_v = AB = 6 \text{ kg}/\text{cm}^2$ , Abb. 2039, vorgespannten Riemen von 10 m Freihang entsteht bei 31,5 m/sek Geschwindigkeit eine Fliehspannung von  $\sigma_f = 10,1 \text{ kg}/\text{cm}^2$ , die die Vorspannung auf  $CD = 16,1 \text{ kg}/\text{cm}^2$  und die Dehnung um  $AC = 0,49\%$  vergrößern würde, wenn beide sich summieren. Im gleichen Maße wächst aber der Durchhang des Riemens; aus Abb. 2036 findet man, von der Vorspannung  $A'B'$  auf der Kurve für 10 m Spannweite ausgehend, durch Abtragen von  $A'C' = 0,49\%$ , daß dadurch die Spannung auf  $2,6 \text{ kg}/\text{cm}^2$  sinken und ein Spannungsunterschied von  $16,1 - 2,6 = 13,5 \text{ kg}/\text{cm}^2$  entstehen würde. Das ist nicht möglich. Den richtigen Wert findet man durch Probieren oder an Abb. 2039. Dort ist nach dem Vorgange von Kutzbach auf der Spannungs-Dehnungslinie  $BDE$  von Riemenleder der Punkt  $B$  in Höhe der Vorspannung  $\sigma_v$ , unter der der Riemen stand, gesucht und in ihm das Spiegelbild der Linie für 10 m Durchhang aus Abb. 2036 angetragen. Dadurch wird erreicht, daß die Formänderungen für senkrecht übereinander liegende Punkte der beiden Kurven entgegengesetzt gleich werden. Durch Einpassen der Größe  $\sigma_f = 10,1 \text{ kg}/\text{cm}^2$  findet man leicht, daß sich Dehnung und Durchhang bei  $\sigma_0 = 13 \text{ kg}/\text{cm}^2$  Gesamtspannung ausgleichen, eine Spannung, die sich aus  $\sigma'_0 = 2,9 \text{ kg}/\text{cm}^2$  freier und  $\sigma_f = 10,1 \text{ kg}/\text{cm}^2$  Fliehspannung zusammensetzt. Die freie Spannung  $\sigma'_0$  ist für die Durchhangs maßgebend, der im vorliegenden Falle bei Leerlauf erheblich

Abb. 2038. Wirkung der Fliehkraft während des Leerlaufs.