

Laboratorium Dynamiki Maszyn

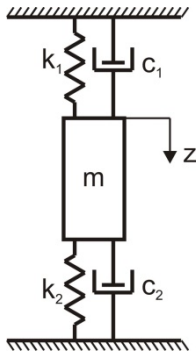
Laboratorium nr 05

Temat: Badania eksperymentalne drgań wzdłużnych i giętych układów mechanicznych

CZĘŚĆ I

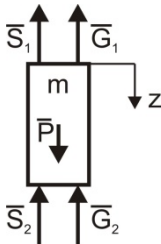
Celem ćwiczenia jest przeprowadzenie badań doświadczalnych i wyznaczenie na ich podstawie współczynnika tłumienia jednostkowego i częstości drgań własnych układu.

Model badanego układu przedstawiono na rysunku 1. Uwzględniono w nim sztywną masę oraz dwa elementy sprężyste, w których uwzględniono tłumienie zamodelowane w formie tłumienia liniowego względem prędkości.



Rys. 1. Model układu oscylacyjnego z tłumieniem

Siły działające na ruchomą masę m pokazano na rysunku 2.



Rys. 2. Siły działające na masę

Różniczkowe równanie ruchu masy to

$$m\ddot{z} = P - G_1 - G_2 - S_1 - S_2, \quad (1)$$

gdzie $P = mg$ to ciężar masy, $G_1 = c_1\dot{z}$ i $G_2 = c_2\dot{z}$ to siły reakcji tłumików, $S_1 = k_1\Delta$ i $S_2 = k_2\Delta$ to siły reakcji sprężyn, c_1 i c_2 to współczynniki tłumienia wiskotycznego, k_1 i k_2 to współczynniki sprężystości sprężyn, $\Delta = z + \lambda$ to deformacja całkowita sprężyn 1 i 2, λ to deformacja statyczna sprężyn 1 i 2. Równanie (1) zapisano następująco

$$m\ddot{z} = mg - (c_1 + c_2)\dot{z} - (k_1 + k_2)z - (k_1 + k_2)\lambda. \quad (2)$$

Deformację statyczną sprężyny λ określono analizując równowagę statyczną układu, czyli

$$0 = mg - (k_1 + k_2)\lambda \rightarrow \lambda = \frac{mg}{k_1 + k_2}. \quad (3)$$

Uwzględniając deformację statyczną w równaniu ruchu, zapisano

$$m\ddot{z} + (c_1 + c_2)\dot{z} + (k_1 + k_2)z = 0, \quad (4)$$

a następnie sprowadzono równanie do postaci

$$\ddot{z} + 2h\dot{z} + \omega_0^2 z = 0, \quad (5)$$

gdzie $h = \frac{c_1 + c_2}{2m}$ to współczynnik tłumienia jednostkowego, $\omega_0 = \sqrt{\frac{k_1 + k_2}{m}}$ to częstość drgań własnych.

Zakładając małe tłumienie (czyli tłumienie podkrytyczne gdy $h^2 - \omega_0^2 < 0$) przyjęto rozwiązanie równania ruchu w formie

$$z = e^{-ht} [C_1 \cos(\omega_t t) + C_2 \sin(\omega_t t)], \quad (6)$$

gdzie C_1, C_2 to stałe całkowania zależne od warunków początkowych. Wartość stałych całkowania to $C_1 = z_0$, $C_2 = \frac{v_0 + hz_0}{\omega_0}$, gdzie z_0 to początkowe wychylenie masy z położenia równowagi statycznej, v_0 to początkowa prędkość masy natomiast ω_t to częstość drgań tłumionych wyrażona zależnością

