

Studiul experimental al pendulului gravitațional

Tema lucrării

1. Determinarea perioadei pendulului gravitațional.
2. Determinarea accelerației gravitaționale a locului în care se desfășoară experiența folosind expresia perioadei pendulului gravitațional.

Teoria lucrării

Mișcarea oscilatorie.

1. Oscilații libere.

Oscilație sau mișcare oscilatorie se numește orice mișcare sau schimbare de stare, în care valorile mărimilor fizice ce le caracterizează se repetă în timp. În dependență de natura mărimilor fizice ce se repetă deosebim oscilații mecanice, electromagnetice, electromecanice, etc.

În cazul oscilațiilor mecanice se repetă, coordonata, viteza, accelerația și alte mărimi fizice ce determină starea mecanică a corpului. Oscilații mecanice pot efectua atât corpuri macroscopice: (clădiri, turnuri, poduri, membranele telefoanelor), cât și sisteme microscopice (moleculele substanței, atomii).

În cazul oscilațiilor electromagnetice se repetă valorile mărimilor fizice ce caracterizează circuitele electrice de curent alternativ: intensitatea, tensiunea, sarcina electrică acumulată pe plăcile unui condensator.

Important este faptul că legile ce descriu oscilațiile mecanice sânt analoge legilor ce descriu oscilațiile electromagnetice. Adică aparatul matematic aplicat este unic pentru toate oscilațiile, independent de natura lor.

Definim oscilator un sistem fizic care efectuează o mișcare oscilatorie. Oscilatorul scos din starea de echilibru și lăsat liber se numește oscilator liber. Oscilațiile efectuate de un oscilator liber se numesc oscilații libere sau proprii.

2. Oscilatorul mecanic. Mărimi caracteristice.

În fig. 11.1, este arătat un resort și un corp (punct material) fixat de el.

În starea inițială (Fig.11.1a) sistemul corp - resort se află în poziția de echilibru (resortul este nedeformat, forța de frecare se neglijează, iar forța de greutate este echilibrată de forța de reacțiune a reazemului).

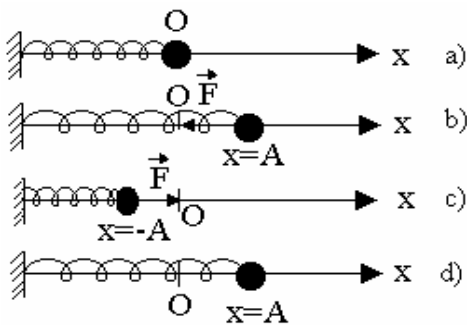


Fig.11.1

Deplasăm corpul din poziția inițială (pentru poziția de echilibru $x=0$) la careva distanță, $x=A$. În acest caz are loc un proces de transfer de energie din exterior către oscilator.

Procesul de transfer de energie către oscilator, pentru al depune în stare de oscilație se numește proces de excitare. Eliberăm sistemul și observăm că corpul efectuează o mișcare periodică, trecând consecutiv prin pozițiile $x=0$, $x=-A$, $x=0$, $x=A$, etc., (vezi fig. 11.1,b,c,d). Mișcarea oscilatorie se menține în sistem sub acțiunea forței de elasticitate, care în orice punct al traiectoriei (cu excepția $x=0$) este orientată spre poziția de echilibru, în sens opus deplasării. Deviația corpului de la poziția de echilibru se numește elongație. Valoarea

maximală a modului elongației se numește amplitudinea oscilației A . Intervalul de timp în care corpul efectuează o oscilație completă se numește perioada oscilației. Perioada se notează prin T și se măsoară în secunde (SI). Mărimea inversă perioadei este egală cu numărul de oscilații efectuate într-o secundă și se numește frecvența oscilațiilor. Frecvența oscilațiilor se notează cu litera greacă ν . Ca unitate de frecvență în SI se ia 1 Hertz (1Hz): $1\text{Hz}=1\text{s}^{-1}$

Conform definiției între T și ν avem relația:

$$\nu = \frac{1}{T} \text{ și } T = \frac{1}{\nu} \quad (11.1)$$

Definim pulsația oscilațiilor

$$\omega = 2\pi\nu = \frac{2\pi}{T} \quad (11.2)$$

– numărul de oscilații efectuate în 2π secunde.

