

Лабораторна робота № 4. 6

Вивчення вільних коливань математичного маятника

Прилади: 1) математичний маятник; 2) секундомір.

Мета роботи: вивчити коливання математичного маятника, визначити прискорення вільного падіння за допомогою маятника.

Теоретичні відомості

Математичний маятник являє собою ідеалізовану систему, що складається з невагомої і нерозтяжної нитки, на якій підвішена матеріальна точка. Під дією сили тяжіння маятник здійснює коливання у вертикальній площині.

Хорошим наближенням може служити невелика важка куля, підвішена на довгій тонкій нитці.

Будемо характеризувати відхилення маятника від положення рівноваги кутом φ , який утворює нитка з вертикаллю.

Відповідно до рівняння динаміки обертального руху сумарний момент зовнішніх сил, що діють на тіло, дорівнює добутку моменту інерції тіла на кутове прискорення

$$\Sigma M^{\text{зовн}} = I \varepsilon.$$

На маятник діють дві сили - сила тяжіння mg і сила натягу нитки N . При відхиленні маятника від положення рівноваги виникає крутий момент, який створюється тільки силою тяжіння. Момент сили тяжіння відносно точки O дорівнює нулю, тому що сила проходить через точку підвісу O .

Обертаючий момент M (момент сили тяжіння) дорівнює за модулем добутку сили mg на плече $l \sin \varphi$ (див. рис)

$$M = -mg l \sin \varphi.$$

Мінус поставлений в зв'язку з тим, що момент сили і кутове відхилення φ мають протилежні знаки. Кут φ відраховується проти годинникової стрілки, а сила обертає за годинниковою стрілкою.

Підставимо момент інерції матеріальної точки $I = ml^2$ і кутове прискорення як другу похідну від кута за часом $\varepsilon = \ddot{\varphi}$

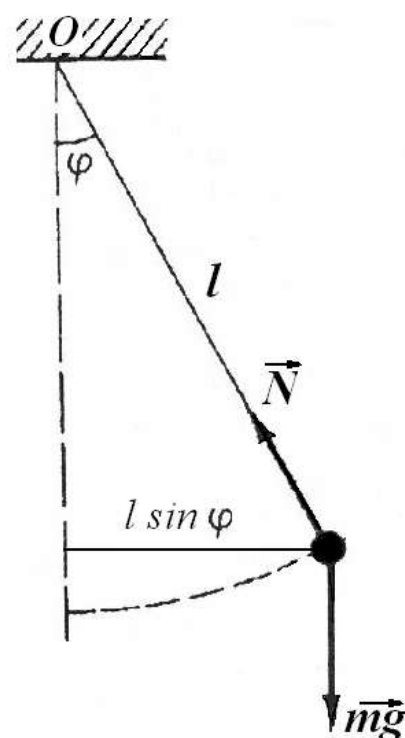
$$ml^2 \ddot{\varphi} = -mgl \sin \varphi. \quad (1)$$

Скористаємося розкладанням синуса в ряд Тейлора

$$\sin \varphi = \varphi - \frac{\varphi^3}{3!} + \frac{\varphi^5}{5!} - \dots \quad (2)$$

(точками позначені інші члени ряду).

Звідси видно, що для досить малих φ можна знехтувати в (2) всіма членами ряду, крім першого.



Тому у випадку малих коливань можна покласти синус φ рівним самому куту φ (в радіанах):

$$\sin \varphi \approx \varphi.$$

Наприклад, для $\varphi = 0,10 \text{ рад}$ ($5,73^\circ$) $\sin \varphi = 0,0998$,
 $0,1 \approx 0,0988$.

Для $\varphi = 0,20 \text{ рад}$ ($11,46^\circ$) $\sin \varphi = 0,1987$
 $0,2 \approx 0,1987$.

Але вже для $\varphi = 1,0 \text{ рад}$ ($57,3^\circ$) $\sin \varphi = 0,841$
 $1,0 \neq 0,841$.

Які ж кути відповідають «малим» відхиленням? Це залежить від точності вимірювань. Якщо рахувати до двох знаків після коми, то кут φ не повинен перевищувати приблизно 15° .

У зв'язку з викладеним, рівняння динаміки набуває вигляду

$$\ddot{\varphi} + \left(\frac{g}{l}\right)\varphi = 0.$$

Оскільки коефіцієнт $\frac{g}{l}$ є додатним, його можна позначити як квадрат деякої величини

$$\omega^2 = \frac{g}{l} \quad (3)$$

В результаті отримуємо рівняння

$$\ddot{\varphi} + \omega^2\varphi = 0. \quad (4)$$

Це рівняння називається диференціальним, оскільки в нього входить крім невідомої величини φ і її похідна (друга). Загальний метод вирішення таких рівнянь розглядається в курсі вищої математики. Рішення (4) має вигляд

$$\varphi = a \cos(\omega t + \alpha_0). \quad (5)$$

Можна безпосередньою підстановкою в диференціальне рівняння переконатися в тому, що рішення задовольняє йому, тобто звертає його в тотожність.