Katedra Mechaniki Stosowanej i Robotyki

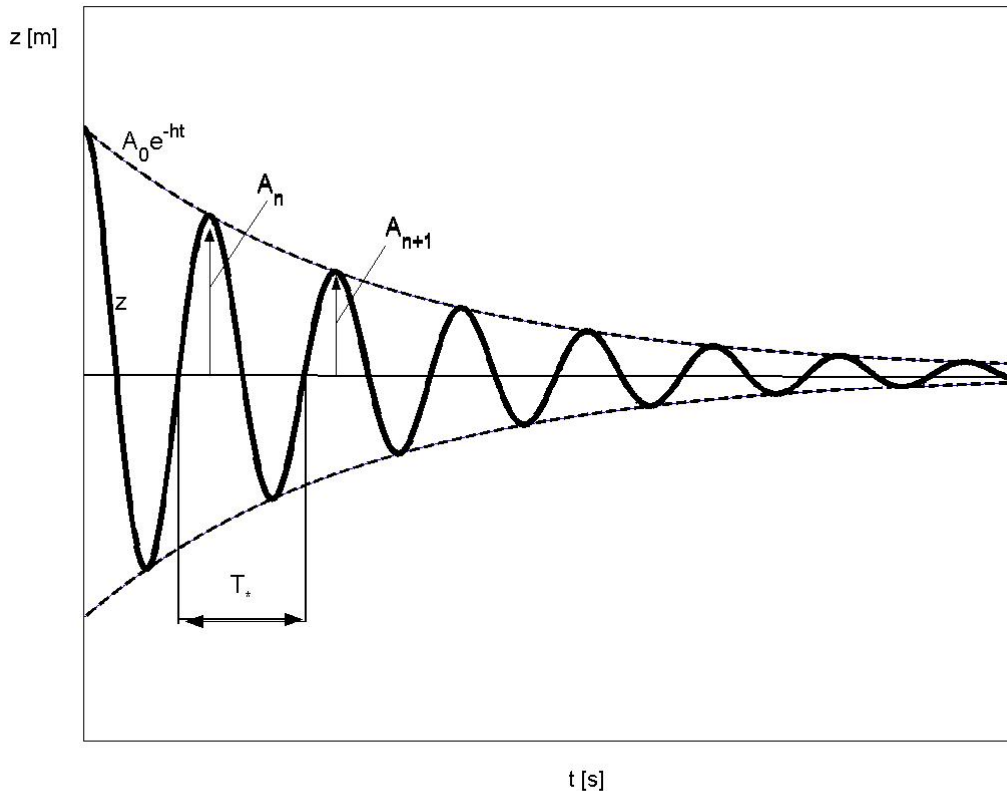
Wydział Budowy Maszyn i Lotnictwa, Politechnika Rzeszowska

$$\omega_t = \sqrt{\omega_0^2 - h^2}. \quad (7)$$

W analizowanym przypadku korzystnie jest zapisać rozwiązanie (6) jako

$$z = Ae^{-ht} \sin(\omega_t t + \varphi), \quad (8)$$

gdzie $A = \sqrt{C_1^2 + C_2^2}$ to amplituda drgań, φ to kąt przesunięcia fazowego określony wzorem $tg\varphi = \frac{C_1}{C_2}$. Przebieg rozwiązania (8) przedstawiono na rys. 3.



Rys. 3. Przebieg drgań swobodnych tłumionych

Z równania (8) wynika, że drgania tłumione wygasają po nieskończenie długim czasie oraz że ich częstość ω_t jest stała. Dlatego wprowadza się pojęcie okresu drgań tłumionych (choć ściślej rzecz biorąc analizowane drgania nie są okresowe)

$$T_t = \frac{2\pi}{\omega_t} = \frac{2\pi}{\sqrt{\omega_0^2 - h^2}} > T = \frac{2\pi}{\omega_0}, \quad (9)$$

gdzie T to okres drgań swobodnych nietłumionych. Wprowadza się również pojęcie logarytmicznego dekrementu tłumienia $hT_t = D$, który związek z amplitudami drgań jest następujący

$$\frac{A_n}{A_{n+1}} = e^D, \quad (10)$$

gdzie A_n i A_{n+1} to dwie kolejne amplitudy drgań. Z równania (10) wynika, że

$$\ln\left(\frac{A_n}{A_{n+1}}\right) = D = hT_t. \quad (11)$$

Znając logarytmiczny dekrement tłumienia można określić współczynnik tłumienia jednostkowego.

Badania doświadczalne

W celu doświadczalnego wyznaczenia współczynnika tłumienia i częstości drgań własnych układu, należy na stanowisku pomiarowym dokonać pomiaru drgań swobodnych tłumionych. Pomiar drgań będzie dokonywany przy pomocy akcelerometru umieszczonego na ruchomej masie. W wyniku

