REPUBLIQUE DU SENEGAL UNIVERSITE CHEIKH ANTA DIOP



ECOLE SUPERIEURE POLYTECHNIQUE Centre de Thiès Département Génie Civil

Projet de fin d'études

C

En vue de l'obtention du Diplôme d'Ingénieur de Conception

Titre : MODELISATION DES COQUES DE REVOLUTION A L'AIDE DES ELEMENTS FINIS .APPLICATION : CAS DES RESERVOIRS D'ASSAINISSEMENT

> Auteur : Mamadou DIOP Directeur interne : Dr Moustapha NDIAYE

Année : 2002 – 2003

DEDICACES

Je dédie ce projet à mon défunt père, à ma mère, à mes frères et sœurs, à mes amis, à toute la promotion et à tout ce qui me sont chérs.

I

REMERCIEMENTS

Mes remerciements vont à l'endroit de tout ceux qui ont participé de prés ou de loin à la réussite de ce projet . Mais une mention spéciale est réservée à Monsieur Moustapha NDIAYE qui n'a ménagé aucun effort pour la réussite de ce travail. Car tout au long de l'étude il a montré une disponibilité sans faille et un enthousiasme sans commune mesure pour mener à bien ce projet .

SOMMAIRE

Dans le cadre de notre projet de Fin d'Etude intitulé modélisation des coques de révolution par éléments finis, nous avons eu à définir la méthode des éléments finis qui a été développée pour la première fois dans les années 60 .Nous avons aussi établi les relations géométriques d'une coque d 'épaisseur variable avant de le spécifier sur les coques axisymétriques, objet de notre étude. Les relations cinématiques et mécaniques basées sur les hypothèses de Reissner/Mindlin et de Kirchhoff pour les comportements

axisymétriques ont été aussi présentés. Mais comme toute étude par la méthode des éléments finis doit comporter les conditions aux limites, c'est pourquoi elles ont été formulées ainsi que la formulation variationnelle.

Dans la deuxième partie nous avons étudié trois éléments dont les deux à savoir l'élément CAXI_K et CAXI_Q sont basés sur la théorie de Reissner/Mindlin et l'élément CAXI_L sur la théorie de Kirchhoff. Ainsi pour chaque élément on a isolé sa matrice de rigidité, de masse et les charges équivalentes aux nœuds.

Dans la dernière partie on a dimensionné un réservoir à l'aide du logiciel Microfe afin de mesurer la puissance de nos éléments par rapport à ce que nous offre le marché.

Table des matières

Introduction
1. Théorie
1.1 Définition de la méthode des éléments finis2
1.1.1 Qu'est que c'est la méthode des éléments finis2
1.1.2 Comment cette méthode fonctionne2
1.1.2.1 Discrétisation géométrique2
1.1.2.2 Construction des approximations nodales2
1.1.2.3 Calcul des matrices élémentaires
1.1.3 Assemblage2
1.1.4 Prises en compte des conditions aux limites
1.1.5 Evaluations des grandeurs élémentaires
1.2 Description géométrique
1.2.1 Aspects généraux – Définition
1.2.2 Géométrie de la surface
1.2.3 Vecteurs de base t_{ξ} , t_{η} et n relatif au trièdre fondamental4
1.2.4 Vecteurs de la base duale auxiliaire \boldsymbol{p}_{ξ} , \boldsymbol{p}_{η} et $\boldsymbol{n}6$
1.2.5. Courbure et torsion
1.2.5.1 Evaluation de la courbure K9
1.2.5.2 Evaluation de la torsion T1
1.2.6 . Courbure et torsion dans les directions t_{ξ} et t_{η} 12
1.2.7 Spécialisation dans le cas d'un repère cartésien et cylindrique1
1.3 Relations cinématiques 15
1.4 Conditions d'équilibre17
1.5 Loi constitutive
1.5.1Cas anisotrope20
1.5.2 Cas orthotrope21
1.5.3 Cas isotrope21
1.6 Conditions de bord22
1.7 Formulation variationnelle 23
1.7.1 Equivalence des travaux virtuels

1.8 Fonctions d'interpolation	25
1.8.1 Elément tronconique sans contrainte transversale (CAXI_K)	25
1.8.1.1 Matrice de Rigidité	25
1.8.1.2 Matrice de masse	29
1.8.1.3 Forces équivalentes aux nœuds	29
1.8.2 Elément tronconique linéaire (CAXI_L)	30
1.8.2.1 Matrice de Rigidité	34
1.8.2.2 Matrice de masse	34
1.8.2.3 Forces équivalentes aux nœuds	35
1.8.3 Elément isoparamétrique quadratique (CAXI_Q)	36
1.8.3.1 Matrice de Rigidité	36.
1.8.3.2 Matrice de masse	37
1.8.3.3 Forces équivalentes aux nœuds	37
2 Application pratique	38
Conclusion	41

Listes des figures et tableaux

- Figure 1.1 : Représentation paramétrique de la surface moyenne d'une coque : P 4
- Figure 1.2 : Angle ω entre les directions t_{ξ} et t_{η} du repère local : P5
- Figure 1.3 : vecteurs de la base duale : P7
- Figure 1.4 : Changement de direction du vecteur normal ; P8
- Figure 1.5 : Repère cylindrique et cartésien : P11
- Figure 1.6 : Tronc de cône : P13
- Figure 1.7 : Rayon de courbure R_8 et R_{Θ} : P14
- Figure 1.8 : Rayon de courbure R_S et R_{Θ} : P14
- Figure 1.9 : : Rayon de courbure R_S et R_{Θ} : P14
- Figure 1.10 : cas d'une coque à épaisseur variable : P15
- Figure 1.1 1 : Portion de coque : P23
- Figure 1.1 2 : Moment $M_\Theta\,$ et effort résultant de membrane N_Θ : P24
- Figure 1.1 3 : Moment M_S et effort résultant de membrane N_S et effort tranchant T_S : P25
- Figure 1.1 4 : Elément de référence : P26
- Figure 1.1 5 : Elément tronconique CAXI_L : P26
- Figure 1.1 6 : Géométrie d'un élément génératrice d'un tronc de cône : P30
- Figure 1.1 7 : Elément tronconique linéaire CAXI_L : P30
- Figure 1.18 : Elément quadratique CAXI_Q : P 35
- Figure 1.19 : Photo d'un bassin de décantation : P 38

Tableau 1 : Conditions aux limites P 22

Liste des symboles et abréviations

intégrale
{ } = matrice colonne
[] = matrice

 $[M]^{T}$ = transposée de la matrice M

- W, We formes intégrales globales et élémentaires
- δ = symbole de calcul des variations
- Π = fonctionnelle d'énergie
- [B] = matrice reliant les déformations aux variables nodales
- [H] = matrice de comportement élastique

 $[H_m]$, $[H_{mf}]$ et $[H_f]$ matrices de comportement homogénéisées de membrane, flexion et couplage membrane-flexion.

H_c = rigidité de cisaillement

E, E₁, E₂ = module de Young

- CT = cisaillement transversal
- [J] = jacobienne de transformation

 $[k]_{loc}$, $[k]_{glob}$ =matrices de rigidité globale élémentaire en repère local et global

z, z' = coordonnée suivant n, suivant $n\zeta$

 θ = vecteur rotation

 ρ_m , ρ_f , ρ_{mf} = inerties homogénéisées de membrane, flexion et couplage membraneflexion

 $M_s \quad M_\theta \ = \text{moments de flexion}$

 N_s N_{θ} = efforts de membrane

R, (R_s, R_{θ}) =rayon de courbure (d'un méridien, d'un parallèle)

s

Noms des principaux éléments utilisés.

- CAXI_L élément de coque axisymétrique linéaire de type Mindlin
- CAXI_K élément de coque axisymétrique de type Kirchhoff
- CAXI_Q élément de coque axisymétrique quadratique de type Mindlin

Introduction

Lorsque correctement appuyée, une coque devient un élément structural de grande efficacité (considérant le rapport poids/portée) qui transmet les charges par action membranaire.

En effet, à l'exception des zones adjacentes aux discontinuités de géométrie ou de chargement (bordures, ouvertures, changement brusque d'épaisseur, charges concentrées ou sectorielles), les effets flexionnels sont négligeables. Les propriétés structurales intéressantes des coques ont été mises à contribution depuis l'antiquité dans la construction navale.

De nos jours, les coques sont souvent utilisées en Génie civil dans la construction des voûtes cylindriques ou sphériques en maçonnerie. Avec l'avènement du béton armé, les formes et les applications se sont diversifiées vers la construction des barrages voûtes, des châteaux d'eau et réservoirs et des toitures de grandes portées. Les structures en forme de coque constituent les éléments structuraux de base dans la construction aéronautique et aérospatiale. Le comportement structural des plaques et coques est décrit par des équations aux dérivées partielles complexes. Des solutions de ces équations ne sont obtenues , de façon précise, que pour quelques rares cas, souvent d'ordre académique. Les difficultés rencontrées dans la résolution de tels cas de structures sont contournées avec l'usage de la méthode des éléments finis. Cette méthode donne une solution certes approximative, mais suffisamment précise pour des applications pratiques.

Bien qu'étant élaborée depuis le début des années soixante, la recherche est en cours encore aujourd'hui, les objectifs s'inscrivant dans l'amélioration des solutions obtenues.

On distingue deux catégories de coques : les coques de révolution et les coques à géométrie quelconque. Leur analyse repose sur la description de leur surface avec un système de coordonnées le plus approprié , la détermination des paramètres géométriques déterminants et l'écriture des équations aux dérivées partielles fondamentales qui décrivent leur comportement mécanique.

1 Théorie générale

1.1 Définition de la méthode des éléments finis

Dans cette partie où nous essayons de voir de façon générale la méthode des éléments finis, il s'avère important afin d'éviter toute mauvaise compréhension de définir les principes de base de la méthode des éléments finis

1.1.1 Qu'est que c'est la méthode des éléments finis

La méthode des éléments finis est une technique d'analyse numérique qui permet d'obtenir des solutions approchées dans une large variété de problèmes d'ingénieries .Tout au début cette méthode était développée pour étudier les structures complexes , mais par la suite elle a était étendue et appliquée dans le champs des mécaniques continues. Aujourd'hui on l'utilise de plus en plus pour la résolution de beaucoup de problèmes.

