

STUDIUL EXPERIMENTAL AL FORTEI INERTIALE CORIOLIS

Tema lucrării

Se determina pe cale experimentală efectul forței inertiiale Coriolis prin măsurarea deformației unei bare elastice aflată în mișcare de rotație.

Descrierea instalației

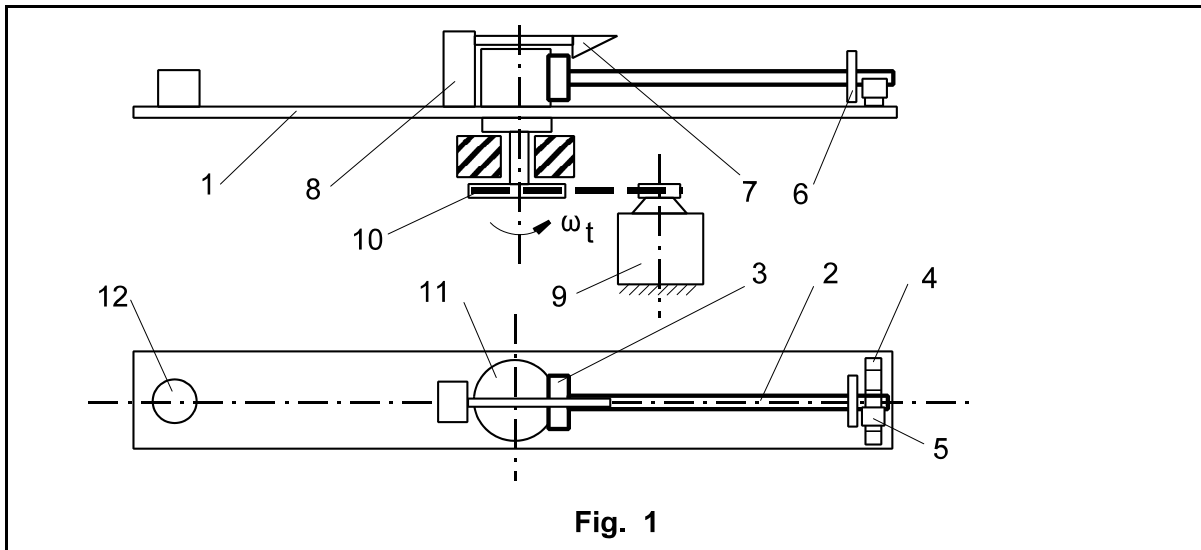


Fig. 1

Elementele componente sunt: 1- placă; 2-bara elastică; 3-greutate mobilă; 4-riglă gradată; 5-cursor; 6-opritor; 7-piedică; 8-electromagnet; 9-motor electric; 10-transmisie cu curea; 11-butuc; 12- contragreutate.

Motorul electric antrenează, prin intermediul transmisiei, placa în mișcare de rotație cu viteza unghiulară $\omega_1 = \omega$ (const.). Bara elastică încastrată în butuc se rotește o dată cu placa. Greutatea mobilă se va deplasa de-a lungul barei, din poziția inițială dată de piedică acționată de electromagnet, până în poziția finală dată de opritor.

Considerații teoretice

Greutatea (asimilată cu un punct material) se mișcă față de bara aflată și ea în mișcare. Mișcarea punctului material față de un reper mobil (bara) se numește *mișcare relativă*, iar mișcarea față de un reper fix se numește *mișcare absolută*. Dacă am suprima mișcarea relativă (am fixa greutatea pe bară), mișcarea care îi rămâne se numește *mișcare de transport*. Pentru cazul de față mișcarea relativă este rectilinie, traiectoria (Γr) fiind chiar axa barei. Mișcarea de transport este o mișcare circulară uniformă (cu viteza unghiulară constantă), traiectoria fiind un cerc (Γt).

În mișcarea relativă a punctului material ecuația vectorială dinamică are forma:

$$m\vec{a}_r = \vec{R} + \vec{R}_l + \vec{F}_{jt} + \vec{F}_{jC} \quad (1)$$

unde \vec{R} reprezintă rezultanta forțelor active, \vec{R}_l -rezultanta forțelor de legătură, iar \vec{F}_{jt} -forța inertiială de transport și \vec{F}_{jC} -forța inertiială Coriolis. Cele două forțe inertiiale sunt opuse acceleratiilor respective:

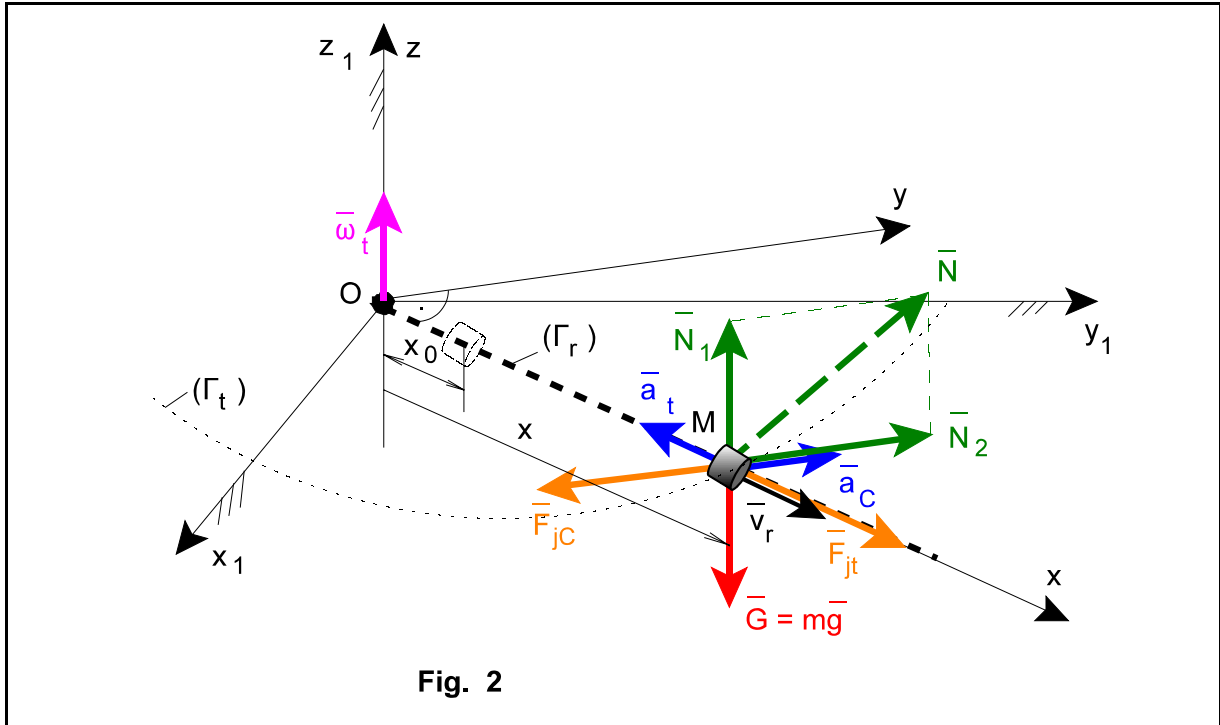


Fig. 2

$$\bar{F}_{jt} = -m\bar{a}_t; \quad \bar{F}_{jC} = -m\bar{a}_C \quad (2)$$

Alegem doua sisteme de referinta, unul fix $Ox_1y_1z_1$ si unul mobil $Oxyz$. Sistemul mobil are axa x de-a lungul barei, axa y normala la bara, iar axa z coincide cu axa z_1 (axa de rotatie) conform fig. 2.

Acceleratia de transport are numai componenta normala:

$$\bar{a}_t = -\omega_t^2 \overline{OM}; \quad a_t = \omega_t^2 OM = \omega^2 x \quad (3),$$

iar acceleratia Coriolis este data de:

$$\bar{a}_C = 2\bar{\omega}_t \times \bar{v}_r; \quad a_C = 2\omega_t v_r = 2\omega \dot{x} \quad (4).$$

Fortele de legatura sunt reprezentate de reactiunea normala

$$\bar{N} = \bar{N}_1 + \bar{N}_2 \quad (5)$$

de marime si directie necunoscute, dar care poate fi descompusa in doua componente avand directia si sensul bine precizate. In fortele active intra numai greutatea proprie. Cu aceste precizari ecuatiile (1) devine:

$$m\bar{a}_r = \bar{G} + \bar{N}_1 + \bar{N}_2 + \bar{F}_{jt} + \bar{F}_{jC} \quad (6)$$

Proiectand-o pe axele sistemului mobil se obtine urmatorul sistem de ecuatii scalare:

$$\begin{cases} m\ddot{x} = F_{jt} \\ 0 = N_2 - F_{jC} \\ 0 = N_1 - G \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} m\ddot{x} = m\omega^2 x \\ 0 = N_2 - 2m\omega \dot{x} \\ 0 = N_1 - mg \end{cases} \quad (7)$$

Prima ecuatie se poate scrie sub forma:

$$\ddot{x} - \omega^2 x = 0 \quad (8),$$

iar solutia ei tinand cont de conditiile initiale: *C.I.* $t = 0 \quad x(0) = x_0 \quad \dot{x}(0) = v_0 = 0 \quad (9)$

este chiar legea miscarii relative:

$$x(t) = x_0 \operatorname{ch} \omega t \quad (10) .$$

Viteza relativa va fi: $\dot{x} = \omega x_0 \operatorname{sh} \omega t = \omega x_0 \sqrt{\operatorname{ch}^2 \omega t - 1} = \omega x_0 \sqrt{\left(\frac{x}{x_0}\right)^2 - 1} = \omega \sqrt{x^2 - x_0^2} \quad (11).$

Din ecuatia a doua a sist. (7) se poate calcula acum componenta orizontala a reactiunii in functie de pozitia finala a greutatii (vezi fig.2):

$$N_2 = 2m\omega\dot{x} = 2m\omega^2 \sqrt{x_f^2 - x_0^2} \quad (12)$$

componenta care incovoie bara in plan orizontal determinand o sageata de marime:

$$f^{teor} = \frac{N_2 l_1^2}{EI_z} \left(\frac{l_1}{3} + \frac{l_2}{2} \right) \quad (13)$$