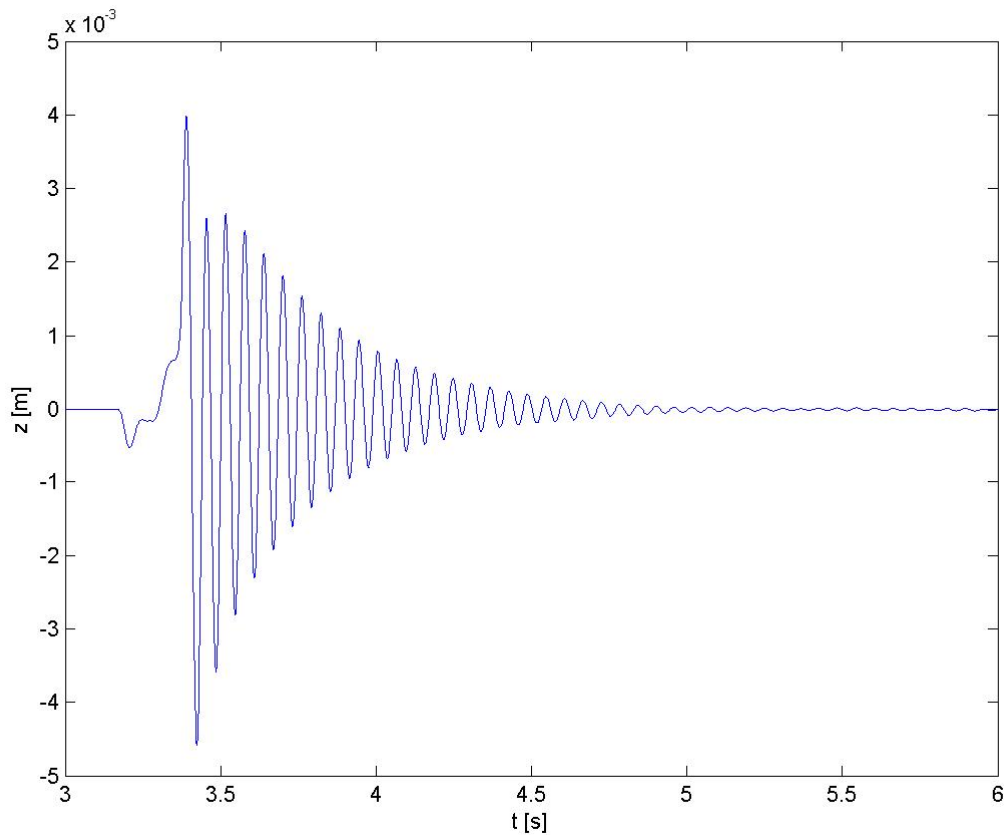
Dynamika maszyn

Badania eksperymentalne drgań wzdłużnych i giętych układów mechanicznych

Katedra Mechaniki Stosowanej i Robotyki

Wydział Budowy Maszyn i Lotnictwa, Politechnika Rzeszowska

całkowania zmierzonego sygnału otrzymuje się przebieg prędkości i przemieszczenia masy. Przykładowy zarejestrowany przebieg drgań przedstawiono na poniższym rys. 4.



Rys. 4. Przebieg drgań masy

A. Na podstawie otrzymanych danych pomiarowych zrealizować następujące zadania:

Z przebiegu przemieszczenia należy odczytać okres drgań tłumionych T_t i dwie kolejne amplitudy A_n i A_{n+1} . Następnie na podstawie podanych wzorów należy obliczyć częstość drgań własnych ω_0 i współczynnik tłumienia jednostkowego h .

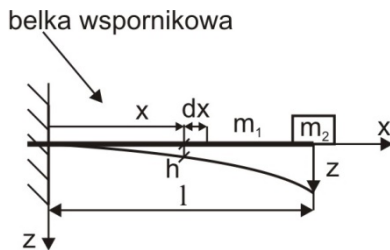
B. Zrealizować następujące zadania:

Dla wyznaczonych wartości częstości drgań własnych ω_0 i współczynnika tłumienia jednostkowego h zamodelować układ rzeczywisty i rozwiązać równanie ruchu dobierając warunki początkowe w taki sposób, aby wyniki symulacji były zbieżne z wynikami pomiaru.

CZĘŚĆ II

Celem ćwiczenia jest przeprowadzenie badań doświadczalnych i wyznaczenie na ich podstawie częstości drgań własnych układu.

Jest to układ mechaniczny w postaci sprężystej belki jednorodnej o długości l i masie m_1 , na końcu której znajduje się masa m_2 . Załóżmy, że w chwili początkowej belka była wychylona z położenia równowagi statycznej i została swobodnie puszczona. Układu pokazano na rys. 8.



