

Corso di Laurea in Ingegneria Edile-Architettura

Progetto di costruzioni in zona sismica

A.A. 2023/2024

08 – RISPOSTA ELASTICA SISTEMI MDOF: VIBRAZIONI LIBERE

Edoardo M. Marino, Università degli Studi di Catania

Le strutture: gradi libertà statici

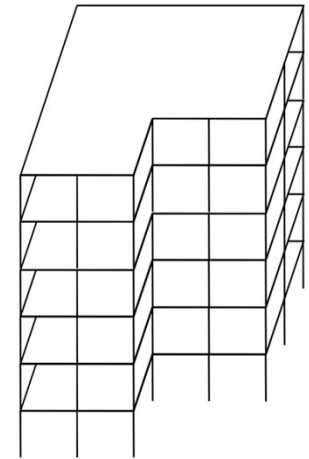
Le strutture, pur essendo in realtà continue, sono in genere viste come discretizzate, ovvero come:

- Insieme di nodi (liberi o vincolati)
- Collegati da elementi mono dimensionali (aste) o anche bi o tri-dimensionali

Gradi di libertà (statici):

- Le componenti di movimento consentite ai nodi

Nello spazio, un nodo non vincolato ha 6
gradi di libertà Impalcati indeformabili
riducono i gradi di libertà



Le strutture: di libertà dinamica

Con il movimento nascono forze d'inerzia, prodotto di massa per accelerazione:

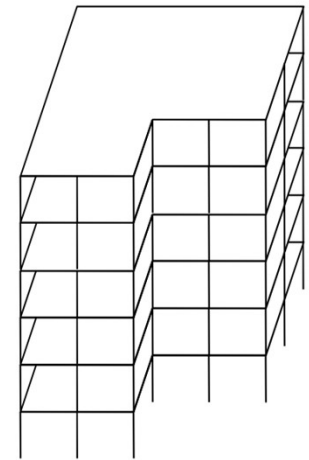
- Le masse sono in realtà continue
- Vengono però considerate concentrate (nei nodi, negli impalcati)

Gradi di libertà dinamici:

- Le componenti di movimento consentite alle masse

Usualmente si ipotizzano impalcati indeformabili e masse solo a livello dell'impalcato.

Vi sono in tal caso $3n$ gradi di libertà (se gli impalcati sono n ed il movimento è orizzontale)

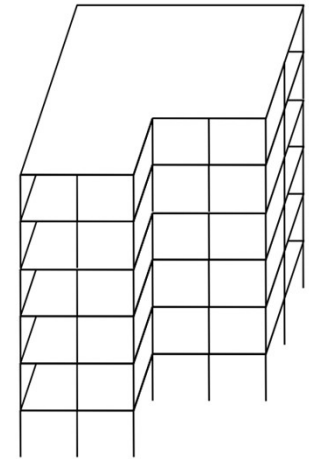


Le strutture: di libertà dinamica

Edificio tridimensionale:

Usualmente si ipotizzano impalcati indeformabili e masse solo a livello dell'impalcato.

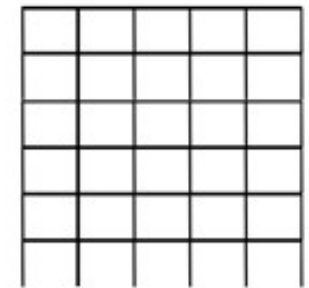
Vi sono in tal caso $3n$ gradi di libertà (se gli impalcati sono n ed il movimento è orizzontale)



Telaio piano:

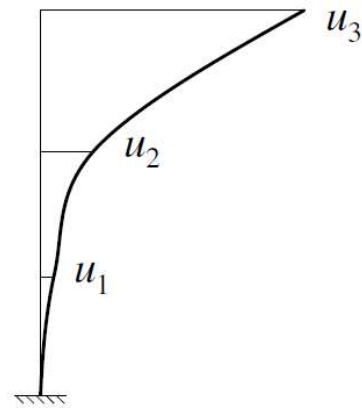
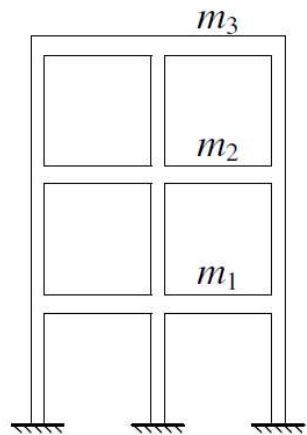
Usualmente si ipotizzano travi inestensibili e masse solo a livello dei piani

