

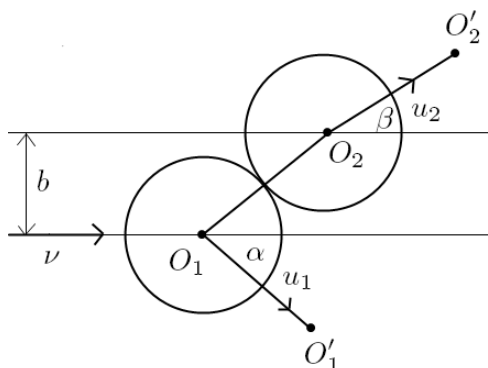
Lösung: Der nicht-zentrale, teilweise elastische Stoß

(2. Runde 1995)

Sind α und β die Ablenkwinkel nach dem Stoß, so folgt aus dem Impulserhaltungssatz:

$$v = u_1 \cos \alpha + u_2 \cos \beta, \quad (1)$$

$$0 = u_1 \sin \alpha - u_2 \sin \beta. \quad (2)$$



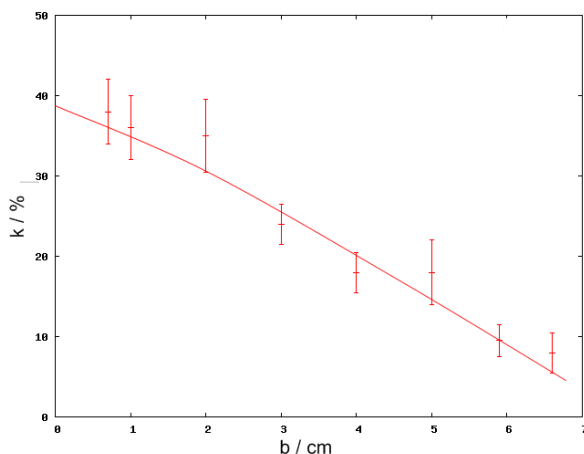
Durch Umformung erhält man:

$$u_1 = \frac{v \sin \beta}{\sin(\alpha + \beta)}, \quad u_2 = \frac{v \sin \alpha}{\sin(\alpha + \beta)},$$

und

$$k = \frac{v^2 - u_1^2 - u_2^2}{v^2} = 1 - \frac{\sin^2 \alpha + \sin^2 \beta}{\sin^2(\alpha + \beta)}. \quad (3)$$

Mit den von uns gemessenen Winkeln von α und β ergibt sich folgender Kurvenverlauf für k als Funktion von b :



Der Stoßparameter b kann recht genau festgelegt werden, indem man z.B. ein um 90° gekipptes Lineal als Leitschiene für die stoßenden Deckel benutzt

Quantitativ können sich mit anderen Deckeln und Versuchsbedingungen abweichende Werte ergeben, qualitativ ergeben sich stets kleinere Werte für k bei größeren Stoßparametern b .

Für den zentralen Stoß lautet der Impulserhaltungssatz:

$$v = u_1 + u_2.$$

Die kinetischen Energien $\frac{m}{2}u_1^2$ und $\frac{m}{2}u_2^2$ werden durch Reibung auf Papier aufgezehrt, wobei für die Reibungskraft F_R in guter Näherung gilt:

$$F_R = \mu mg \quad (4)$$

(μ = Reibungskoeffizient; g = Erdbeschleunigung)
Sind x_1 bzw. x_2 die von den Deckeln nach dem Stoß zurückgelegten Wege, dann gilt

$$\frac{m}{2}u_1^2 = \mu mg x_1,$$

$$\frac{m}{2}u_2^2 = \mu mg x_2,$$

sowie

$$v = \sqrt{2\mu g} (\sqrt{x_1} + \sqrt{x_2}), \quad (5)$$

$$k = \frac{2\sqrt{x_1 x_2}}{(\sqrt{x_1} + \sqrt{x_2})^2}. \quad (6)$$

Als Mittelwert ergab sich bei unseren Versuchen zum zentralen Stoß:

$$k = 0,38 \pm 0,02.$$