Rys. 1. Układu rzeczywisty

W przypadku, gdy $m_2 \gg m_1$, masę układu ciągłego, czyli belki, można pominąć lub uwzględnić tylko jej część. Ta część masy m_1 , która powinna być uwzględniona, wyliczana jest z warunku, aby energia kinetyczna układu rzeczywistego i modelu w czasie drgań nie zmieniła się. Wyznamy zatem energię kinetyczną układu rzeczywistego.

Wytnijmy myślowo z belki element o długości dx w odległości x od miejsca zamocowania. Przemieszczenie h tego elementu wyznaczmy z wzoru na linię ugięcia belki wspornikowej obciążonej na swobodnym końcu siłą skupioną, czyli

$$h = z \frac{x^2(3l-x)}{2l^3}. \quad (1)$$

Prędkość wycinka belki wynosi

$$\dot{h} = \dot{z} \frac{x^2(3l-x)}{2l^3}. \quad (2)$$

wobec czego energia kinetyczna tego elementu to

$$E_1 = \frac{1}{2} \int_0^l dm \dot{h}^2, \quad (3)$$

gdzie dm to masa trójwymiarowego elementu belki o przekroju A i długości dx . Wobec tego masę elementu zapiszemy jako

$$dm = \frac{\gamma}{g} A dx, \quad (4)$$

gdzie γ to ciężar właściwy belki, A to przekrój poprzeczny belki, g to przyspieszenie ziemskie. Energię kinetyczną elementu zapiszemy teraz następująco

$$E_1 = \frac{1}{2} \int_0^l \frac{\gamma}{g} A \dot{h}^2 dx = \frac{1}{2} \frac{\gamma}{g} A \dot{z}^2 \int_0^l \frac{x^4(3l-x)^2}{4l^6} dx. \quad (5)$$

Obliczmy teraz całkę

$$\int_0^l \frac{x^4(3l-x)^2}{4l^6} dx = \frac{1}{4l^6} \int_0^l (9l^2x^4 - 6lx^5 + x^6) dx = \frac{1}{4l^6} \left(\frac{9}{5} l^2 x^5 - lx^6 + \frac{1}{7} x^7 \right) \Big|_0^l = \frac{33}{144} l \quad (6)$$

Podstawiając wynik całkowania do wzoru (5) otrzymamy

$$E_1 = \frac{1}{2} \frac{\gamma}{g} A \dot{z}^2 \frac{33}{144} l. \quad (7)$$

Uwzględniając, że $\frac{\gamma}{g} Al = m_1$, otrzymamy

$$E_1 = \frac{1}{2} \frac{33}{144} m_1 \dot{z}^2. \quad (8)$$

Energia kinetyczna masy m_2 to

$$E_2 = \frac{1}{2} m_2 \dot{z}^2. \quad (9)$$

Wobec tego energia kinetyczna całego układu to

$$E = E_1 + E_2 = \frac{1}{2} m_2 \dot{z}^2, \quad (10)$$

gdzie $m_z = \frac{33}{144}m_1 + m_2$. Ze wzoru (10) wynika, że uwzględniając masę belki należy dodać do masy m_2 tylko $\frac{33}{144}m_1$.

Obliczając energię potencjalną układu pomijamy potencjał masy w polu ziemskim (w położeniu równowagi statycznej belka jest wstępnie odkształcona przez działanie siły ciężkości). uwzględnimy jedynie potencjał sił sprężystości. Współczynnik sprężystości na zginanie belki wspornikowej wyznaczmy ze wzoru na strzałkę ugięcia swobodnego końca pod wpływem siły skupionej Q przyłożonej na tym końcu, czyli

$$z = \frac{Ql^3}{3EJ'} \quad (11)$$

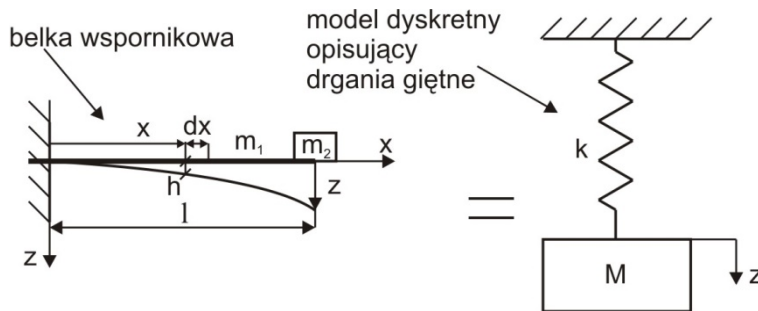
gdzie, E to moduł sprężystości wzdłużnej, J to moment bezwładności przekroju belki. Przy uwzględnieniu zależności na reakcję sprężystą belki $Q = kz$, z równania (11) wynika, że współczynnik sprężystości giętej belki to

$$k = \frac{Q}{z} = \frac{3EJ'}{l^3}. \quad (12)$$

Potencjał modelu układu to

$$V = \frac{1}{2}kz^2 = \frac{1}{2}\frac{3EJ'}{l^3}z^2. \quad (13)$$

W wyniku dokonanej dyskretyzacji układu rzeczywistego zamodelowano go w postaci masy zawieszonyj na sprężynie, jak to przedstawiono na rys. 2.



Rys. 2. Układ rzeczywisty i jego model

Częstość własną analizowanego układu można wyznaczyć np. metodą energetyczną. Skorzystamy z zasady zachowania energii mechanicznej, która może być zapisana jako

$$H = E + V = const, \quad (14)$$

i wynika z niej, że

$$E_{max} = V_{max}. \quad (15)$$

Aby wyznaczyć maksimum energii kinetycznej i potencjalnej należy uwzględnić, że zgodnie z teorią drgań, przemieszczenie masy w przypadku drgań swobodnych nietłumionych opisuje równanie

$$z = A \sin(\omega_0 t + \varphi), \quad (16)$$

gdzie A to amplituda drgań, ω_0 to częstość własna, φ to kąt przesunięcia fazowego. Prędkość masy uzyskamy różniczkując zależność (16) względem czasu

$$\dot{z} = A\omega_0 \cos(\omega_0 t + \varphi). \quad (17)$$

Można teraz zapisać energię kinetyczną i potencjalną jako

$$E = \frac{1}{2}m_z A^2 \omega_0^2 \cos^2(\omega_0 t + \varphi), \quad (18)$$

$$V = \frac{1}{2}k A^2 \sin^2(\omega_0 t + \varphi). \quad (19)$$

Maksima energii kinetycznej i potencjalnej to

$$E_{max} = \frac{1}{2}m_z A^2 \omega_0^2, \quad (20)$$

$$V_{max} = \frac{1}{2}k A^2. \quad (21)$$

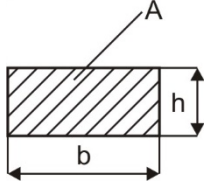
Korzystając z równania (15) określimy częstość własną układu jako

Katedra Mechaniki Stosowanej i Robotyki

Wydział Budowy Maszyn i Lotnictwa, Politechnika Rzeszowska

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m_z}} = \sqrt{\frac{3EJ}{\left(\frac{33}{144}m_1 + m_2\right)l^3}} \quad (22)$$

Zakładając, że belka ma przekrój prostokątny o wymiarach $b \times h$ ($b > h$), moment bezwładności przekroju belki będzie wynosił $J = \frac{bh^3}{12}$ [m⁴] jeśli drgania będą odbywać się w płaszczyźnie mniejszej sztywności.



Rys. 3. Przekrój poprzeczny belki: A - pole powierzchni przekroju

Taki sposób wyznaczenia częstości własnej układu daje tym lepszy wynik, im masa belki m_1 jest mniejsza w stosunku do masy skupionej m_2 . Gdy masa skupiona $m_2 = 0$, nie można stosować przedstawionego tutaj sposobu wyznaczania częstości własnej układu. W takiej sytuacji układ nie powinien być modelowany jako dyskretny, lecz jako układ ciągły. W teorii drgań układów ciągłych stosuje się równania różniczkowe cząstkowe. Takie układy będą rozważane w kursie magisterskim

C. Zrealizować następujące zadania:

Na podstawie otrzymanych danych pomiarowych należy wyznaczyć przybliżoną wartość częstości własnej układu i porównać otrzymany wynik z rezultatem obliczeń teoretycznych. Wyjaśnić przyczyny różnicy wyniku obliczeń i badań eksperymentalnych .

Student otrzymuje ocenę dostateczną jeśli poprawnie wykona zadania z części A.

Student otrzymuje ocenę dobrą jeśli poprawnie wykona zadania z części A i B.

Student otrzymuje ocenę bardzo dobrą jeśli poprawnie wykona zadania z części A, B i C.