

# FINALTÄVLING

SKOLORNAS FYSIKTÄVLING 6 maj 1995

SVENSKA DAGBLADET

SVENSKA FYSIKERSAMFUNDET

## LÖSNINGSFÖRSLAG

1. Varje hexagonal parallelepiped innehåller precis två kolatomer. Den kan inses genom att man parallellförflyttar parallelepipeden ett litet stycke åt sidan och nedåt i gittret eller genom att observera att varje atom delas mellan sex celler och det finns tolv sådana atomer. Detta medför att densiteten ges av massan i en cell delad med cellens volym. Basytan i en cell består av sex liksidiga trianglar vardera med kantlängden  $a$ . Cellens volym blir alltså

$$V = 6 \cdot a \cdot \frac{a\sqrt{3}}{2} \cdot \frac{1}{2} \cdot b = \frac{3\sqrt{3}a^2b}{2}$$

Massan i cellen ges av

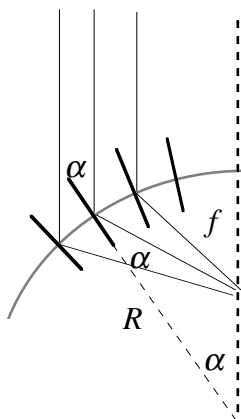
$$m = 12 \cdot 2 \cdot u$$

där  $u = 1,67 \cdot 10^{-27}$  kg. Detta ger densiteten

$$\rho = \frac{24u \cdot 2}{3\sqrt{3}a^2b}$$

Densiteten för grafit ges av tabell som  $2,22 \cdot 10^3$  kg/m<sup>3</sup>. Insättning av numeriska värden ger  $b = 345$  pm.

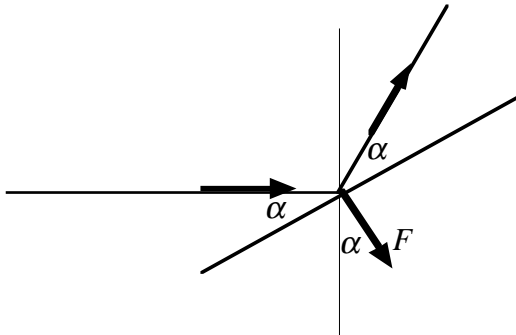
2.



Figuren visar en genomskärning av ögat. Ur figuren får man  $f = R/2$  om inte vinkeln  $\alpha$  är för stor. En cylindrisk sådan lins kan användas i en solfångare.

3. Rörelsemängden på den luft som under en sekund kommer in mot vingen är  $\rho \cdot (vA \sin \alpha) \cdot v$ . Ändringen i rörelsemängd blir då  $2 \sin \alpha \cdot \rho \cdot (vA \sin \alpha) \cdot v$  riktad utefter  $F$ . Den vertikala komponenten blir alltså

$$2 \sin \alpha \cdot \rho \cdot (vA \sin \alpha) \cdot v \cdot \cos \alpha = 2\rho Av^2 \sin^2 \alpha \cos \alpha$$



Vi antar en fart på bilen av  $300 \text{ km/h} \approx 80 \text{ m/s}$ , en area på vingen av  $1 \text{ m}^2$ , luftens densitet är cirka  $1,3 \text{ kg/m}^3$ . Det trigonometriska uttrycket har ett största värde av 0,4 (för den helt orimliga vinkeln  $55^\circ$ ) och för denna vinkel får man en maximal kraft av  $6700 \text{ N}$  vilket knappast räcker för att motverka tyngdkraften.

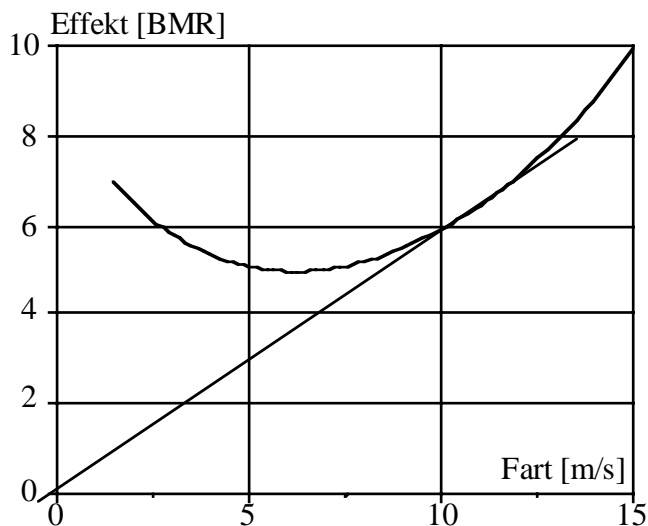
4. Den energi  $W$  som åtgår för att transportera sig en sträcka  $s$  med farten  $v$  ges av

$$W = Ps / v$$

Derivera nu detta uttryck med avseende på farten och sätt till noll

$$0 = s \frac{P'v - P}{v^2} \Rightarrow P' = \frac{P}{v}$$

Grafiskt betyder detta en tangent genom origo till kurvan.



Man avläser en fart på omkring 11 m/s.

5. Kalla de små dropparnas radie för  $r$ . Eftersom volymen är bevarad gäller

$$\frac{4\pi R^3}{3} = n \frac{4\pi r^3}{3} \quad \text{eller} \quad r = \frac{R}{n^{1/3}}$$

Skillnaden i ytenergi blir

$$\gamma(n4\pi r^2 - 4\pi R^2) = 4\pi\gamma R^2(n^{1/3} - 1)$$

Denna energi måste minst tillföras från den potentiella energin

$$mgh = \rho \frac{4\pi R^3}{3} gh$$

Detta ger

$$h = \frac{3\gamma(n^{1/3} - 1)}{gR\rho} \approx 0,1 \text{ m}$$

Här finns nu ingen energi kvar för att ge rörelseenergi åt de små dropparna.

6. Den optiska vägskillnaden är  $2nd = \lambda(p + 1/2)$ ,  $p = \text{heltal}$

Detta ger  $2 \cdot 1,30 \cdot d = 525 \cdot 10^{-9}(p + 1 + 1/2)$  resp  $2 \cdot 1,30 \cdot d = 675 \cdot 10^{-9}(p + 1/2)$

Härur fås  $d = 909 \text{ nm}$

7. a) Den elektrostatiska energin vid hålets rand är

$$W = \frac{Qq}{4\pi\epsilon_0 R}$$

b) Den nya kvoten ges av

$$\frac{Q+q}{M+m} \quad \text{med} \quad m = W/c^2$$

c) Vid maximum gäller

$$\frac{Q+q}{M+m} = \frac{Q}{M}$$

eller

$$\frac{Q}{M} = \frac{q}{m} = \frac{qc^2}{W} = \frac{qc^2 4\pi\epsilon_0 R}{qQ} = \frac{q4\pi\epsilon_0 2GM}{qQ} = \frac{8\pi\epsilon_0 GM}{Q}$$

Detta ger direkt

$$\frac{Q}{M} = \sqrt{8\pi\epsilon_0 G} \approx 10^{-10} \text{ C/kg}$$

8. En möjlig modell för hur mängden avrunnen vätska från skopan beror av tiden är att anta

$$m = m_0(1 - e^{-kt})$$

$k$  kan då bestämmas experimentellt ur  $k = \frac{\ln 2}{T_{1/2}}$

där  $T_{1/2}$ , ”halveringstiden” för tömning av skopan, är ett mått för segheten på vätskan. Kalla transport + påfyllnadstid för  $T_0$ . Den kan också lätt bestämmas experimentellt.

Anta att vi bryter hällandet och tar en ny skopa efter tiden  $T$ . Den per tid överförda vätskemängden blir då

$$\frac{m_0(1 - e^{-kT})}{T + T_0} = \frac{m_0k(1 - e^{-kT})}{kT + c} \quad \text{med} \quad c = kT_0$$

Maximera genom att sätta derivatan med avseende på  $x = kT$  lika med noll

$$\frac{(x + c)e^{-x} - (1 - e^{-x})}{(x + c)^2} = \frac{(x + c + 1)e^{-x} - 1}{(x + c)^2} = 0$$

Vi har alltså att lösa ekvationen  $e^x = x + c + 1$

Genom att rita kurvorna i ett diagram kan man lätt få en grafisk lösning. Grafen nedan är ritad för  $c = 0,5$ . Man ser att man med denna modell inte bör låta alltför mycket vätska rinna av, i detta fallet skall man låta det rinna en tid som är omkring två halveringstider. Detta stämmer ju ganska väl med erfarenheten. Om vätskan blir segare kommer halveringstiden att bli större d v s  $k$  mindre vilket ger ett mindre  $c$ . Kurvorna kommer då att skära för ett mindre värdet på  $x = kT$  d v s man skall inte vänta så lång tid uttryckt i halveringstider. En mycket grov uppskattning kan göras om vi använder

$$e^x \approx 1 + x + x^2 / 2$$

Detta ger  $x^2 \approx 2c$  eller  $x \approx \sqrt{2c}$

eller  $\frac{T}{T_{1/2}} = \sqrt{\frac{2}{\ln 2} \frac{T_0}{T_{1/2}}}$