3. Legea de variație în timp a coordonatei și vitezei pendulului cu resort. Perioada oscilațiilor.

Vom considera mișcarea de rotație a unui punct material M pe o circumferință de rază A, punctul având o viteză liniară constantă ca modul V. . Vom examina mișcarea proiecției punctului M pe OX –

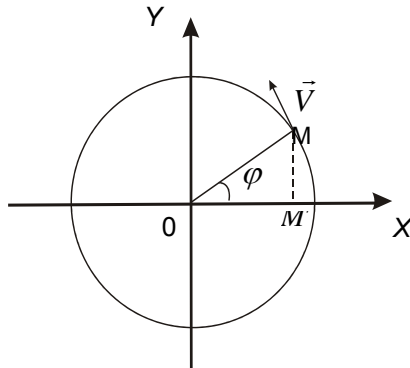


Fig.11.2

mișcarea punctului M' (fig.11.2.)

Din desen observăm că $x = A \cdot \cos \varphi$ Din definiția vitezei unghiulare $\omega = \frac{\varphi}{t}$ avem $\varphi = \omega t$ și

$x = OM' = A \cos \omega t$ Considerând relația $\omega = \frac{2\pi}{T}$ sau $\omega = 2\pi\nu$, obținem legea de variație în timp a coordonatei punctului M

$$x = A \cos \frac{2\pi}{T} t = A \cos 2\pi\nu t. \quad (11.3)$$

Mișcările unui pendul elastic care efectuează oscilații sunt analogice mișcării punctului M' . Oscilațiile care se descriu prin formula (11.3) se numesc oscilații armonice. Legea de variație în timp a vitezei pendulului elastic o determinăm din definiția vitezei: $V = \frac{dx}{dt}$, de unde urmează

$$V = \left(A \cos \frac{2\pi}{T} \cdot t \right)' = -\frac{2\pi A}{T} \sin \frac{2\pi}{T} \cdot t. \quad (11.4)$$

$$\text{și } V_{\max} = \frac{2\pi A}{T}. \quad (11.5)$$

Perioada oscilațiilor pendulului elastic.

În sistemul oscilatoriu analizat în lipsa forței de frecare, energia mecanică a sistemului trebuie să fie o mărime constantă, sau energia potențială maximă (în $x = |A|$) trebuie să fie egală cu energia cinetică maximă (în $x = 0$):

$$\frac{mV^2}{2} = \frac{kA^2}{2}, \text{ adică } \frac{V^2}{A^2} = \frac{k}{m}. \quad (11.6)$$

Considerând relația pentru V_{\max} (11.5) și relația (11.6) avem

$$\frac{4\pi^2 A^2}{T^2 A^2} = \frac{k}{m}, \text{ sau } T = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}}. \quad (11.7)$$

Perioada pendulului cu resort depinde de masa corpului și de coeficientul de elasticitate al resortului k.

4. Pendulul gravitațional. Perioada oscilațiilor proprii pentru pendulul gravitațional.

Pendulul gravitațional reprezintă un sistem idealizat care constă dintr-un fir subțire, practic inextensibil, de care este suspendat un punct material de masă m (fig. 11.3).

Fiind deplasat lateral și lăsat apoi liber, pendulul efectuează oscilații sub acțiunea forței

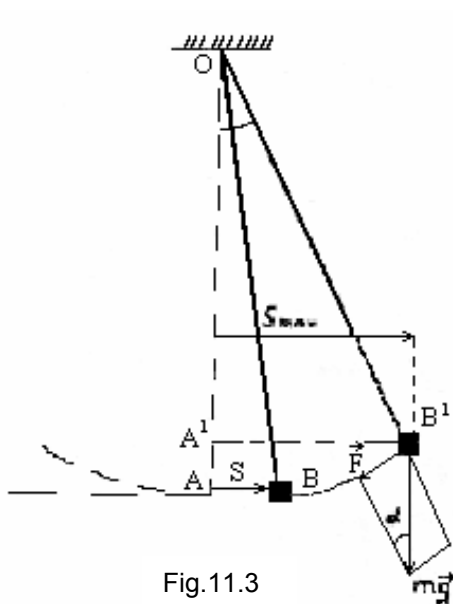


Fig.11.3

\vec{F} (componentă a forței de greutate). Din desen vedem:

$$F = mg \sin \alpha . \quad (11.8)$$

Pentru unghiuri mici ($\alpha < 5^\circ$) $AB \approx S$, $\sin \alpha \approx \alpha$ și din $\triangle OBA$, obținem $\alpha = \frac{S}{l}$. Înlocuind în (11.8), obținem

$$F = mg \alpha = \frac{mg}{l} S .$$

(11.9)

Din (11.9) vedem că pentru unghiuri de abatere mici forța F depinde liniar de abaterea de la poziția de echilibru, adică are un caracter cvasielastic. Comparând (11.9) cu

expresia $\vec{F} = -k\vec{S}$, putem scrie $k = \frac{mg}{l}$ sau $\frac{k}{m} = \frac{g}{l}$.

Din (11.6) și (11.5) avem

$$\frac{k}{m} = \frac{V_{\max}^2}{A^2} = \frac{4\pi^2 A^2}{T^2 A^2} = \frac{g}{l}, \text{ de unde urmează}$$

expresia pentru perioada pendulului gravitațional:

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}} . \quad (11.10)$$

Se determină perioada de oscilație a pendulului gravitațional după formula $T = t/n$

(n – numărul de oscilații; t – timpul înregistrat de blocul electronic).

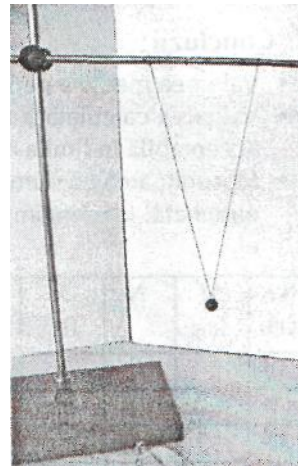
Se determină accelerația căderii libere după formula:

$$g = \frac{4\pi^2 l}{T^2} . \quad (11.11)$$

Pendulul gravitațional oferă una dintre cele mai precise și mai ușor de utilizat metode de determinare a accelerației gravitaționale.

Materiale necesare

- pendul bifilar;
- stativ cu suport;
- cronometru.



Modul de lucru

Deviați pendulul din poziția verticală de echilibru astfel încât să nu aibă amplitudine unghiulară mai mare de 10-15°.

Din punct de vedere strict matematic ar trebui să ne limităm la 5° pentru a fi valabilă aproximația unghiurilor mici, dar extinderea propusă până la 15° nu afectează considerabil rezultatul obținut și ușurează numărarea oscilațiilor complete ale pendulului.

Cronometrați de fiecare dată un număr de 10-20 oscilații complete. Introduceți datele într-un tabel de formă indicată în continuare, calculați valoarea medie a perioadei pendulului, eroarea absolută și eroarea relativă înregistrată.

Calculați apoi valoarea accelerației gravitaționale a locului unde a oscilat pendulul. Efectuați calculul erorilor.

Nr. crt.	Δt (s)	N	T (s)	T_{med} (s)	ΔT (s)	ϵ_T	g (m/s ²)	g_{med} (m/s ²)	Δg	ϵ_g
1										
2										
3										
4										
5										
6										
7										
8										
9										
10										
11										
12										
13										
14										
15										

Concluzii

- Valoarea medie a perioadei pendulului gravitațional este de
- Valoarea calculată a accelerației gravitaționale este m/s². Se încadrează această valoare în limita acceptabilă a erorilor experimentale ?

În calculul unor valori medii se pot elimina valorile extreme, dacă acestea sunt exagerate în comparație cu celelalte.

Nota:

Această lucrare de laborator este tratată în auxiliarul școlar „Lecții experimentale în laboratorul de fizică”, Autori: Mihaela Garabet, Ion Neacsu, Editura Niculescu, București 2004.