Vi sono in tal caso n gradi di libertà (se i travi sono n ed il movimento è orizzontale)



Gradi libertà dinamici del telaio piano

Per un telaio piano si possono assumere come parametri gli spostamenti dei traversi



Abbiamo in realtà più possibilità:

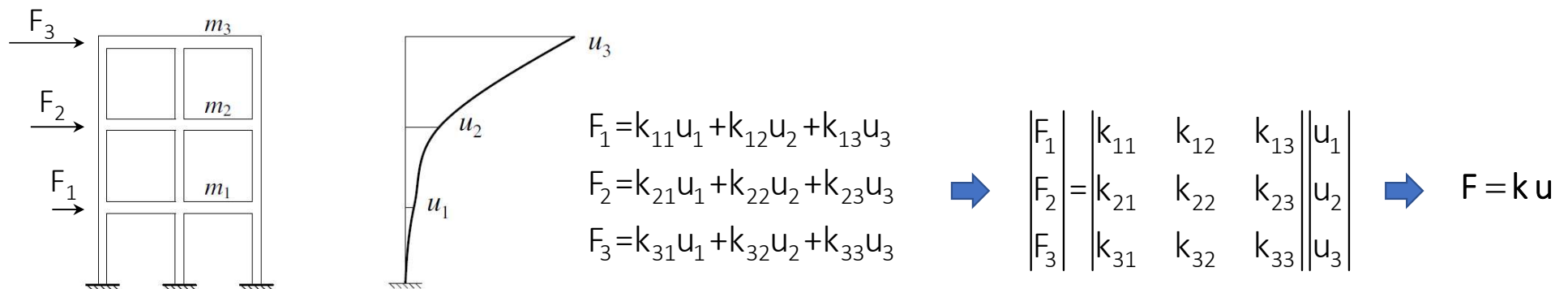
- Spostamenti assoluti dei traversi
- Spostamenti relativi tra i traversi (e la base)
- Altre possibilità

Matrice di rigidezza

Se il sistema è elastico forze e spostamenti sono proporzionali ...

... ma attraverso quale legame?

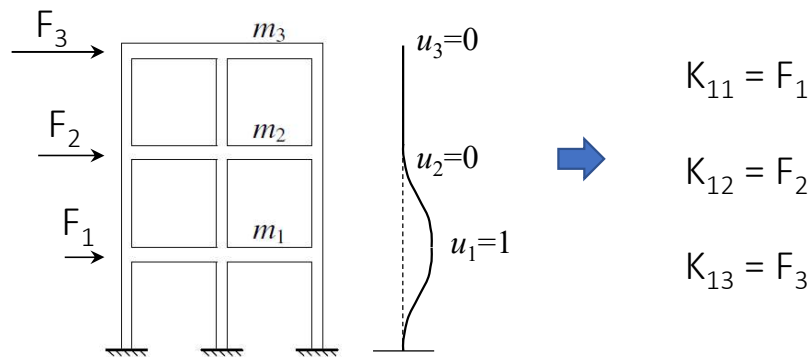
- Per un sistema SDOF, forza e spostamento sono legati dalla rigidezza k (quantità scalare)
- Per un sistema MDOF, le forze F_i sono legate agli spostamenti attraverso la «matrice rigidezza» K



Costruzione della matrice di rigidezza

Applico un sistema di forze che impone uno spostamento unitario al primo piano (primo grado di libertà) e nullo agli altri piani ...