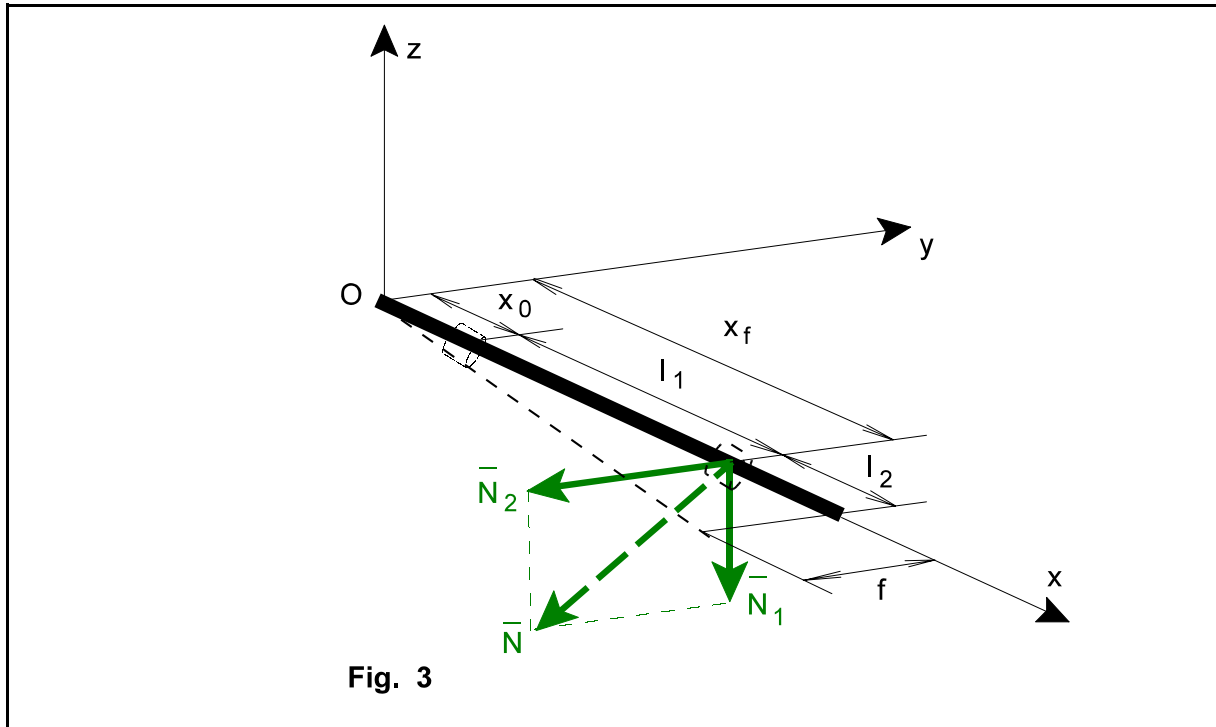


Fig. 3

unde E este modulul de elasticitate longitudinal (modulul lui Young), iar I_z momentul de inertie geometric al

sectiunii barei in raport cu axa z : $I_z = \frac{\pi d^4}{64} \quad (14).$

Viteza unghiulara ω se exprima in functie de turatia n (in rot/min): $\omega = \frac{\pi n}{30} \quad (15).$

Tinand cont de (12), (14) si (15) relatia sagetii ia forma:

$$f^{teor} = \frac{16\pi m n^2 l_1^2 \sqrt{x_f^2 - x_0^2} (2l_1 + 3l_2)}{675 E d^4} \quad (16)$$

Mersul lucrării

1. Se poziționează greutatea în poziția inițială oprită de piedică.
2. Se aduce cursorul de pe rigla astfel încât să atingă bara și se observă poziția sa pe rigla.
3. Se porneste motorul și se așteaptă stabilizarea turatiei.
4. Se acționează electromagnetul pt. eliberarea greutății.
5. Se oprește motorul și se așteaptă oprirea instalației.
6. Se citește pe rigla deplasarea cursorului care indică deformația barei (sageata experimentală).

Se fac mai multe măsurători repetându-se operațiile 1-6. Se calculează apoi o valoare medie a săgeții experimentale care se compară cu valoarea teoretică (16) determinându-se eroarea relativă:

$$\varepsilon_r = \frac{|f^{teor} - f_{med}|}{f^{teor}} \cdot 100 = [\%] \quad (17)$$

Toate datele măsurate și rezultatele se trec în tabelul următor:

Tabel

Nr.crt.	f_{mas} [mm]	f_{med} [mm]	f^{teor} [mm]	ε_r [%]
1				
2				
3				
4				
5				

Observație - pt. calculul săgeții teoretice se utilizează următoarele date:

$$m = 0,27 \text{ kg}; n = 350 \text{ rot/min}; d = 0,011 \text{ m}; E = 2,1 \cdot 10^{11} \text{ N/m}^2; l_1 = 0,315 \text{ m}; l_2 = 0,04 \text{ m}; x_f = 0,38 \text{ m}; x_0 = 0,065 \text{ .}$$