1.1.2 Comment cette méthode fonctionne

La procédure de discrétisation en éléments finis réduit le problème à un nombre finis d'inconnus en divisant la région de solution en éléments et en exprimant le champs variable d'inconnu par des fonctions d'approximation Les fonctions d'interpolation sont définies en termes de valeurs du champs de variable à des points spécifiques appelés nœuds . Les valeurs nodales du champs variable et les fonctions d'interpolation des divers éléments définissent de manière complète le comportement de ce champs. La nature de la solution et le degré de d'approximation ne dépend pas de la taille et du nombre d'éléments utilisés mais plutôt des fonctions d'interpolation choisies

1.1.2.1 Discrétisation géométrique

La première étape consiste à diviser le continuum ou la région de solution en éléments . Une variété d'élément doit être utilisé et les différent d'éléments doivent être employés dans la même région de solution. Néanmoins lorsqu'on analyse une structure élastique composée de différents type d'éléments telles les poutres et plaques , il est non seulement souhaité, mais plutôt nécessaire d'utilisé différents éléments dans la même solution.

1.1.2.2 Construction des approximations nodales

L'étape suivante est l'affectation de nœuds à chaque éléments et de choisir les fonctions d'interpolation pour représenter la variation du champs variable à travers l'élément. Ce champs peut être un scalaire, un vecteur, ou un tenseur. Souvent les polynômes sont choisis comme fonction d'interpolation pour le champs variable à cause de sa facilité d'intégration et de différenciation. Le degré du polynôme choisi dépend du nombre de nœuds affecté à l'élément, la nature et le nombre d' inconnus à chaque nœuds, et à une certaine exigence de continuité au niveau des nœuds et le long des limites de l'élément.

1.1.2.3 Calcul des matrices élémentaires

Une fois le modèle d'élément fini établi, nous sommes prêt pour déterminer l'équation matricielle définissant les propriétés des divers éléments composant l'ensemble. Pour cela on utilise l'approche variationnelle.

1.1.3 Assemblage

Pour trouver les propriétés du système modélisé par un réseau d'éléments nous devons assembler tous les propriétés des éléments. En d'autres termes nous combinons les équations matricielles celles définissant les comportements de l'ensemble du système

1.1.4 Prises en compte des conditions aux limites

Avant que les systèmes d'équation soient prêts pour la solution ils doivent être modifiés en tenant compte des conditions aux frontières du problème. A ce stade on impose les valeurs nodales connues.

1.1.5 Evaluations des grandeurs élémentaires

La procédure d'assemblage donne un ensemble d'équation simultané que nous résolvons pour obtenir les valeurs nodales inconnues du problèmes.

1.2 Description géométrique

1.2.1 Aspects généraux - Définitions

Une coque de révolution est définie géométriquement par une surface moyenne A et une épaisseur h =2t .La surface moyenne est obtenue par rotation d'une courbe plane ou méridien autour d'un axe de révolution Z.L'épaisseur h, supposée petite par rapport aux autres dimensions de la coque (longueur du méridien, circonférence) est définie suivant la direction z normale à la surface moyenne. Suivant l'ordre de grandeur de h par rapport aux autres aux autres dimensions on introduit parfois l'adjectif mince ou épais aux coques. Ce

Mamadou DIOP

qualificatif n'implique pas seulement une caractéristique géométrique mais sous –entend également un rôle particulier des déformations dites de cisaillement transversal (CT).

1.2.2 Géométrie de surface

On définit la géométrie de la coque d'épaisseur t en coordonnées paramétriques en exprimant les coordonnées cartésiennes du vecteur position OM = Xi + Yj + Zk de la surface moyenne comme :



1.2.3 Vecteurs de base t_{ξ} , t_{η} et n relatif au trièdre fondamental

Les valeurs de ξ = constante et η = constante sont les courbes de surface C_{ξ} et C_{η} . Un point M de la surface moyenne peut toujours être défini à l'intersection d'une courbe C_{ξ} et d'une courbe C_{η} . On appelle trièdre fondamental relatif à cette surface, le trièdre formé par les trois vecteurs unitaires

> t_{ξ} tangent à C_{ξ} dirigé vers les ξ croissants t_{η} tangent à C_{η} dirigé vers les η croissants et n normal à la surface moyenne et formant avec t_{ξ} et un t_{η} trièdre droit.

 $\mathbf{t}_{\xi} = \frac{\mathbf{OM}_{\xi}}{\mathbf{A}}$, $\mathbf{t}_{\eta} = \frac{\mathbf{OM}_{\eta}}{\mathbf{B}}$ et $\mathbf{n} = \frac{\mathbf{OM}_{\xi} \otimes \mathbf{OM}_{\eta}}{\mathbf{H}}$ (1.2 a)

Mamadou DIOP

Projet de Fin d'Etudes

$$A = |OM,_{\xi}| \qquad B = |OM,_{\eta}| \qquad \text{et} \qquad H = |OM,_{\xi} \times OM,_{\eta}| \qquad (1.2 \text{ c})$$

Comme montré à la figure suivante, en général les vecteurs \mathbf{t}_{ξ} et \mathbf{t}_{η} ne sont pas perpendiculaires. Ils font entre eux un angle ω tel que



Figure 1.2: Angle ω entre les directions t_{ξ} et t_{η} du repère local

$$\sin \omega = \left| \mathbf{t}_{\xi} \times \mathbf{t}_{\eta} \right| = \left| \mathbf{OM}, \mathbf{x} \mathbf{OM}, \eta \right| / \mathbf{AB} = \mathbf{H} / \mathbf{AB}$$

(1.3 a)

 $\cos \omega = \mathbf{t}_{\xi} \bullet \mathbf{t}_{\eta} = (X_{\xi}X_{\eta} + Y_{\xi}Y_{\eta} + Z_{\xi}Z_{\eta}) / AB$

Suite à une variation de d ξ et d η , le vecteur position varie comme

$$d\mathbf{OM} = \mathbf{t}_{\xi} \, d\xi + \mathbf{t}_{\eta} \, d\eta \tag{1.3 b}$$

et le carré de la longueur de l'arc correspondant sur la surface moyenne est

$$ds^{2} = dOM.dOM = A^{2} d\xi^{2} + 2 AB \cos \omega d\xi d\eta + B^{2} d\eta^{2} = I$$
(1.4 a)

Mamadou DIOP

Si \mathbf{t}_{ξ} et \mathbf{t}_{η} sont orthogonaux H = 0 et $\omega = \pi/2$ comme dans le cas des coques à symétrie de révolution. *I est la première forme fondamentale de la surface*. Développer autrement,

$$I = \begin{bmatrix} d\xi & d\eta \end{bmatrix} \begin{bmatrix} A^2 & AB \cos \omega \\ BA \cos \omega & B^2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} d\xi \\ d\eta \end{bmatrix}$$
(1.4 b)

Le tenseur métrique de la surface est

$$\mathbf{T}_{\mathbf{s}} = \begin{bmatrix} \mathbf{A}^2 & \mathbf{A}\mathbf{B}\cos\omega\\ \mathbf{B}\mathbf{A}\cos\omega & \mathbf{B}^2 \end{bmatrix}$$
(1.4 c)

La matrice de transformation géométrique λ (repère local \rightarrow repère global) est construite à partir de la relation :

$$\begin{cases} \mathbf{t}_{\xi} \\ \mathbf{t}_{\eta} \\ \mathbf{n} \end{cases} = \begin{bmatrix} \mathbf{X}_{\xi}/\mathbf{A} & \mathbf{X}_{\eta}/\mathbf{B} & \mathbf{a} \\ \mathbf{Y}_{\xi}/\mathbf{A} & \mathbf{Y}_{\eta}/\mathbf{B} & \mathbf{b} \\ \mathbf{Z}_{\xi}/\mathbf{A} & \mathbf{Z}_{\eta}/\mathbf{B} & \mathbf{c} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{i} \\ \mathbf{j} \\ \mathbf{k} \end{bmatrix}$$
(1.5 a)

оù

$$a = (Y_{\xi}Z_{\eta} - Z_{\xi}Y_{\eta})/H, \quad b = (Z_{\xi}X_{\eta} - X_{\xi}Z_{\eta})/H, \quad c = (X_{\xi}Y_{\eta} - Y_{\xi}X_{\eta})/H \text{ sont}$$

les composantes du vecteur n dans le repère global.

$$\lambda = \begin{bmatrix} X_{,\xi}/A & X_{,\eta}/B & a \\ Y_{,\xi}/A & Y_{,\eta}/B & b \\ Z_{,\xi}/A & Z_{,\eta}/B & c \end{bmatrix}$$
(1.5 b)

Les vecteurs étant unitaires $|\lambda| = \sin \omega$, l'aire du parallélogramme que forment \mathbf{t}_{ξ} et

t_η.