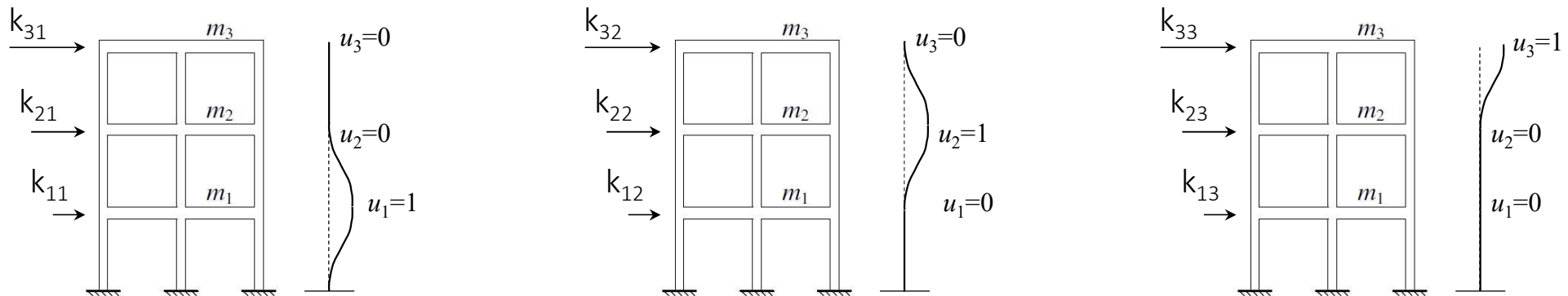
... le forze applicate forniscono gli elementi della prima colonna della matrice di rigidezza.



Costruzione della matrice di rigidezza

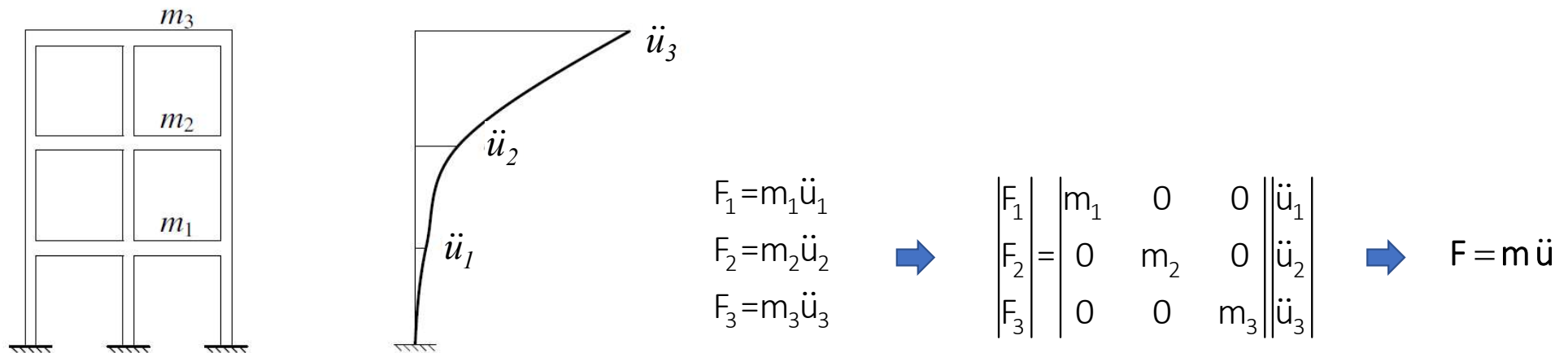
Per costruire l'intera matrice di rigidezza devo «imporre» le seguenti deformate e «misurare» le forze necessarie:

- per un telaio a 3 piani, impongo 3 deformate e ricavo le 3 colonne della matrice 3 x 3
- per un telaio a n piani devo imporre n deformate (matrice n x n)
- per un telaio 3D devo attivare sia spostamenti che rotazioni



Forze d'inerzia e matrice di massa

Durante il moto le masse subiranno delle accelerazioni e nasceranno delle forze d'inerzia opposte alle accelerazioni



Oscillazioni libere

In assenza di forzante (oscillazione libera) e smorzamento, forze d'inerzia e forze elastiche di richiamo devono essere uguali ad ogni istante.

Questa condizione fornisce l'equazione del moto che in termini matriciali è:

$$\begin{bmatrix} m_1 & 0 & 0 \\ 0 & m_2 & 0 \\ 0 & 0 & m_3 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \ddot{u}_1 \\ \ddot{u}_2 \\ \ddot{u}_3 \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} k_{11} & k_{12} & k_{13} \\ k_{21} & k_{22} & k_{23} \\ k_{31} & k_{32} & k_{33} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} u_1 \\ u_2 \\ u_3 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix} \quad \Rightarrow \quad \begin{aligned} m_1 \ddot{u}_1 + k_{11} u_1 + k_{12} u_2 + k_{13} u_3 &= 0 \\ m_2 \ddot{u}_2 + k_{21} u_1 + k_{22} u_2 + k_{23} u_3 &= 0 \\ m_3 \ddot{u}_3 + k_{31} u_1 + k_{32} u_2 + k_{33} u_3 &= 0 \end{aligned}$$

