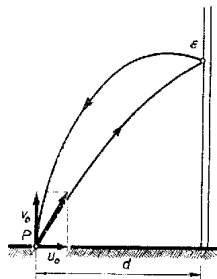


a) A részecske pályája az ütközés előtt és után egy-egy ferde hajítási pályaszakaszból áll.



Mivel ütközéskor a függőleges sebesség nem változik, ezért a teljes repülési idő  $T = 2v_0/g$ . A részecske vízszintesen  $u_0$  sebességgel  $d$  utat tesz meg a falig  $t_1 = d/u_0$  idő alatt. Ütközéskor a sebesség vízszintes komponensének nagysága  $\varepsilon u_0$  lett. Így a  $P$ -be visszajutás ideje  $t_2 = d/(\varepsilon u_0)$ . Nyilván  $T = t_1 + t_2$ . Behelyettesítve

$$\frac{2v_0}{g} = \frac{d}{\varepsilon u_0} + \frac{d}{u_0}, \quad \text{ebből}$$

$$(1) \quad u_0 v_0 = \frac{(1 + \varepsilon)gd}{2\varepsilon}.$$

b) A mozgás két szakasza közül az ütközés utáni a hosszabb idejű, hiszen a részecske kisebb vízszintes sebességgel ugyanazt az utat teszi meg. Mivel az ütközés a részecske függőleges mozgását nem befolyásolja, így legmagasabban  $t = v_0/g$  félidőben van, azaz az ütközés után. Ezután még  $v_0/g$  ideig mozog  $\varepsilon u_0$  vízszintes sebességgel, míg  $P$ -be ér, így a csúcs  $s = \varepsilon u_0 v_0/g$  távolságra van  $P$ -től. Az előző eredmény felhasználásával a faltól való távolság

$$l = d - s = d - (1 + \varepsilon)d/2 = (1 - \varepsilon)d/2,$$

ami csak  $d$ -től és  $\varepsilon$ -tól függ.

c) A kezdősebesség komponenseit a kezdősebesség  $v$  nagyságával és a vízszintessel bezárt  $\alpha$  szögével kifejezve

$$v_0 = v \sin \alpha; \quad u_0 = v \cos \alpha. \quad (1)\text{-ből}$$

$$u_0 v_0 = v^2 \sin \alpha \cos \alpha = v^2 (\sin 2\alpha)/2 = \text{konst.}$$

Látszik, hogy  $v$  akkor a legkisebb, amikor  $\sin 2\alpha$  legnagyobb, azaz mikor  $\alpha = 45^\circ$  a kilövési szög. Ekkor  $u_0 = v_0 = v/\sqrt{2}$ .

$$(1) \text{ alapján kapjuk, hogy } v = \sqrt{\frac{(1 + \varepsilon)gd}{\varepsilon}}.$$

Mivel  $s$  értéke 0 és 1 között változhat,  $v$  akkor minimális, ha  $\varepsilon = 1$ . Ez a teljesen rugalmas ütközés esete.

*Ormos Pál* (Szeged, Radnóti M. Gimn., III. o. t.)