Manadou DIOP

Projet de Fin d'Etudes

1.2.4 Vecteurs de la base duale auxiliaire p_{ξ} , p_{η} et n

Les vecteurs tangents \mathbf{t}_{ξ} et \mathbf{t}_{η} sont unitaires mais souvent non orthogonaux. Par commodité d'autres vecteurs tangents \mathbf{p}_{ξ} , \mathbf{p}_{η} sont construites telle que \mathbf{p}_{ξ} soit perpendiculaire à \mathbf{t}_{η} et \mathbf{p}_{η} à \mathbf{t}_{ξ} (voir figure suivante)



Figure 1.3: vecteurs de la base duale

Suivant la base $(t_{\xi} \ t_{\eta})$ les vecteurs \mathbf{p}_{ξ} , \mathbf{p}_{η} s'expriment comme

$$\mathbf{p}_{\xi} = p_{\xi\xi}\mathbf{t}_{\xi} + p_{\xi\eta}\mathbf{t}_{\eta} \tag{1.6 a}$$

$$\mathbf{p}_{\eta} = \mathbf{p}_{\eta\xi} \mathbf{t}_{\xi} + \mathbf{p}_{\eta\eta} \mathbf{t}_{\eta}$$
(1.6 b)

$$\mathbf{t}_{\xi} \bullet \mathbf{p}_{\xi} = (\mathbf{t}_{\xi} \mathbf{t}_{\eta} \mathbf{n}) = \sin \omega = p_{\xi\xi} + \cos \omega p_{\xi\eta}$$
$$\mathbf{t}_{\eta} \bullet \mathbf{p}_{\xi} = (\mathbf{t}_{\eta} \mathbf{t}_{\eta} \mathbf{n}) = 0 = p_{\xi\xi} \cos \omega + p_{\xi\eta}$$

$$\mathbf{t}_{\xi} \bullet \mathbf{p}_{\eta} = (\mathbf{t}_{\xi} \mathbf{t}_{\xi} \mathbf{n}) = 0 = p_{\eta\xi} + \cos \omega p_{\eta\eta}$$

$$\mathbf{t}_{\eta} \bullet \mathbf{p}_{\eta} = (\mathbf{t}_{\eta} \mathbf{t}_{\xi} \mathbf{n}) = \sin \omega = p_{\eta\xi} \cos \omega + p_{\eta\eta}$$

(1.6 c)

De (1.6 c) on tire

Mamadou DIOP

$$p_{\xi\xi} = p_{\eta\eta} = \frac{1}{\sin\omega}$$

$$p_{\xi\eta} = p_{\eta\xi} = -\cot\omega$$
(1.6 d)

Soit

$$\begin{cases} \mathbf{p}_{\xi} \\ \mathbf{p}_{\eta} \\ \mathbf{n} \end{cases} = \begin{bmatrix} \frac{1}{\sin \omega} & -\cot \omega & 0 \\ -\cot \omega & \frac{1}{\sin \omega} & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \begin{cases} \mathbf{t}_{\xi} \\ \mathbf{t}_{\eta} \\ \mathbf{n} \end{cases}$$
(1.6 e)

1.2.5 Courbure et torsion

La courbure K et la torsion T par définition, sont des variations de la direction du vecteur normal **n**. Pour une variation $d\xi$ et $d\eta$ le point M décrit une trajectoire **MM**'(fig. 1.4).



Figure 1.4: Changement de direction du vecteur normal

On suppose que t est le vecteur unitaire tangent à la surface dans la direction **MM**' et **b** est un vecteur unitaire $\mathbf{b} = \mathbf{n} \times \mathbf{t}$ et tel que ($\mathbf{t}, \mathbf{b}, \mathbf{n}$) forme un trièdre droit. On peut alors écrire que Projet de Fin d'Etudes

÷

$$\mathbf{t} = \frac{\mathbf{dOM}}{|\mathbf{dOM}|} = \frac{\mathbf{dOM}}{\mathbf{ds}} \qquad \therefore \qquad \mathbf{b} = \mathbf{n} \times \mathbf{t} = \frac{1}{\mathbf{ds}} (\mathbf{n} \times \mathbf{dOM}) \qquad (1.7 \text{ a, b})$$

De la figure 1.4 on déduit que

$$d\mathbf{n} = \mathbf{K} \, d\mathbf{s} \, \mathbf{t} - \mathbf{T} \, d\mathbf{s} \, \mathbf{b}$$
 \therefore $\frac{d\mathbf{n}}{d\mathbf{s}} = \mathbf{K} \, \mathbf{t} - \mathbf{T} \, \mathbf{b}$ (1.8 a)

Les composantes de d \mathbf{n} / ds sont

$$K = \mathbf{t} \bullet \frac{d\mathbf{n}}{ds} = \frac{d\mathbf{OM} \bullet d\mathbf{n}}{ds^2} \qquad \text{et} \qquad T = -\mathbf{b} \bullet \frac{d\mathbf{n}}{ds} = -\frac{(\mathbf{n}, d\mathbf{OM}, d\mathbf{n})}{ds^2} \qquad (1.8 \text{ c}, d)$$

(n, dOM, dn) représente le produit mixe de trois vecteurs.

1.2.5.1 Evaluation de la courbure K

$$d\mathbf{OM} \bullet d\mathbf{n} = (\mathbf{OM}, \xi d\xi + \mathbf{OM}, \eta d\eta) \bullet (\mathbf{n}, \xi d\xi + \mathbf{n}, \eta d\eta)$$
(1.9 a)

$$d\mathbf{OM} \bullet d\mathbf{n} = (\mathbf{n}, \mathbf{\xi} \bullet \mathbf{OM}, \mathbf{\xi}) d\mathbf{\xi}^{2} + (\mathbf{n}, \mathbf{\xi} \bullet \mathbf{OM}, \mathbf{\eta} + \mathbf{n}, \mathbf{\eta} \bullet \mathbf{OM}, \mathbf{\xi}) d\mathbf{\xi} d\mathbf{\eta} + (\mathbf{n}, \mathbf{\eta} \bullet \mathbf{OM}, \mathbf{\eta}) d\mathbf{\eta}^{2}$$
(1.9 b)

Se rappelant que, $\mathbf{n} \cdot d\mathbf{OM} = \mathbf{n} \cdot (A \mathbf{t}_{\xi} d\xi + B \mathbf{t}_{\eta} d\eta) = \mathbf{0}$ alors,

$$d(\mathbf{n} \bullet d\mathbf{OM}) = (\mathbf{n} \bullet d\mathbf{OM}), \xi d\xi + (\mathbf{n} \bullet d\mathbf{OM}), \eta d\eta = 0$$

$$d(\mathbf{n} \bullet d\mathbf{OM}) = (\mathbf{n}, \xi \bullet d\mathbf{OM} + \mathbf{n} \bullet d\mathbf{OM}, \xi) d\xi + (\mathbf{n}, \eta \bullet d\mathbf{OM} + \mathbf{n} \bullet d\mathbf{OM}, \eta) d\eta = 0$$

$$\therefore$$

$$\mathbf{n}, \xi \bullet d\mathbf{OM} = -\mathbf{n} \bullet d\mathbf{OM}, \xi$$

$$\mathbf{n}, \eta \bullet d\mathbf{OM} = -\mathbf{n} \bullet d\mathbf{OM}, \eta$$

$$(110a, b)$$

$$(1110a, b)$$

$$(1111a, b)$$

Le développement donne

Mamadou DIOP

η

$$\mathbf{n}_{\xi} \bullet (\mathbf{OM}_{\xi} d\xi + \mathbf{OM}_{\eta} d\eta) = -\mathbf{n} \bullet (\mathbf{OM}_{\xi\xi} d\xi + \mathbf{OM}_{\xi\eta} d\eta)$$

$$\mathbf{n}_{\xi} \bullet \mathbf{OM}_{\xi} = -\mathbf{n} \bullet \mathbf{OM}_{\xi\xi}$$

$$\mathbf{n}_{\xi} \bullet \mathbf{OM}_{\eta} = -\mathbf{n} \bullet \mathbf{OM}_{\xi\eta}$$

$$\mathbf{n}_{\eta} \bullet (\mathbf{OM}_{\xi} d\xi + \mathbf{OM}_{\eta} d\eta) = -\mathbf{n} \bullet (\mathbf{OM}_{\xi\eta} d\xi + \mathbf{OM}_{\eta\eta} d\eta)$$

$$\mathbf{n}_{\eta} \bullet \mathbf{OM}_{\xi} = -\mathbf{n} \bullet \mathbf{OM}_{\xi\eta}$$

$$\mathbf{n}_{\eta} \bullet \mathbf{OM}_{\eta} = -\mathbf{n} \bullet \mathbf{OM}_{\eta\eta}$$

$$\mathbf{n}_{\eta} \bullet \mathbf{OM}_{\eta} = -\mathbf{n} \bullet \mathbf{OM}_{\eta\eta}$$

$$\mathbf{n}_{\xi} \bullet \mathbf{A} \mathbf{t}_{\xi} = -\mathbf{n} \bullet \mathbf{OM}_{\xi\eta} = \mathbf{L}$$

$$\mathbf{n}_{\xi} \bullet \mathbf{B} \mathbf{t}_{\eta} = -\mathbf{n} \bullet \mathbf{OM}_{\xi\eta} = \mathbf{M}$$

$$\mathbf{n}_{\eta} \bullet \mathbf{A} \mathbf{t}_{\xi} = -\mathbf{n} \bullet \mathbf{OM}_{\xi\eta} = \mathbf{M}$$

$$\mathbf{n}_{\eta} \bullet \mathbf{B} \mathbf{t}_{\eta} = -\mathbf{n} \bullet \mathbf{OM}_{\eta\eta} = \mathbf{N}$$

Par substitution de (1.11) dans (1.9 b) on obtient la seconde forme fondamentale

$$II = dOM \cdot dn = L d\xi^{2} + 2 M d\xi d\eta + N d\eta^{2}$$
(1.12 a)
avec
$$L = -(n \cdot OM_{\xi\xi}) = -aX_{\xi\xi} - bY_{\xi\xi} - cZ_{\xi\xi}$$
$$M = -(n \cdot OM_{\xi\eta}) = -aX_{\xi\eta} - bY_{\xi\eta} - cZ_{\xi\eta}$$
(1.12 b)
$$N = -(n \cdot OM_{\eta\eta}) = -aX_{\eta\eta} - bY_{\eta\eta} - cZ_{\eta\eta}$$

$$II = \begin{bmatrix} d\xi & d\eta \end{bmatrix} \begin{bmatrix} L & M \\ M & N \end{bmatrix} \begin{cases} d\xi \\ d\eta \end{bmatrix}$$
(1.12 c)

La courbure est

Mamadou DIOP

Année académique 2002/2003

Projet de Fin d'Etudes

$$K = \frac{II}{I} = \frac{L d\xi^{2} + 2 M d\xi d\eta + N d\eta^{2}}{A^{2} d\xi^{2} + 2 AB d\xi d\eta + B^{2} d\eta^{2}}$$
(1.13)