Ovvero ...

$$m \ddot{u} + k u = 0$$

Risoluzione dell'equazione del moto

Cerco la soluzione tra quelle del tipo ...

$$u_i(t) = \phi_{i,j} \cos(\omega_j t)$$

Sostituendo nell'equazione del moto ...

$$-m_1 \omega_j^2 \phi_{1,j} \cos(\omega_j t) + k_{11} \phi_{1,j} \cos(\omega_j t) + k_{12} \phi_{2,j} \cos(\omega_j t) + k_{13} \phi_{3,j} \cos(\omega_j t) = 0$$

$$-m_2 \omega_j^2 \phi_{2,j} \cos(\omega_j t) + k_{21} \phi_{1,j} \cos(\omega_j t) + k_{22} \phi_{2,j} \cos(\omega_j t) + k_{23} \phi_{3,j} \cos(\omega_j t) = 0$$

$$-m_3 \omega_j^2 \phi_{3,j} \cos(\omega_j t) + k_{31} \phi_{1,j} \cos(\omega_j t) + k_{32} \phi_{2,j} \cos(\omega_j t) + k_{33} \phi_{3,j} \cos(\omega_j t) = 0$$

Il sistema di equazioni deve essere soddisfatto per qualunque valore del tempo t ...

Risoluzione dell'equazione del moto

$$-m_1\omega_j^2\phi_{1,j} + k_{11}\phi_{1,j} + k_{12}\phi_{2,j} + k_{13}\phi_{3,j} = 0$$

$$-m_2\omega_j^2\phi_{2,j} + k_{21}\phi_{1,j} + k_{22}\phi_{2,j} + k_{23}\phi_{3,j} = 0$$

$$-m_3\omega_j^2\phi_{3,j} + k_{31}\phi_{1,j} + k_{32}\phi_{2,j} + k_{33}\phi_{3,j} = 0$$



$$(k_{11} - m_1\omega_j^2)\phi_{1,j} + k_{12}\phi_{2,j} + k_{13}\phi_{3,j} = 0$$

$$k_{21}\phi_{1,j} + (k_{22} - m_2\omega_j^2)\phi_{2,j} + k_{23}\phi_{3,j} = 0$$

$$k_{31}\phi_{1,j} + k_{32}\phi_{2,j} + (k_{33} - m_3\omega_j^2)\phi_{3,j} = 0$$

Che in termini matriciali diventa ...

$$(k - \omega_j^2 m)\phi_j = 0$$

... formalmente analoga a quella dell'oscillatore semplice.

Determinazione delle frequenze ...

In realtà è un sistema di equazioni algebriche omogeneo

$$(k - \omega_j^2 m) \phi_j = 0$$

... che ammette soluzioni diverse da quella banale se ...

$$\det(k - \omega_j^2 m) = 0$$

Occorre quindi trovare i valori ω_j che annullano il determinante sopra indicato. In questa forma, è un problema matematico ben noto. I valori cercati sono denominati **autovalori**:

- se il sistema è costituito da n equazioni il determinante diventa un'equazione di grado n nell'incognita ω_j^2
- l'equazione fornisce n soluzioni, cioè n valori di ω_j

, dei periodi ...

Si ricavano le frequenze dalla condizione che segue ...

$$\det(\mathbf{k} - \omega_j^2 \mathbf{m}) = 0$$

... e da queste si ricavano i periodi ...

$$T_j = \frac{2\pi}{\omega_j}$$

Ordino i periodi dal più grande al più piccolo. Il primo periodo è il periodo fondamentale della struttura.