Отже, при малих коливаннях кутове відхилення математичного маятника змінюється з часом за гармонічним законом.

При цьому a - абсолютне значення найбільшого кутового зміщення - називається амплітудою, ω - циклічною частотою коливань, $(\omega t + \alpha_0)$ - фазою коливань, яка визначає значення зміщення в момент часу t , α_0 - початковою фазою.

Фізичний зміст циклічної частоти ω пов'язаний з поняттям періоду T коливань. Періодом називають тривалість одного повного коливання, тобто найменший проміжок часу, через який повторюється довільно вибраний стан коливальної системи. За один період фаза коливань отримує приріст 2π

$$\omega(t + T) + \alpha_0 = \omega t + \alpha_0 + 2\pi,$$

звідки

$$T = \frac{2\pi}{\omega}. \quad (6)$$

Тоді з урахуванням (3) отримаємо формулу періоду коливань математичного маятника

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}}. \quad (7)$$

З формули періоду коливань випливають такі закономірності коливань математичного маятника:

- 1) період коливань маятника не залежить від амплітуди коливань (для малих значень кута відхилення);
- 2) період коливань маятника не залежить від маси маятника;
- 3) період коливань маятника прямо пропорційний квадратному кореню з довжини маятника і обернено пропорційний квадратному кореню з прискорення вільного падіння.

Математичний маятник використовують для вимірювання прискорення вільного падіння. З формули (7) слід

$$g = \frac{4\pi^2}{T^2} l. \quad (8)$$

З переміщенням від полюса до екватора Землі прискорення вільного падіння внаслідок обертання Землі зменшується від значень $g = 9,83 \text{ м/с}^2$ на полюсі до значень $g = 9,78 \text{ м/с}^2$ на екваторі. Ці зміни найкраще виявляються за допомогою математичного маятника.

Крім того, земна кора в різних місцях має неоднаковий склад, тому в місцях, де кора має велику густину, прискорення вільного падіння збільшується. За зміною g на певній площі, вимірюючи його математичним маятником, геологи судять про зміни густини поверхні земної кори і на підставі цих даних виводять висновки про наявність корисних копалин. Це і є так звана гравітаційна розвідка корисних копалин, що застосовується в геофізиці.

Вимірювання

Робота складається з двох частин.

1. **Встановлення ізохронності коливань**, тобто незалежності періоду коливань від амплітуди.

Кут відхилення при цьому, відповідно до теорії, повинен бути невеликий. У таблиці наведені різні значення відхилень, відповідні їм кути в градусах і радіанах, і синуси цих малих кутів

x	Угол φ , градуси	$\sin \varphi$	Угол φ , радіани
20 см	5,73	0,10	0,10
30 см	8,63	0,15	0,15
40 см	11,54	0,20	0,20

Як видно з таблиці, вимога рівності синуса кута φ самому куту φ , вираженому в радіанах, при цих відхиленнях виконується (з точністю до двох знаків) добре, отже, кути можна вважати малими за даної довжини нитки $l = 2,95 \text{ м}$.

Користуючись секундоміром, визначають період коливань маятника для різних початкових відхилень маятника від положення рівноваги. Дослід виконують по черзі для $x = 20, 30$ і 40 см. Кожен раз визначають сумарний час великого числа коливань (30 - 50 повних, тобто туди і назад коливань) і обчислюють період коливань маятника. Період визначається по три рази для кожного початкового значення відхилення.

Дані досліду заносять в таблицю. Переконаються в тому, що період коливань не залежить від амплітуди коливань (початкового відхилення маятника).

2. Обчислення прискорення вільного падіння g .

За даними вимірів періодів, занесеними в таблицю, за формулою (8) визначають прискорення вільного падіння для даної місцевості.

Потім, користуючись наближеною формулою залежності прискорення вільного падіння від географічної широти $\varphi_{ш}$ місцевості

$$g = 9,78049 (1 + 0,0052884 \sin^2 \varphi_{ш} - 0,0000059 \sin^2 2\varphi_{ш}) - 0,00011,$$

розраховують теоретичне значення g для широти м.Дніпра ($\varphi_{ш} = 48^\circ 27'$ північної широти) і порівнюють зі значенням, отриманим на досліді.

Контрольні питання

1. Підставте рішення (5) в рівняння (4) і переконайтеся в тому, що цей вираз звертає його в тотожність. За якої умови це можливо?
2. Перерахуйте властивості гармонічного коливання маятника.
3. За яких кутів коливання маятника можна вважати гармонічним і чому?

$x, \text{ см}$	$l, \text{ м}$	T_i	$\langle T \rangle$	ΔT_i	$S_{\langle T \rangle}$	ΔT	$E, \%$	g_i	$\langle g \rangle$	Δg_i	$S_{\langle g \rangle}$	Δg	$E, \%$	
20	2,95													
30														
40														

$$g = \langle g \rangle \pm \Delta g$$

Склав І.П.Гаркуша