On a aussi

$$\begin{bmatrix} \mathbf{n}, \mathbf{\xi} \bullet \mathbf{t}_{\mathbf{\xi}} & \mathbf{n}, \mathbf{\xi} \bullet \mathbf{t}_{\mathbf{\eta}} \\ \mathbf{n}, \mathbf{\eta} \bullet \mathbf{t}_{\mathbf{\xi}} & \mathbf{n}, \mathbf{\eta} \bullet \mathbf{t}_{\mathbf{\eta}} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \underline{\mathbf{L}} & \underline{\mathbf{M}} \\ \overline{\mathbf{A}} & \overline{\mathbf{B}} \\ \underline{\mathbf{M}} & \underline{\mathbf{N}} \\ \overline{\mathbf{A}} & \overline{\mathbf{B}} \end{bmatrix}$$

Les courbures sont maximums ou minimums sur les courbes θ = constantes et ξ = constante. Le rayon de courbure R_s relatif à la courbe méridienne (d θ = 0) et celui relatif à la courbe circonférentielle R_{θ} (ds = 0), lorsque l'épaisseur est constante sont représentés à la figure1.5 avec $\mathbf{t}_{\eta} = \mathbf{i}_{\theta}$ et $\mathbf{t}_{\xi} = \mathbf{t}$



Figure 1.5 : Rayon de courbure R_S et R_{Θ}

1.2.5.2 Evaluation de la torsion T

L'expansion du produit mixte donne

Mamadou DIOP

Année académique 2002/2003

Projet de Fin d'Etudes

$$(\mathbf{n}, d\mathbf{OM}, d\mathbf{n}) = (\mathbf{n} \times d\mathbf{OM}) \bullet d\mathbf{n} = [\mathbf{n} \times (\mathbf{OM}, \xi d\xi + \mathbf{OM}, \eta d\eta] \bullet d\mathbf{n}$$
(1.14 a)

Avec les considérations géométriques de la figure 1.3

$$(\mathbf{n}, d\mathbf{OM}, d\mathbf{n}) = (\mathbf{A} \mathbf{p}_{\mathbf{n}} d\xi - \mathbf{B} \mathbf{p}_{\mathbf{k}}) \bullet d\mathbf{n}$$
(1.14 b)

Observant (8.6 e)

$$(\mathbf{n}, d\mathbf{OM}, d\mathbf{n}) = [A(\frac{1}{\sin\omega}\mathbf{t}_{\eta} - \cot\omega\,\mathbf{t}_{\xi}) d\xi - B(\frac{1}{\sin\omega}\mathbf{t}_{\xi} - \cot\omega\,\mathbf{t}_{\eta}) d\eta] \bullet d\mathbf{n}$$
$$= \frac{1}{\sin\omega} [-L(\frac{B}{A}d\xi d\eta + \cos\omega\,d\xi^{2}) + M(\frac{A}{B}d\xi^{2} - \frac{B}{A}d\eta^{2}) + N(\frac{A}{B}d\xi d\eta + \cos\omega\,d\eta^{2})]$$
(1.14 c)

La torsion est alors

$$T = \frac{1}{\sin \omega} \frac{\left[-L\left(\frac{B}{A}d\xi d\eta + \cos \omega d\xi^{2}\right) + M\left(\frac{A}{B}d\xi^{2} - \frac{B}{A}d\eta^{2}\right) + N\left(\frac{A}{B}d\xi d\eta + \cos \omega d\eta^{2}\right)\right]}{A^{2} d\xi^{2} + 2 AB d\xi d\eta + B^{2} d\eta^{2}}$$
(1.15)

1.2.6. Courbure et torsion dans les directions t_{ξ} et t_{η}

Dans la direction
$$\mathbf{t}_{\xi} (d\eta = 0)$$

 $K_{\xi} = \frac{L}{A^2}$
(1.16)
 $T_{\xi} = -\frac{M}{H} + \cot \omega K_{\xi}$
Dans la direction $\mathbf{t}_{\eta} (d\xi = 0)$
 $K_{\eta} = \frac{L}{B^2}$
(1.17)
 $T_{n} = \frac{M}{H} + \cot \omega K_{n}$

Mamadou DIOP

Année académique 2002/2003

1.2.7 Spécialisation dans le cas d'une coque de révolution

Dans le cas d'une coque de révolution à épaisseur constante les vecteurs t_{ξ} et t_{η} correspondent respectivement à i_{θ} et t

Un repère cartésien est défini tel que l'axe Z coïncide avec l'axe de symétrie de révolution du solide ou de la coque. Le vecteur position d'un point quelconque est défini par ses coordonnées cartésiens X, Y, Z



Figure 1.6 : Repère cylindrique et cartésien

Les composantes du vecteur x dans les bases cartésienne et cylindrique sont reliées par la matrice orthogonale $[Q \times r]$:

$$\begin{cases} \mathbf{X} \\ \mathbf{Y} \\ \mathbf{Z} \end{cases} = \begin{bmatrix} \cos\theta & -\sin\theta & 0 \\ \sin\theta & \cos\theta & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \begin{cases} \mathbf{r} \\ 0 \\ \mathbf{Z} \end{cases}$$
(1.18)

Mamadou DIOP



Figure 1.9 cylindre Cylindre $R_s = \infty$ $R_{\theta} = R_1$

Mamadou DIOP

Lorsque l'épaisseur est variable , on introduit le paramétre ξ (Figure 1.10) suivant l'épaisseur tel que



1.3 Relations cinématiques

1.3.1 Hypothèse de Mindlin (Hypothèse des sections droites)

L'hypothèse des sections droites permet d'exprimer les déplacements virtuels d'un point quelconque q en fonction des déplacements virtuels du point p situé sur la surface moyenne (ou de référence) et en fonction d'un accroissement de déplacements virtuels dû à la rotation de la section. Cette hypothèse nous a permis d'établir les déformations. dans le repère curviligne.

Mamadou DIOP

Projet de Fin d'Etudes

$$\begin{cases} e \\ \chi \\ \gamma \end{cases} = \begin{cases} e_{s} \\ e_{\theta} \\ \chi_{s} \\ \chi_{\theta} \\ \gamma \end{cases} = \begin{bmatrix} \frac{\partial}{\partial s} & -\frac{1}{R_{s}} & 0 \\ \frac{\cos \phi}{r} & -\frac{\sin \phi}{r} & 0 \\ 0 & 0 & \frac{\partial}{\partial s} \\ 0 & 0 & \frac{\partial}{\partial s} \\ \frac{1}{R_{s}} & \frac{\partial}{\partial s} & 1 \end{bmatrix} \begin{cases} u \\ w \\ \beta \end{cases}$$
(1.3.1)

$$\mathbf{u}^{\mathbf{r}} = \begin{bmatrix} \mathbf{u} & \mathbf{w} & \beta \end{bmatrix}$$
(1.3.2)

$$\boldsymbol{\epsilon}^{\mathrm{T}} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{e} & \boldsymbol{\chi} & \boldsymbol{\gamma} \end{bmatrix}$$
(1.3.3)

$$\mathbf{L} = \begin{bmatrix} \frac{\partial}{\partial \mathbf{s}} & \frac{\cos\phi}{\mathbf{r}} & 0 & 0 & \frac{1}{\mathbf{R}_{s}} \\ -\frac{1}{\mathbf{R}_{s}} & -\frac{\sin\phi}{\mathbf{r}} & 0 & 0 & \frac{\partial}{\partial \mathbf{s}} \\ 0 & 0 & \frac{\partial}{\partial \mathbf{s}} & \frac{\cos\phi}{\mathbf{r}} & 1 \end{bmatrix}$$
(1.3.4)

1.3.2 Hypothèse de Kirchhoff (Hypothèse de la conservation des normales)

La théorie des coques dites de Kirchhoff est basée sur l'hypothèse de la conservation des normales : « les points matériels situés sur une normale \mathbf{n} à la surface moyenne A avant déformation restent sur une normale à la surface moyenne déformée .

Les déformations de membranes ainsi que les courbures ont été données dans le repère cylindrique. On admet que les déformations de CT sont négligeables. Ce qui implique que $\gamma=0$

$$\begin{cases} e \\ \chi \end{cases} = \begin{cases} e_{s} \\ e_{\theta} \\ \chi_{s} \\ \chi_{\theta} \end{cases} = \begin{cases} \frac{\partial}{\partial s} & -\frac{1}{R_{s}} & 0 \\ \frac{\cos \phi}{r} & -\frac{\sin \phi}{r} & 0 \\ \frac{1}{R_{s}} \frac{\partial}{\partial s} - \frac{\partial R_{s}}{\partial s^{2}} \frac{1}{R_{s}^{2}} & 0 & \frac{\partial}{\partial s} \\ -\frac{\cos \phi}{r R_{s}} & -\frac{\cos \phi}{r \partial s} & 0 \end{bmatrix} \begin{cases} u \\ w \\ \beta \end{cases}$$
(1.3.5)

m

$$\mathbf{U}^{\mathbf{I}} = \begin{bmatrix} \mathbf{u} & \mathbf{w} & \boldsymbol{\beta} \end{bmatrix}$$
(1.3.6)

$$\boldsymbol{\epsilon}^{\mathrm{T}} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{e} & \boldsymbol{\chi} \end{bmatrix} \tag{1.3.7}$$

$$\mathbf{L} = \begin{bmatrix} \frac{\partial}{\partial \mathbf{s}} & \frac{\cos\phi}{\mathbf{r}} & \frac{1}{\mathbf{R}_{s}}\frac{\partial}{\partial \mathbf{s}} - \frac{\partial \mathbf{R}_{s}}{\partial \mathbf{s}^{2}}\frac{1}{\mathbf{R}_{s}^{2}} & -\frac{\cos\phi}{\mathbf{r}}\mathbf{R}_{s} \end{bmatrix}$$
(1.3.8)
$$\mathbf{L} = \begin{bmatrix} \frac{1}{\mathbf{R}_{s}} & \frac{\sin\phi}{\mathbf{r}} & 0 & -\frac{\cos\phi}{\mathbf{R}_{s}} \\ 0 & 0 & \frac{\partial}{\partial \mathbf{s}} & \frac{\cos\phi}{\mathbf{r}} \end{bmatrix}$$

1.4 Conditions d'équilibre

Les équations d'équilibre ont été établies à partir de l'expression des travaux virtuels (P.T.V.)

$$W = W_{int} - W_{ext} = 0$$
 (1.4.1)

$$\begin{cases} -\frac{\partial (r N_{s})}{\partial s} + \cos \varphi N_{\theta} + \frac{r T}{R} - r (f_{s} - \rho_{m} \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} - \rho_{mf} \frac{\partial^{2} \beta}{\partial t^{2}}) = 0 \\ -\frac{r T}{R} - \sin \varphi N_{\theta} - \frac{\partial (r T_{s})}{\partial s} - r (f_{s} - \rho_{mf} \frac{\partial^{2} w}{\partial t^{2}}) = 0 \\ \frac{\partial (r M_{s})}{\partial s} + \cos \varphi N_{\theta} + r T_{s} - r (m_{s} - \rho_{mf} \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} - \rho f \frac{\partial^{2} \beta}{\partial t^{2}}) = 0 \end{cases}$$
(1.42.)