... e dei modi di vibrazione

Torniamo al sistema di equazioni algebriche omogeneo

$$(k - \omega_j^2 m) \phi_j = 0$$

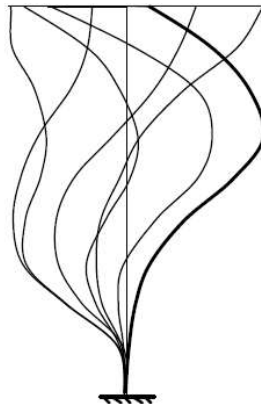
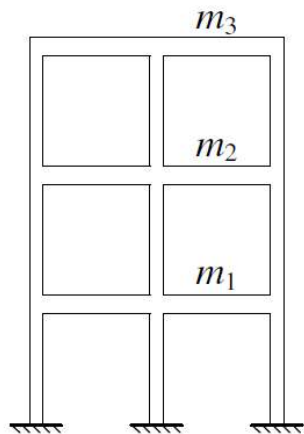
Assegnato un autovalore si può risolvere il sistema e determinare le soluzioni $\phi_{i,j}$ cioè la deformata corrispondente descritta mediante un vettore ϕ_j

- in matematica li chiamiamo autovettori
- in ambito strutturale, sono i modi di vibrazione della struttura

Modi di vibrazione

Qual è il significato fisico di un modo di vibrazione (o di oscillazione libera)?

- Se si assegna una deformata iniziale qualsiasi e si lascia la struttura libera di oscillare ...

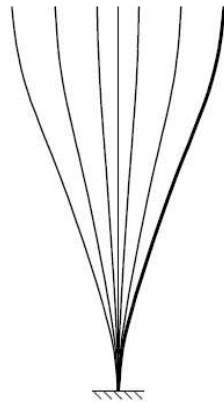
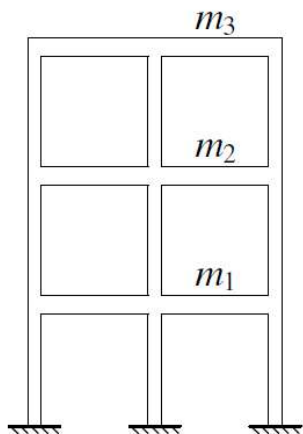


... la struttura si muove in maniera caotica, apparentemente senza nessuna regola

Modi di vibrazione

Qual è il significato fisico di un modo di vibrazione (o di oscillazione libera)?

- Se si assegna una deformata iniziale qualsiasi e si lascia la struttura libera di oscillare, la struttura si muove in maniera caotica, apparentemente senza nessuna regola
- Se si assegna una deformata iniziale uguale o proporzionale ad un modo di vibrazione ...



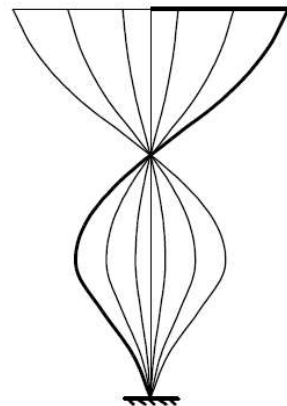
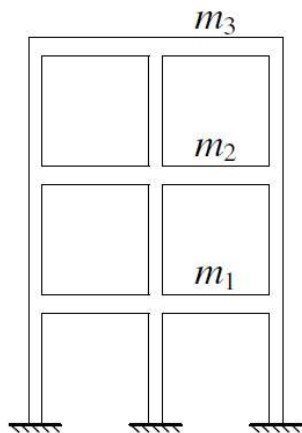
... la struttura si muove mantenendo la forma della deformata ed oscilla con un periodo ben preciso ...

... il periodo T del modo di vibrazione

Modi di vibrazione

Qual è il significato fisico di un modo di vibrazione (o di oscillazione libera)?

- Se si assegna una deformata iniziale qualsiasi e si lascia la struttura libera di oscillare, la struttura si muove in maniera caotica, apparentemente senza nessuna regola
- Se si assegna una deformata iniziale uguale o proporzionale ad un modo di vibrazione ...



