

Pendolo fisico

Giosué Aiello, Domenico Fenili, Francesco Sermi

14 Novembre 2023

Indice

1	Scopo dell'esperienza	3
2	Cenni teorici	3
3	Apparato sperimentale e strumenti	4
4	Descrizione delle misure	4
5	Analisi dei dati	5

1 Scopo dell'esperienza

Lo scopo di questa esperienza è quello di misurare il periodo di un pendolo fisico in funzione della distanza del perno di rotazione dal centro di massa.

2 Cenni teorici

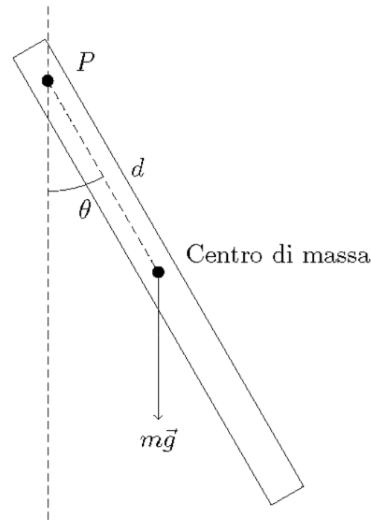


Figura 1: Schema del nostro apparato sperimentale

Un oggetto fissato ad un punto di sospensione P (che dista d dal centro di massa) e soggetto alla gravità costituisce un pendolo fisico. Se questo corpo viene spostato di un angolo θ dalla sua posizione di equilibrio, il momento torcente della forza di gravità (rispetto al punto di sospensione P) vale:

$$\tau = -mgd \sin \theta \quad (1)$$

che, per $\theta \ll 10^\circ - 15^\circ$ possiamo esprimere $\sin(\theta)$ utilizzando la formula di espansione in serie di Taylor al primo ordine:

$$\sin \theta = \sum_{n=0}^{+\infty} \frac{(-1)^n}{(2n+1)!} \theta^{2n+1} = \theta + o(\theta^3) \approx \theta$$

Pertanto possiamo riscrivere il momento torcente della forza di gravità come:

$$\tau = -mgd\theta$$

E per la seconda equazione cardinale si ha che:

$$\tau = \frac{dL}{dt} \quad (2)$$

e sapendo che il momento angolare di un pendolo fisico risulta essere pari a $L = I\omega$ e $\omega = \frac{d\theta}{dt}$ si ha che:

$$\tau = \frac{dL}{dt} = I \frac{d}{dt} \left(\frac{d\theta}{dt} \right) = I \frac{d^2\theta}{dt^2}$$

Combinando la (1) e la (2):

$$I \frac{d^2\theta}{dt^2} = -mgd\theta \implies \frac{d^2\theta}{dt^2} + \frac{mgd}{I}\theta = 0 \quad (3)$$

Siamo dinanzi ad un'equazione differenziale di secondo ordine a coefficienti costanti omogenea di un moto armonico con pulsazione e periodo di oscillazione dati da:

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{mgd}{I}} \quad T_0 = 2\pi\sqrt{\frac{I}{mgd}}$$

Utilizzando il teorema degli assi paralleli, possiamo concludere che il momento di inerzia dell'oggetto fisico risulta essere:

$$I = I_{cm} + md^2 = \frac{ml^2}{12} + md^2$$

Possiamo quindi riscrivere la formula nella seguente maniera:

$$T(d) = \sqrt{\frac{m(l^2 + d^2)}{mgd}} = \sqrt{\frac{l^2}{12} + d^2 \over gd} \quad (4)$$

3 Apparato sperimentale e strumenti

- Strumenti
 - Metro a nastro, risoluzione 0.1 cm;
 - Calibro ventesimale, risoluzione 0.05 mm;
 - Cronometro, risoluzione 0.01 s.
- Materiali
 - Asta metallica forata;
 - Un supporto di sospensione;

4 Descrizione delle misure

–Completare
Per fare le misurazioni

Numero prova	$\tau(s)$ ± 0.01	$d(cm)$ ± 0.1
1	16.09	95.0
2	15.90	
3	15.73	
4	15.93	
5	15.89	
6	15.67	
7	16.00	

Numero prova	$\tau(s)$ ± 0.01	$d(cm)$ ± 0.1
1	15.31	85.0
2	15.42	
3	15.30	
4	15.56	
5	15.29	
6	15.50	
7	15.53	

Numero prova	$\tau(s)$ ± 0.01	$d(cm)$ ± 0.1
1	15.75	75.0
2	15.66	
3	15.73	
4	15.61	
5	15.67	
6	15.80	
7	15.67	

Numero prova	τ (s) ± 0.01	d (cm) ± 0.1
1	15.75	75.0
2	15.66	
3	15.73	
4	15.61	
5	15.67	
6	15.80	
7	15.67	

Numero prova	τ (s) ± 0.01	d (cm) ± 0.1
1	15.75	75.0
2	15.66	
3	15.73	
4	15.61	
5	15.67	
6	15.80	
7	15.67	

Numero prova	τ (s) ± 0.01	d (cm) ± 0.1
1	15.75	75.0
2	15.66	
3	15.73	
4	15.61	
5	15.67	
6	15.80	
7	15.67	

5 Analisi dei dati

Per minimizzare le incertezze sul periodo di oscillazione (che **non** coincidono con la risoluzione del cronometro o al tempo di reazione di un individuo medio), abbiamo considerato i vari valori di τ misurati ad una certa distanza dal centro di massa e ne abbiamo calcolato il valor medio e la deviazione standard, che abbiamo poi diviso per il numero di oscillazioni fissato che abbiamo misurato. (inserire tabella)

Successivamente, i valori medi e i valori della deviazione standard sono stati utilizzati per effettuare il fit lineare in Python utilizzando il parametro l come parametro libero, che si può osservare qua sotto:

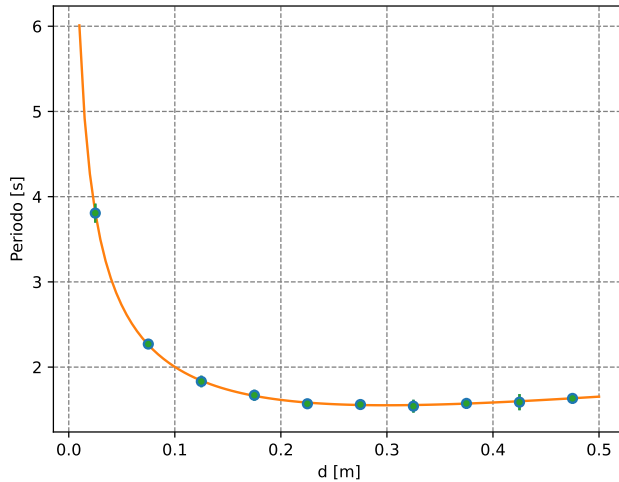


Figura 2: Grafico del fit ottenuto con `scipy`

La libreria `scipy` ci ha restituito che il miglior fit del nostro grafico risulta essere il valore $\hat{l} = 1.037 \text{ m} \pm 0.002 \text{ m}$ e possiamo notare che se calcoliamo l'errore associato:

$$\frac{l - \hat{l}}{\sigma_{\hat{l}}} = \frac{(1.05 - 1.037) \text{ m}}{0.002 \text{ m}} = 6.5\sigma_{\hat{l}}$$

Si osserva che, confrontandolo tramite l'incertezza associata a \hat{l} , la lunghezza effettiva dell'asta si discosta significativamente dal valore del best-fit ottenuto con la funzione `curve_fit` di `scipy`. Inoltre, facendo il grafico dei residui r_i , dove:

$$r_i = T_i - 2\pi\sqrt{\frac{\hat{l}}{12} + d_i^2} \quad (5)$$

dove T_i è il valore medio dei τ calcolato dalla tabella i -esima presente nella sezione superiore e, consequenzialmente, r_i è il suo residuo rispetto al modello teorico che noi cerchiamo di dimostrare:

Osservando i grafici dei residui, si osserva che sono presenti molti punti che sono negativi: ciò vorrebbe dire che abbiamo misurato dei valori che sono inferiori al nostro modello teorico. Questo potrebbe essere spiegato dal fatto che è sempre presente un errore sistematico, dovuto al nostro apparato sperimentale, dovuto all'attrito dell'aria e del perno di oscillazione: durante le misurazioni noi, infatti, contavamo un'oscillazione quando il pendolo raggiungeva l'oscillazione massima, tuttavia i vari attriti agenti nel sistema hanno rallentato nel tempo la velocità del pendolo, diminuendone conseguentemente le ampiezze e portandoci quindi a misurare dei periodi di oscillazioni minori. I residui invece positivi, secondo la nostra ipotesi, sarebbero allora quelli in cui ha influito maggiormente l'errore dovuto ai nostri tempi di reazione, piuttosto che agli attriti, portandoci quindi a misurare dei periodi di oscillazione maggiori a quelli previsti dal nostro modello teorico.

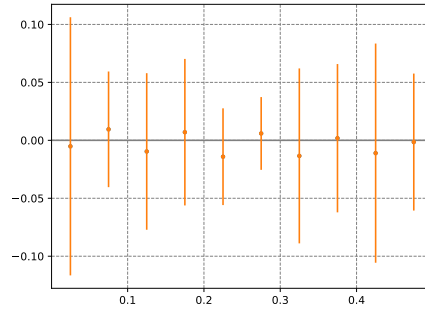


Figura 3: Grafico dei residui

```

1 import numpy as np
2 import math
3 from matplotlib import pyplot as plt
4 from scipy.optimize import curve_fit
5 data = np.loadtxt(fname="dati.txt", dtype=np.float64)
6 class Number:
7     def __init__(self, arr):
8         self.x = arr
9         self.n = 7
10        self.average_value = 0
11    def media(self):
12        sum = 0
13        for x in self.x:
14            sum = sum + x
15        self.average_value = sum/len(self.x)
16        return(self.average_value)
17    def deviazione_standard(self):
18        sum = 0
19        if self.average_value != 0:
20            for x in self.x:
21                sum = sum + pow(x - self.average_value, 2)
22            self.deviazione = math.sqrt(sum * (len(self.x)))
23        return(self.deviazione)
24 T = np.ones(len(data))
25 sigma_T = np.ones(len(data))
26 for el in range(0, len(data)):
27     arr = Number(data[el])
28     T[el] = arr.media()
29     sigma_T[el] = arr.deviazione_standard()
30 T = T/10
31 sigma_T = sigma_T/10
32 L = np.array([0.95, 0.85, 0.75, 0.65, 0.55, 0.45, 0.35, 0.25,
33              0.15, 0.05])
34 d = abs(L - 0.525)
35 sigma_d = np.full(d.shape, 0.002)
36 g = 9.81
37 def period_model(d, l):
38     """Modello per il periodo del pendolo.
39     """
40     return 2.0 * np.pi * np.sqrt((l**2.0 / 12.0 + d**2.0) / (g * d))
41 plt.figure("Periodo")
42 # Scatter plot dei dati.
43 plt.errorbar(d, T, sigma_T, sigma_d, fmt="o")
44 popt, pcov = curve_fit(period_model, d, T, sigma=sigma_T)
45 l_hat = popt[0]
46 sigma_l = np.sqrt(pcov[0, 0])
47 print(l_hat, sigma_l)
48 x = np.linspace(0.01, 0.5, 100)
49 plt.plot(x, period_model(x, l_hat))
50 plt.errorbar(d, T, yerr=sigma_T, xerr=sigma_d, fmt='.')
51 plt.xlabel("d [m]")
52 plt.ylabel("Periodo [s]")
53 plt.grid(which="both", ls="dashed", color="gray")
54 r = T - period_model(d, l=1.05)
55 sigma_r = sigma_T
56 plt.savefig("massa_raggio.pdf")
57 plt.show()
58 plt.plot(d, r, linestyle='-', marker='.')
59 plt.axhline(y = 0, color = 'gray', linestyle = '-')
60 plt.errorbar(d, r, sigma_r, sigma_d, fmt=".")
61 plt.show()

```