Cette relation traduite sous forme matricielle donne

Mamadou DIOP

ورابيا بالمنار والجارية المحصور فستعرزوها الدارية

$$\begin{bmatrix} -\frac{\partial}{\partial s} - \frac{1}{r}\frac{\partial r}{\partial s} & \frac{\cos\phi}{r} & 0 & 0 & \frac{1}{R} \\ -\frac{1}{R} & -\frac{\sin\phi}{r} & 0 & 0 & -\frac{\partial}{\partial s} - \frac{1}{r}\frac{\partial r}{\partial s} \\ 0 & 0 & \frac{\partial}{\partial s} & \frac{\cos\phi}{r} & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} N_s \\ N_\theta \\ M_s \\ M_s \\ M_r \\ M_\theta \\ T_s \end{bmatrix}$$

$$- \begin{cases} r \left(f_{s} - \rho_{m} \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} - \rho_{mf} \frac{\partial^{2} \beta}{\partial t^{2}} \right) \\ r \left(f_{s} - \rho_{mf} \frac{\partial^{2} w}{\partial t^{2}} \right) \\ r \left(m_{s} - \rho_{mf} \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} - \rho - \frac{\partial^{2} \beta}{\partial t^{2}} \right) \end{cases} = \begin{cases} 0 \\ 0 \\ 0 \end{cases}$$
(1.4.3)

avec

$$\boldsymbol{\sigma}^{\mathrm{T}} = \begin{bmatrix} \mathbf{N}_{\mathrm{s}} & \mathbf{N}_{\theta} & \mathbf{M}_{\mathrm{s}} & \mathbf{M}_{\theta} & \mathbf{T}_{\mathrm{s}} \end{bmatrix}$$
(1.4.4)

$$b^{\mathrm{T}} = \left[r \left(f_{\mathrm{s}} - \rho_{\mathrm{m}} \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} - \rho_{\mathrm{mf}} \frac{\partial^{2} \beta}{\partial t^{2}} - r \left(f_{\mathrm{s}} - \rho_{\mathrm{mf}} \frac{\partial^{2} w}{\partial t^{2}} \right) - r \left(m_{\mathrm{s}} - \rho_{\mathrm{mf}} \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} - \rho_{\mathrm{f}} \frac{\partial^{2} \beta}{\partial t^{2}} \right]$$

$$\mathbf{L}^{\mathrm{T}} = \begin{bmatrix} -\frac{\partial}{\partial \mathrm{s}} - \frac{1}{\mathrm{r}}\frac{\partial}{\partial \mathrm{s}} & \frac{\mathrm{cos}\phi}{\mathrm{r}} & 0 & 0 & \frac{1}{\mathrm{R}_{\mathrm{s}}} \\ \frac{1}{\mathrm{R}_{\mathrm{s}}} & \frac{-\mathrm{sin}\phi}{\mathrm{r}} & 0 & 0 & \frac{\partial}{\partial \mathrm{s}} - \frac{1}{\mathrm{r}}\frac{\partial}{\partial \mathrm{s}} \\ 0 & 0 & \frac{\partial}{\partial \mathrm{s}} & \frac{\mathrm{cos}\phi}{\mathrm{r}} & 1 \end{bmatrix}$$
(1.4.6)

Mamadou DIOP

Habituellement on a L' = L^T mais dans le cas présent tel n'est pas le cas dans : l'hypothèse de Mindlin à cause du terme $-\frac{\partial}{\partial s} - \frac{1}{r} \frac{\partial r}{\partial s}$ l'hypothèse de Kirchhoff à cause de négligence de la déformation de CT

1.5 Loi constitutive

Nous allons considérer une coque constituée de matériaux élastiques subissant de petites déformations et de petits déplacements. Les relations contraintes – déformations sont établies avec l'hypothèse de contraintes planes et d'anisotropie plane. On suppose également que les propriétés élastiques sont axisymétriques. D'où les relations suivantes :

$$\sigma = [H] \{\varepsilon\} + \{\sigma_0\}$$
(1.5.1)

avec

$$\mathbf{H} = \begin{bmatrix} H_{11} & H_{12} & 0 \\ H_{12} & H_{22} & 0 \\ 0 & 0 & G_{SZ'} \end{bmatrix}; \langle \sigma \rangle = \langle \sigma_s \ \sigma_\theta \ \sigma_{SZ'} \rangle; \langle \varepsilon \rangle = \langle \varepsilon_s \ \varepsilon_\theta \ \varepsilon_{SZ'} \rangle$$
(1.5.2 a, b, c)

z'est une direction d'orthotropie

En considérant une coque constituée d'un empilement de couches orthotropes, les axes d'orthotropie étant s et θ . En considérant les définitions des efforts résultants et en utilisant les relations contraintes-déformations (équation ci-dessous) et les relations cinématiques basées sur l'hypothèse de Mindlin (équation 1.3.1) on obtient :

$$Ns = \int_{-t}^{t} \alpha_2 \sigma_s dz \qquad N_{\theta} = \int_{-t}^{t} \alpha_1 \sigma_{\theta} dz \qquad (1.5.3 \text{ a, b})$$
$$Ms = \int_{-t}^{t} \alpha_2 \sigma_s z dz \qquad M_{\theta} = \int_{-t}^{t} \alpha_1 \sigma_{\theta} z dz \qquad (1.5.4 \text{ a, b})$$

Mamadou DIOP

$$\{\mathbf{N}\} = \left[\mathbf{H}_{m}\right]\{\mathbf{e}\} + \left[\mathbf{H}_{mf}\right]\{\chi\} + \left\{\mathbf{N}_{0}\right\}$$
$$\{\mathbf{M}\} = \left[\mathbf{H}_{mf}\right]\{\mathbf{e}\} + \left[\mathbf{H}_{f}\right]\{\chi\} + \left\{\mathbf{M}_{0}\right\}$$
$$(1.5.5)$$
$$\mathbf{T}_{s} = \mathbf{H}_{c}\gamma + \mathbf{T}_{0}$$

Ces relations traduites sous forme matricielle donne :

$$\begin{cases} N \\ M \\ M \\ T \\ s \end{cases} = \begin{bmatrix} H & H & 0 \\ H & H & 0 \\ mf & f \\ 0 & 0 & H \\ 0 & -c \end{bmatrix} \begin{pmatrix} e \\ \chi \\ + \begin{cases} M \\ 0 \\ \gamma \\ + \begin{cases} M \\ 0 \\ T \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix} \end{pmatrix}$$
(1.5.6)

où H_m =
$$\int_{-t}^{t} [HA] dz$$
, H_{mf} = $\int_{-t}^{t} [HA] z dz$, H_f = $\int_{-t}^{t} [HA] z^2 dz$ (1.5.7)
sont les rigidités homogénéisées avec

$$\begin{bmatrix} HA \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{\alpha_2}{\alpha_1} H_{11} & H_{12} \\ H_{12} & \frac{\alpha_2}{\alpha_1} H_{11} \end{bmatrix} \quad \text{et} \quad H \underset{c}{=} k \underset{-t}{\overset{t}{\int}} \frac{\alpha}{\alpha} \underset{1}{\overset{c}{\int}} G_{sz} dz \qquad (1.5.8a,b)$$

1.5.1 cas anisotrope

Dans le cas anisotrope la matrice H est donnée par

$$\begin{bmatrix} H \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} H_{11} & H_{12} & 0 \\ H_{12} & H_{22} & 0 \\ 0 & 0 & G_{sz'} \end{bmatrix}$$
(1.5.9)

1.5.2 Cas orthotrope

Mamadou DIOP

-- - --

. .

Dans ce cas précis la matrice H est donné ci-dessous

$$\begin{bmatrix} H \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{E_1}{1 - v_{12}v_{21}} & \frac{v_{21}E_1}{1 - v_{12}v_{21}} & 0\\ \frac{v_{21}E_1}{1 - v_{12}v_{21}} & \frac{E_2}{1 - v_{12}v_{21}} & 0\\ 0 & 0 & G_{sz} \end{bmatrix}$$
(1.5.10)

 $\langle \sigma_0 \rangle = \langle \Delta T \left[H_1 \left(\alpha_i^{th} + \alpha_2^{th} \nu_{21} \right) H_1 \left(\alpha_i^{th} \nu_{12} + \alpha_2^{th} \right) 0 \right]$

(1.5.11)

est un vecteur de contraintes initiales d'origines thermiques où ΔT représente la variation de la température et α_1^{th} et α_2^{th} sont des coefficients de dilatation thermique dans les directions 1 et 2

1.5.3 Cas isotrope

Dans le cas d'un matériau isotrope la matrice H est la suivante

$$\begin{bmatrix} H \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{E}{1 - v^2} & \frac{E}{1 - v^2} & 0\\ \frac{Ev}{1 - v^2} & \frac{E}{1 - v^2} & 0\\ 0 & 0 & G_{sz} \end{bmatrix}$$
(1.5.12)

$$\langle \sigma_{0t} \rangle = \frac{E\alpha^{th}\Delta T}{1-\upsilon} \langle 1 \ 1 \ 0 \rangle$$
 (1.5.13)
est un vecteur de contraintes initiales d'origines thermiques où ΔT représente la variation
de la température et α_1^{th} et α_2^{th} sont des coefficients de dilatation thermique dans les

Mamadcu DIOP

directions 1et 2.

The former of the second se

1.6 Conditions au bords

Les différents types de conditions aux limites sont représentés dans le tableau suivant

Type de conditions	Variables connues	Variables inconnues	Représentations
Encastrement S _u	$U_p=0$ $\beta=0$	$N_s T_s M_s$	
			s s
	<u> </u>		
Appul fixe $(rotule): S et S_c$	O_p IVI =0	$N_s I_s \rho$	s
Appui roulant suivant	$U = 0 f_z = 0 M = 0$	$N_s W M_s$	
$\mathbf{n} S_{u} e \mathbf{l} S_{f}$			
			179
Idem sans rotule : Su	U=0 $f_z=0 \beta =0$	N _s w M _s	
et S _f			
			1179
			,
Appui roulant suivant	$F_s w = 0 M = 0$	$U T_s M_s$	
$t: S_u et S_f$			n
			🖹 📐 🖌 t
Idem sans rotule	$F_s w = 0 \beta = 0$	$U T_s M_s$	
			n
			<u> </u>
Appui roulant	$U=0 F_z = M = 0$	$F_r W \beta$	
	$F_r = W = M = 0$	$U F_z \beta$	
Liaisons internes	$M_{s}=0$ $N_{s}=0$		
- rotules			
dilatation			
Symétrie	W=u =0	N _s w M _s	
	$T_s = 0 \beta = 0$		

1.7 Formulation variationnelle

Cette partie est relative aux aspects théoriques des coques de révolution dont le comportement est axisymétrique les champs de déplacement virtuels ont été défini avec l'hypothèse des sections droites (modèle de Reissner/Mindlin), puis avec l'hypothèse d'un champs de déplacement indépendant de θ , on établit les expressions de déformations virtuelles en utilisant la description cylindrique ou curviligne. Nous donnons l'expression du principe des travaux virtuels dans le cas d'une épaisseur constante pour des sollicitations volumiques, surfaciques, statiques et dynamique

. Principe des travaux virtuels en axisymétrique

Le principe des travaux virtuels dans lc cas d'un problème axisymétrique s'écrit

$$W = W_{int} - W_{ext} = 0 \tag{1.7.1}$$

Lorsque l'épaisseur est constant on a

$$W_{int} = 2\pi \int_{S} \left(\langle e^* \rangle \{N\} + \langle \chi^* \rangle \{M\} + \gamma^* T_s \right) r \, ds \qquad (1.7.2)$$

avec $\langle e^* \rangle = \langle e^*_S | e^*_{\theta} \rangle \langle N^* \rangle = \langle N^*_S | N^*_{\theta} \rangle \langle M^* \rangle = \langle M^*_S | M^*_{\theta} \rangle (1.7.3)$

Les efforts résultants de membrane suivant s et θ de flexion (moments)autour de i θ et de t et l'effort tranchant sont représentés à la Figure 1.11



Figure 1.11 Portion de coque

Mamadou DIOP



b) Plan $i_{\theta_{\star}}$ n

Figure 1.12 Moment $M_{\Theta}~$ et effort résultant de membrane N_{Θ}



Figure 1.13 Moment $M_S\,$ et effort résultant de membrane $N_S\,$ et effort tranchant $T_S\,$

Le travail virtuel externe est la somme du travail virtuel externe des forces de volume et d'inertie.

$$W_{ext} \text{ (inertie)} = 2\pi \int_{S} (u^{*} f_{S} + w^{*} f_{z} + \beta^{*} m_{s}) r ds$$

-2\pi \int_{S} u^{*} \left(\rho_{m} \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} - \rho_{mf} \frac{\partial^{2} \beta}{\partial t^{2}} t + \beta^{*} \left(\rho_{mf} \frac{\partial^{2} u_{p}}{\partial t^{2}} + \rho f \frac{\partial^{2} \beta}{\partial t^{2}} t + w^{*} \rho_{m} \frac{\partial^{2} w}{\partial t^{2}} t + \beta^{*} \left(\rho_{mf} \frac{\partial^{2} u_{p}}{\partial t^{2}} + \rho f \frac{\partial^{2} \beta}{\partial t^{2}} t + w^{*} \rho_{m} \frac{\partial^{2} w}{\partial t^{2}} t + \beta^{*} \left(\rho_{mf} \frac{\partial^{2} u_{p}}{\partial t^{2}} + \rho f \frac{\partial^{2} \beta}{\partial t^{2}} t + w^{*} \rho_{m} \frac{\partial^{2} w}{\partial t^{2}} t + \beta^{*} \left(\beta_{mf} \frac{\partial^{2} u_{p}}{\partial t^{2}} + \rho f \frac{\partial^{2} \beta}{\partial t^{2}} t + w^{*} \rho_{m} \frac{\partial^{2} w}{\partial t^{2}} t + \beta^{*} \left(\beta_{mf} \frac{\partial^{2} u_{p}}{\partial t^{2}} + \rho f \frac{\partial^{2} \beta}{\partial t^{2}} t + w^{*} \right) \text{ f}_{17} t + \beta^{*} \left(\beta_{mf} \beta_{mf} \beta_{mf} t) + \beta_{mf} \text{ f}_{17} t + \beta_{mf} \text{ f}_{17} t + \beta_{mf} \beta_{mf} \beta_{mf} t + \beta_{mf} t

Mamadou DIOP

. .

Avec
$$\rho_m = \int_{-t}^t \rho \alpha_1 \alpha_2 dz$$
 $\rho_{mf} = \int_{-t}^t \rho \alpha_1 \alpha_2 z dz$ (1.7.5a, b)

$$\rho_{f} = \int_{-t}^{t} \rho \, \alpha_{1} \alpha_{2} \, z^{2} \, dz \qquad (1.7.6)$$

où
$$\alpha_1 = 1 - \frac{Z}{R_s}$$
 $\alpha_2 = 1 - \frac{Z}{R_{\theta}}$ (1.7.7)

1.8 Fonctions d'interpolation

1.8.1 Elément tronconique sans contrainte transversale (CAXI_ K) L'élément CAXI_ K est un élément tronconique mais il est basé sur la théorie de Kirchhoff avec approximations linéaires de la géométrie des déplacements tangentiels de la surface moyenne et une approximation cubique du déplacement transversal .Il a trois degrés de liberté par nœud

1.8.1.1 Matrice de Rigidité

La matrice de rigidité a été établi à l'aide du principe des travaux virtuels (P.T.V), des expressions des déformations de membranes et des courbures.



Figure 1.14 Elément de référence

. .

. . . .



Figure 1.15 Elément tronconique CAXI_L

Approximation de u (ξ) $-1 \le \xi \le 1$

$$u(\xi) = N_1^L u_1 + N_2^L u_2 \quad ; \quad N_1^L = \frac{1-\xi}{2} \quad ; \quad N_2^L = \frac{1+\xi}{2} \quad (1.8.1a, b, c)$$

$$\frac{\partial u}{\partial \xi} = \frac{1}{2}(u_2 - u_1) \quad \frac{\partial u}{\partial s} = \frac{\partial u}{\partial \xi} \frac{\partial \xi}{\partial s} = \frac{2}{L} \frac{\partial u}{\partial \xi} \quad (1.8.2a, b)$$

approximation de w (ξ):

$$\mathbf{w} = \langle \mathbf{N} \rangle \{ \mathbf{w}_n \} \quad ; \qquad \langle \mathbf{w}_n \rangle = \langle \mathbf{w}_1 \quad \theta_1 \quad \mathbf{w}_2 \quad \theta_2 \rangle \qquad (1.8.3a, b)$$

$$N_1 = \frac{1}{4} (1-\xi)^2 (2+\xi) \qquad N_2 = -\frac{L}{8} (1-\xi^2) (1-\xi)$$
Projet de Fin d'Etudes

ę

Ecole Supérieure Polytechnique

$$N_{3} = \frac{1}{4} (1 + \xi)^{2} (2 - \xi) \qquad \qquad N_{4} = -\frac{L}{8} (-1 + \xi^{2}) (1 + \xi)$$

$$N_{1}, s = \frac{3}{2L} (-1 + \xi^{2}) \qquad \qquad N_{2}, s = -\frac{1}{4} (-1 - 2\xi + 3\xi^{2})$$

$$N_{3}, s = \frac{3}{2L} (1 - \xi^{2}) \qquad \qquad N_{4}, s = -\frac{1}{4} (-1 + 2\xi + 3\xi^{2}) \qquad (1.8.4)$$

$$N_{1}, s = \frac{6}{L^{2}} \xi \qquad \qquad N_{2}, s = -\frac{1}{L} (-1 + 3\xi)$$

N₃,ss =
$$-\frac{6}{L^2}\xi$$
 N₄,ss = $-\frac{1}{L}(1+3\xi)$

or les déformations de membrane sont donnés par

$$\left\{ e \right\} = \begin{cases} e \\ s \\ e \\ \theta \end{cases} = \begin{bmatrix} \frac{\partial}{\partial s} & 0 \\ \frac{C}{r} & -\frac{S}{r} \end{bmatrix} \begin{cases} u \\ w \end{cases}$$
(1.8.5)

$$u = N_{1}^{L} u_{1} + N_{2}^{L} u_{2} w = N_{1} w_{1} + N_{3} w_{2}$$

$$\Rightarrow \left\{ w \right\} = \begin{bmatrix} N_{1}^{L} & 0 & N_{2}^{L} & 0 \\ 0 & N_{1} & 0 & N_{3} \end{bmatrix} \left\{ w_{1} \\ u_{2} \\ w_{2} \end{bmatrix}$$
 (1.8.6a, b)