Altro esempio

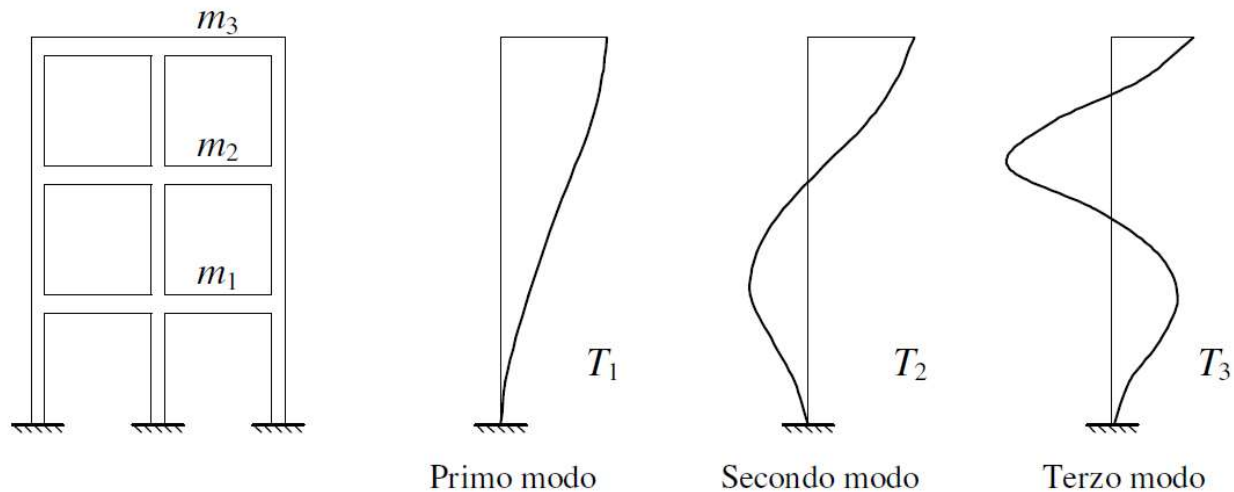
... la struttura si muove mantenendo la forma della deformata ed oscilla con un periodo ben preciso ...

... il periodo T del modo di vibrazione

Modi di vibrazione

Telaio piano con traversi inestensibili

- Il numero di modi di vibrazione ϕ_j è uguale al numero «n» di piani
- Avremo anche n frequenze ω_j ed n periodi T_j



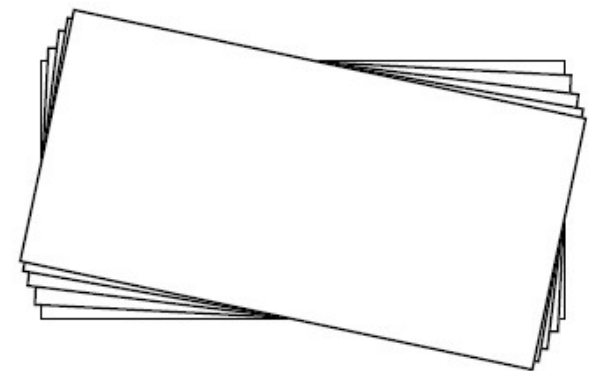
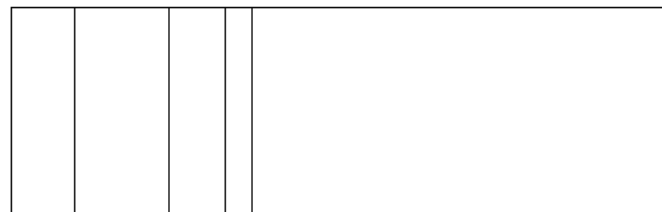
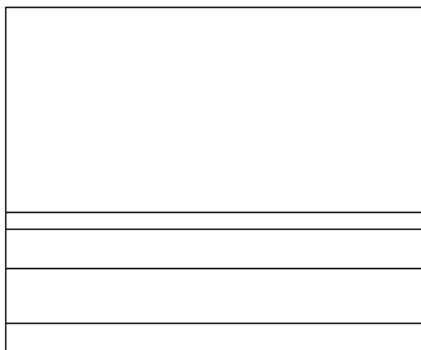
Modi di vibrazione

Telaio spaziale con impalcati indeformabili nel proprio piano

- Il numero di modi di vibrazione ϕ_j è uguale 3 x il numero «n» di piani
- Avremo anche 3n frequenze ω_j e 3n periodi T_j

Se la pianta ha due assi di simmetria, i modi di vibrazione sono disaccoppiati:

- n modi di traslazione in una direzione
- n modi di traslazione nell'altra direzione
- n modi di rotazione



Modi di vibrazione

Telaio spaziale con impalcati indeformabili nel proprio piano

- Il numero di modi di vibrazione ϕ_j è uguale 3 x il numero «n» di piani
- Avremo anche 3n frequenze ω_j e 3n periodi T_j

Se la pianta non ha assi di simmetria, i modi di vibrazione sono accoppiati:

