

Teoria małych drgań

Mamy układ M ciał punktowych poddanych f więzom.

funkcja Lagrange'a: $L = T(\dot{x}_1, \dot{x}_2, \dots, \dot{x}_{3M}) - V(x_1, x_2, \dots, x_{3M})$

więzy: $f_i(x_1, x_2, \dots, x_{3M}) = 0, \quad i = 1, 2, \dots, f$

stopnie swobody: $N = 3M - f$

współrzędne uogólnione: $\{q_1, q_2, \dots, q_N\}$

Zakładamy, że $V(q_1, q_2, \dots, q_N)$ ma minimum w $(q_1^0, q_2^0, \dots, q_N^0)$ i rozwijamy $V(q_1, q_2, \dots, q_N)$ wokół tego minimum

$$V(q_1, q_2, \dots, q_N) \approx V(q_1^0, q_2^0, \dots, q_N^0) + \underbrace{\sum_{i=1}^N \frac{\partial V}{\partial q_i} \Big|_{q_i=q_i^0}}_{=0} (q_i - q_i^0) + \frac{1}{2} \sum_{i,j=1}^N \frac{\partial^2 V}{\partial q_i \partial q_j} \Big|_{q_i=q_i^0, q_j=q_j^0} (q_i - q_i^0)(q_j - q_j^0)$$

Macierz $K_{ij} \equiv \frac{\partial^2 V}{\partial q_i \partial q_j} \Big|_{q_i=q_i^0, q_j=q_j^0}$ jest symetryczna tzn. $K_{ij} = K_{ji}$ i dodatnio określona, bo w

$(q_1^0, q_2^0, \dots, q_N^0)$ jest minimum. Dodatnia określoność oznacza, że $\sum_{i,j=1}^N u_i K_{ij} u_j > 0$ dla dowolnych niezerowych wektorów rzeczywistych $\vec{u} = (u_1, u_2, \dots, u_N) \in R^N$.

Rozważamy teraz energię kinetyczną, która zapisujemy w postaci

$$T = \sum_{i=1}^{3M} \frac{1}{2} m_i \dot{x}_i^2 = \sum_{i=1}^{3M} \frac{1}{2} m_i \left(\sum_{j=1}^N \frac{\partial x_i}{\partial q_j} \dot{q}_j \right) \left(\sum_{k=1}^N \frac{\partial x_i}{\partial q_k} \dot{q}_k \right) = \frac{1}{2} \sum_{j,k=1}^N \left(\sum_{i=1}^{3M} m_i \frac{\partial x_i}{\partial q_j} \frac{\partial x_i}{\partial q_k} \right) \dot{q}_j \dot{q}_k.$$

Wprowadzamy oznaczenie

$$\Phi^{jk}(q_1, q_2, \dots, q_N) \equiv \sum_{i=1}^{3M} m_i \frac{\partial x_i}{\partial q_j} \frac{\partial x_i}{\partial q_k}$$

i definiujemy symetryczną macierz masy $M^{jk} = \Phi^{jk}(q_1^0, q_2^0, \dots, q_N^0)$, o której zakładamy, że jest dodatnio określona. Energię kinetyczną przybliżamy jako

$$T \approx \frac{1}{2} \sum_{j,k=1}^N M_{kj} \dot{q}_j \dot{q}_k.$$

Wykład VIII cd.

Mechanika

Wprowadzamy nowe współrzędne: $h_i \equiv q_i - q_i^0$, $i = 1, 2, \dots, N$

funkcja Lagrange'a: $L = \frac{1}{2} \sum_{i,j=1}^N (M_{ij} \dot{h}_i \dot{h}_j - K_{ij} h_i h_j)$

równania Lagrange'a: $\frac{d}{dt} \frac{\partial L(h, \dot{h})}{\partial \dot{h}_i} - \frac{\partial L(h, \dot{h})}{\partial h_i} = 0$, $i = 1, 2, \dots, N$

$$\sum_{j=1}^N (M_{ij} \ddot{h}_j + K_{ij} h_j) = 0,$$

gdzie skorzystaliśmy z symetryczności macierzy M i K . Szukamy teraz rozwiązań w postaci: $h_i \equiv c_i e^{i\omega t}$, $i = 1, 2, \dots, N$ („fizyczne” rozwiązanie odpowiada części rzeczywistej $\Re e^{i\omega t} = \cos \omega t$)

$$\sum_{j=1}^N (K_{ij} - \omega^2 M_{ij}) c_j = 0 \Leftrightarrow \boxed{\det(\hat{K} - \omega^2 \hat{M}) = 0}$$

Równanie charakterystyczne $\det(\hat{K} - \omega^2 \hat{M}) = 0$ jest równaniem stopnia N ze względu na ω^2 i ma co najwyżej N różnych rozwiązań.

Twierdzenie

Rozwiązania równania charakterystycznego są rzeczywiste ($\omega^2 \in R$) i dodatnie ($\omega^2 > 0$).

Dowód

$$\sum_{i=1}^N c_i^* \sum_{j=1}^N (K_{ij} - \omega^2 M_{ij}) c_j = 0 \Rightarrow \sum_{i,j=1}^N (K_{ij} - \omega^2 M_{ij}) c_i^* c_j = 0$$

$$c_j = a_j + ib_j, \quad a_j \equiv \Re c_j, \quad b_j \equiv \Im c_j$$

$$\sum_{i,j=1}^N (K_{ij} - \omega^2 M_{ij}) (a_i - ib_i) (a_j + ib_j) = \sum_{i,j=1}^N (K_{ij} - \omega^2 M_{ij}) (a_i a_j + b_i b_j + i(a_i b_j - b_i a_j))$$

$$K_{ij} - \omega^2 M_{ij} = K_{ji} - \omega^2 M_{ji} \Rightarrow \sum_{i,j=1}^N (K_{ij} - \omega^2 M_{ij}) (a_i b_j - b_i a_j) = 0$$

Równanie $\sum_{i,j=1}^N (K_{ij} - \omega^2 M_{ij}) c_i^* c_j = 0$ przybiera postać

$$\sum_{i,j=1}^N (K_{ij} - \omega^2 M_{ij}) (a_i a_j + b_i b_j) = 0$$

$$\omega^2 \sum_{i,j=1}^N M_{ij} (a_i a_j + b_i b_j) = \sum_{i,j=1}^N K_{ij} (a_i a_j + b_i b_j)$$

$$\boxed{\omega^2 = \frac{\sum_{i,j=1}^N K_{ij} (a_i a_j + b_i b_j)}{\sum_{i,j=1}^N M_{ij} (a_i a_j + b_i b_j)}}$$

Ponieważ M_{ij}, K_{ij}, a_i, b_i są rzeczywiste, więc $\omega^2 \in R$, a ze względu na dodatnią określoność M_{ij}, K_{ij} mamy $\omega^2 > 0$.