Mamadou DIOP

$$d'o\dot{u} \{e\} = \begin{bmatrix} \frac{\partial}{\partial s} & 0\\ \\ \frac{C}{r} & -\frac{S}{r} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} N_1^L & 0 & N_2^L & 0\\ 0 & N_1 & 0 & N_3 \end{bmatrix} \begin{cases} w_1\\ w_2\\ \\ w_2 \end{cases}$$

$$= \begin{bmatrix} \frac{\partial N_{1}^{L}}{\partial s} & 0 & \frac{\partial N_{2}^{L}}{\partial s} & 0\\ C\frac{N_{1}^{L}}{r} & -\frac{N_{1}S}{r} & \frac{CN_{2}^{L}}{r} & -\frac{N_{3}S}{r} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{-1}{L} & 0 & \frac{1}{L} & 0\\ C\frac{N_{1}^{L}}{r} & -\frac{N_{1}S}{r} & \frac{CN_{2}^{L}}{r} & -\frac{N_{3}S}{r} \end{bmatrix}$$
(1.8.7)

donc dans le repère cylindrique la matrice B_m est donnée par

$$\begin{bmatrix} B_{m} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{1}{L} & 0 & 0 & \frac{1}{L} & 0 & 0\\ \frac{1}{r} N_{1}^{L} C & -\frac{1}{r} N_{1} S & -\frac{1}{r} N_{2} S & \frac{1}{r} N_{2}^{L} C & -\frac{1}{r} N_{3} S & -\frac{1}{r} N_{4} S \end{bmatrix}$$
(1.8.8)

$$\begin{bmatrix} Bf \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & -N_{1,ss} & -N_{2,ss} & 0 & -N_{3,ss} & -N_{4,ss} \\ 0 & -\frac{C}{r}N_{1,s} & -\frac{C}{r}N_{2,s} & 0 & -\frac{C}{r}N_{3,s} & -\frac{C}{r}N_{4,s} \end{bmatrix}$$
(1.8.9)

La matrice de rigidité est obtenue à partir de la relation suivante :

$$W_{int}^{e} = 2\pi \int_{0}^{L} (\langle e^{*} \rangle ([H_{m}] \{e\} + [H_{mf}] \{\chi\}) + \langle \chi^{*} \rangle ([H_{mf}] \{e\} + [H_{f}] \{\chi\})) r ds$$
(1.8.10)

Mamadou DIOP

Année académique 2002/2003

$$= \langle u_{n}^{*} \rangle_{loc} \begin{bmatrix} k \end{bmatrix}_{loc} \langle u_{n} \rangle_{loc} (1.8.11)$$
$$[k]_{loc} = 2\pi \int_{0}^{L} \begin{bmatrix} k_{\xi} \end{bmatrix} ds = 2\pi \int_{-1}^{1} \begin{bmatrix} k_{\xi} \end{bmatrix} \frac{L}{2} d\xi \qquad (1.8.12)$$

avec

$$\begin{bmatrix} k \\ \xi \end{bmatrix} = \left(\begin{bmatrix} B \\ m \end{bmatrix}^{T} \left(\begin{bmatrix} H \\ m \end{bmatrix} \begin{bmatrix} B \\ m \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} H \\ mf \end{bmatrix} \begin{bmatrix} B \\ f \end{bmatrix} \right)$$

$$+ \begin{bmatrix} B \\ f \end{bmatrix}^{T} \left(\begin{bmatrix} H \\ mf \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} H \\ f \end{bmatrix} \begin{bmatrix} B \\ f \end{bmatrix} \right) r$$
(1.8.13)

1.8.1.2 Matrice de masse

La matrice de masse est obtenue, elle à partir de la relation suivante :

$$W_{int}^{e} = 2\pi \int_{0}^{L} (u^{*}\rho_{m}\frac{\partial^{2}u}{\partial t^{2}} + w^{*}\rho_{m}\frac{\partial^{2}w}{\partial t^{2}} + \theta^{*}\rho_{m}\frac{\partial^{2}\theta}{\partial t^{2}} + u^{*}\rho_{mf}\frac{\partial^{2}\theta}{\partial t^{2}} + \theta^{*}\rho_{mf}\frac{\partial^{2}u}{\partial t^{2}}) r ds$$
(1.8.14)

$$= \langle u_{n}^{*} \rangle_{loc} \left[m \right]_{loc} \left\{ \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} \right\}_{loc}$$
(1.8.15)

$$\theta^* = -w^*, s ; \quad \frac{\partial^2 \theta}{\partial t^2} = -\frac{\partial}{\partial s} \left(\frac{\partial^2 w}{\partial t^2} \right)$$
(1.8.16)

avec

d'où

$$\begin{bmatrix} m \end{bmatrix}_{loc} = 2\pi \int_{0}^{L} \begin{bmatrix} m \\ \xi \end{bmatrix} ds = 2\pi \int_{-1}^{1} \begin{bmatrix} m \\ \xi \end{bmatrix} \frac{L}{2} d\xi$$
(1.8.17)

$$[m \xi] = (\left\{ N^{L} \right\} \rho_{m} \langle N^{L} \rangle + \left\{ N^{C} \right\} \rho_{m} \langle N^{C} \rangle$$

+ {N_{,s}^C}
$$\rho_{f} \langle N_{,s}^{C} \rangle - \{N^{L}\} \rho_{mf} \langle N_{L,s}^{C} \rangle - \{N^{L}_{L,s}\} \rho_{m} \langle N^{L} \rangle r$$
 (1.8.18)

$$\langle \mathbf{N}^{\mathrm{L}} \rangle = \langle \mathbf{N}^{\mathrm{L}}_{1} 0 \quad \mathbf{0} \quad \mathbf{N}^{\mathrm{L}}_{2} \quad \mathbf{0} \quad \mathbf{0} \rangle$$

$$\langle \mathbf{N}^{\mathrm{C}}_{\mathrm{L}} \rangle = \langle \mathbf{0} \quad \mathbf{N}_{1} \quad \mathbf{N}_{2} \quad \mathbf{0} \quad \mathbf{N}_{3} \quad \mathbf{N}_{4} \rangle \qquad (1.8.19)$$

$$\langle N_{,s}^{C} \rangle = \langle 0 N_{1,s} N_{2,s} 0 N_{3,s} N_{4,s} \rangle$$

1.8.1.3 Forces équivalentes aux nœuds

Le vecteur des forces équivalentes aux nœuds est :

$$\left\{ f_{n} \right\} = 2\pi \int_{-1}^{1} \left\{ f_{\xi} \right\} r \frac{L}{2} d\xi \qquad (1.8.20)$$

$$\left\{ f_{\xi} \right\} = \left\{ N^{L} \right\} f_{s} + \left\{ N^{C} \right\} f_{z} + \left\{ N^{C} \right\} m_{s}$$
(1.8.21)

Les matrices $\{N^{L}\}$ $\{N^{C}\}$ $\{N^{C}_{,s}\}$ sont définies en (1.8.19)

1.8.2 Elément tronconique linéaire (caxi_L)



Mamadou DIOP

Figure 1.16 Géométrie d'un élément génératrice d'un tronc de cône

L'élément CAXI_L est un élément tronconique mixte à deux nœuds avec approximations linéaires de la géométrie (coordonnées r et Z), des déplacements et rotations et des approximations constantes des efforts tranchants .L'élément CAXI_L a trois degrés de liberté par nœuds .



Figure 1.17 Elément tronconique linéaire CAXI_L

On pose $C = \cos \varphi$

 $S = sin\phi$

La relation liant le repère global au repère local est la suivante :

Mamadou DíOP

Ecole Supérieure Polytechnique

$$\begin{cases} U \\ W \\ \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} C & -S \\ S & C \end{bmatrix} \begin{cases} u \\ w \\ \end{bmatrix}$$
(1.8.22)

$$U = N_1 U_1 + N_2 U_2 \\ W = N_1 W_1 + N_2 W_2 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} U \\ W \\ \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} N_1 & 0 & N_2 & 0 \\ 0 & N_1 & 0 & N_2 \end{bmatrix} \begin{cases} U \\ U \\ W \\ \end{bmatrix}$$
(1.8.23)

$$U = \begin{bmatrix} N_1 & 0 & N_2 & 0 \\ 0 & N_1 & 0 & N_2 \end{bmatrix} \begin{cases} U \\ U \\ W \\ U \\ W \\ \end{bmatrix}$$
(1.8.24)

or les déformations de membrane sont donnés par

$$\left\{ e \right\} = \begin{cases} e \\ s \\ e \\ \theta \end{cases} = \begin{bmatrix} C \frac{\partial}{\partial s} & S \frac{\partial}{\partial s} \\ \frac{1}{r} & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} U \\ W \end{bmatrix}$$
(1.8.24)

$$\mathbf{d}' \mathbf{o} \mathbf{\hat{u}} \quad \{\mathbf{e}\} = \begin{bmatrix} \mathbf{C} \frac{\partial}{\partial \mathbf{s}} & \mathbf{S} \frac{\partial}{\partial \mathbf{s}} \\ \frac{1}{\mathbf{r}} & \mathbf{0} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{N}_1 & \mathbf{0} & \mathbf{N}_2 & \mathbf{0} \\ \mathbf{0} & \mathbf{N}_1 & \mathbf{0} & \mathbf{N}_2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{W}_1 \\ \mathbf{W}_1 \\ \mathbf{U}_2 \\ \mathbf{W}_2 \end{bmatrix}$$
(1.8.25)

Mamadou DIOP

. ..

Projet de Fin d'Etudes

Ecole Supérieure Polytechnique

$$= \begin{bmatrix} C \frac{\partial N_1}{\partial s} & 0 & C \frac{\partial N_1}{\partial s} & 0 \\ & & & \\ \frac{N_1}{r} & 0 & \frac{N_1}{r} & 0 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{-C}{L} & 0 & \frac{-C}{L} & 0 \\ & & & \\ \frac{N_1}{r} & 0 & \frac{N_1}{r} & 0 \end{bmatrix}$$
(1.8.26)

donc dans le repère cylindrique la matrice $B_{m}\xspace$ est donnée par :

$$\begin{bmatrix} B \\ m \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{C}{L} & \frac{S}{L} & 0 & \frac{C}{L} & \frac{S}{L} & 0 \\ N & N & N \\ \frac{1}{r} & 0 & 0 & \frac{2}{r} & 0 & 0 \end{bmatrix}$$
(1.8.27)

$$\langle u_{n} = \langle U_{1} W_{\beta} B_{1} U_{2} W_{\beta} \rangle \qquad (1.8.28)$$

les courbures sont données par :

$$\{\chi\} = \begin{cases} \chi_s \\ \chi_\theta \end{cases} = \begin{cases} \frac{\partial \beta}{\partial s} \\ \frac{C}{r} \beta \end{cases} \quad \text{or } \beta = \beta_1 N_1 + \beta_2 N_2 \implies \{\chi\} = \begin{cases} -\frac{1}{L} \beta_1 - \frac{1}{L} \beta_2 \\ \frac{C}{r} \beta_1 N_1 + \frac{C}{r} \beta_2 N_2 \end{cases} \quad (1.8.29)$$

donc dans le repère cylindrique la matrice B_{f} est donnée par

$$\begin{bmatrix} \mathbf{B}_{\mathbf{f}} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & 0 & -\frac{1}{\mathbf{L}} & 0 & 0 & \frac{1}{\mathbf{L}} \\ & & & & \\ 0 & 0 & \frac{\mathbf{N}_{1}\mathbf{C}}{\mathbf{r}} & 0 & 0 & \frac{\mathbf{N}_{2}\mathbf{C}}{\mathbf{r}} \end{bmatrix}$$
(1.8.30)

les déformations de contraintes transversal (CT) sont données par :

$$\gamma = \beta + \psi = \beta - S \frac{\partial U}{\partial s} + C \frac{\partial W}{\partial s} \quad \text{or} \quad \beta = \beta_1 N_1 + \beta_2 N_2 \quad , \quad U = N_1 U_1 + N_2 U_2 \quad , \quad (1.8.31)$$
$$W = N_1 W_1 + N_2 W$$

donc dans le repère cylindrique la matrice B_c est donnée par

Mamadou DIOP

.

Année académique 2002/2003

$$\langle B_{c} \rangle = \langle \frac{S}{L} - \frac{C}{L} N_{1} - \frac{S}{L} \frac{C}{L} N_{2} \rangle$$
 (1.8.32)

1.8.2.1 Matrice de Rigidité

$$W_{int}^{e} = 2\pi \int_{0}^{L} (\langle e^{*} \rangle ([H_{m}] \{e\} + [H_{mf}] \{\chi\}) + \langle \chi^{*} \rangle ([H_{mf}] \{e\} + [H_{f}] \{\chi\})) + \gamma^{*} T_{s} + T_{s}^{*} (\gamma - H_{-1}^{c} T_{s})) r ds \qquad (1.8..33)$$

$$W_{int}^{e} = \langle u_{n}^{*} : T_{s}^{*} \rangle \begin{bmatrix} [k_{mf}] & [k_{mft}] \\ & & \\ \langle k_{mft} \rangle & -k_{T} \end{bmatrix} \begin{cases} u_{n} \\ \\ T_{s} \end{cases}$$
(1.8.34)

avec
$$[k_{mf}] = 2\pi \int_{0}^{L} ([B_m]^T ([H_m] [B_m] + [H_{mf}] [B_f])) + [B_f]^T ([H_{mf}] + [H_f] [B_f])) rds$$
 (1.8.35)

$$k_{mft} = 2\pi \int_{0}^{L} \{B_{c}\} r ds$$
 $k_{T} = 2\pi \int_{0}^{L} \frac{r}{H_{c}} ds$ (1.8.36)

1.8.2.2 Matrice de masse

la matrice de masse est obtenu à partir de l'équation suivante

$$W_{int}^{e} = 2\pi \int_{0}^{L} \left(u_{p}^{*} \left(\rho_{m} \frac{\partial^{2} u_{p}}{\partial t^{2}} + \rho_{mf} \frac{\partial^{2} \beta}{\partial t^{2}} t \right) + \beta^{*} t \left(\rho_{mf} \frac{\partial^{2} u_{p}}{\partial t^{2}} + \rho_{f} t \right) \right) r ds \qquad (1.8.37)$$

Mamadou DIOP

ووريدياو الاادر سايسيس

-

;

Dans le cas d'un matériau homogène, elle se présente sous la forme suivante

$$[m] = 2 \pi \rho h \frac{L}{6} \begin{bmatrix} a_1 & 0 & -2bC & r_m & 0 & -bC \\ & a_1 & -2bS & 0 & r_m & -bS \\ & & \frac{h_2}{12}a_1 & -bC & -bS & \frac{h_2}{12}r_m \\ & & a_2 & 0 & -2bC \\ & & & a_2 & -2bS \\ SYM & & & \frac{h_2}{12}a_2 \end{bmatrix}$$
(1.8.38)

avec
$$a_1 = r_1 + r_m$$
; $a_2 = r_2 + r_m$; $b = \frac{h^2}{12}S$ (1.8.39)

1.8.2.3 Forces équivalentes aux nœuds

On distingue 4 types de sollicitations :

Les sollicitations surfaciques, volumiques, linéaires et celles qui sont dues à la température.

Sollicitations volumiques

Il s'agit principalement des forces de gravité et des forces découlant des pressions moyennes exercées sur la surface moyenne dont leurs expressions sont les suivantes :

- forces de gravité

$$f_{nv} = -2\pi\rho g h \frac{L}{6} \langle 0 (2r_1 + r_2) - (\frac{hS}{2})^2 0 (2r_2 + r_2) - (\frac{hS}{2})^2 \rangle (1.8.40)$$

- Si la surface moyenne est soumise à une pression uniforme on a

$$f_{nv} = -2\pi p \frac{L}{6} \langle -Sa_1 & Ca_1 & 0 & -Sa_2 & Ca_2 & 0 \rangle$$
(1.8.41)

Sollicitations linéiques au nœud 2 :

$$f_{ns} = -2\pi \langle 0 \ 0 \ 0 \ F_{r2} \ F_{z2} \ M_{2} \rangle$$
(1.842)

Sollicitations dues à la température :

Mamadou DIOP

$$f_{\sigma} = \frac{E \alpha^{th} h r L T}{1 - \nu} \left(\left[B_{m} \right]^{T} \left\{ \begin{matrix} 1 \\ 1 \end{matrix} \right\} - \frac{S h^{2}}{12 r} \left[B_{f} \right]^{T} \left\{ \begin{matrix} 1 \\ 0 \end{matrix} \right\}$$

(1.8.43)

1.8.3 Elément isoparamétrique quadratique (CAXI_Q)



Elément réel

Figure 1.18 Elément quadratique CAXI_Q

1.8.3.1 Matrice de rigidité

La forme intégrale élémentaire W_{int} est

$$W_{int}^{e} = \langle u_{n}^{*} \rangle [k] \langle u_{n} \rangle$$
(1.8.44)

$$k = 2 \pi \int_{-1}^{1} \int_{-1}^{1} k_{\xi} d\zeta d\xi \qquad (1.8.45)$$

avec

$$\left[k_{\xi}(\xi,\zeta)\right] = \left[B\right]^{\mathrm{T}}\left[H\right]\left[B\right] J \qquad (1.8.46)$$

B est la matrice qui lie le vecteur des déformation réelles au vecteur u_n et J est le Jacobien . H est la matrice définie en (1.5.2a)

1.8.3.2 Matrice de masse

Pour définir la matrice de masse cohérente , on considère

$$W_{\tilde{m}}^{e} = \langle u_{n}^{*} \rangle [m] \{ \ddot{u}_{n} \}$$
(1.8.47)

avec

$$\frac{\partial_2 \mathbf{u}}{\partial t_2} = \langle \dots, \frac{\partial_2 \mathbf{U}}{\partial t_2}, \frac{\partial_2 \mathbf{W}}{\partial t_2}, \frac{\partial_2 \beta}{\partial t_2}, \dots \rangle \qquad (1.8.48)$$

$$[m] = 2\pi \int_{-1}^{1} \int_{-1}^{1} [N] r \rho [N] J d\xi d\zeta \qquad (1.8.49)$$

1.8.3.3 Forces équivalentes aux nœuds

Pour les sollicitations volumiques les charges équivalentes sont données par :

$$\left\{ \mathbf{f}_{\mathbf{n}\,\mathbf{v}} \right\} = 2\pi \int_{-1}^{1} \int_{-1}^{1} \left[\mathbf{N} \right]^{\mathrm{T}} \left\{ \mathbf{f}_{\mathbf{v}} \right\} \mathbf{J} \, \mathrm{d}\boldsymbol{\xi} \, \mathrm{d}\boldsymbol{\zeta}$$
(1.8.50)

2 Application Pratique



Figure 1.19 : Photo d'un bassin de décantation

A l'aide du logiciel Microfe on a dimensionné un réservoir de type cylindrique comme montré ci-dessus . Ainsi les efforts internes , le mémoire disque et le temps de calcul sont évalués. Le nombre d'éléments, de nœuds et d'équation utilisé est considérable

Mamadou DIOP

ANALYSE STATIQUE DU RESERVOIR

(proFE-80999/20699)

--Contrôler le traitement des sous-structures: 0 sec

--Valeurs système globales Éléments Noeuds Équations Contraintes Espace disque 1580 1525 9150 4477881 34 Mbyte Cas de charge : 3 --Valeurs système Sous-/Superstructure Principale- Interne Sous Structure/Superstructure Espace mémoire Nœud Equation Nœud Equation Elément _____ 42876 334 Kbyte 24 144 48 1 288 2 1350942 10 Mbyte 108 648 396 2376 18666 145 Kbyte 24 144 12 3 72 65901 514 Kbyte 36 4 216 41 246 5 3178812 24 Mbyte 120 720 872 5232 DECANT 334836 2615 Kbyte 0 0 156 936 --Espace disque nécessaire Mémoire nécessaire disponible -----Calculatrice d'équation 26 Mbyte oui Espace disque nécessaire disponible Répertoire:\ Résultats 4333 Kbyte 8510 Mbyte 'C:\MB\PROJEKTE\P...'

Mamadou DIOP

The second s

.....

Bloc 42		2 Mbyte 8510 Mbyte 'C:\MB\MicroFe\BL'			
Résolution de la fonction statique					
Sous-struc./ Temps calcul					
Superstructure sec					
	1	1			
	2	25			
	3	1			
	4	1			
	5	39			
DECANT 8					
Charge totale / Réaction d'appui totale					
Cas	Px	/ Ax	Py / Ay	Pz / Az	
	[Kn]		[Kn]	[Kn]	
1	-0.00 / 0.00		-7.07 / 7.07	-14420.82 / 14420.	82
2	-24.88 / 24.88		-45.20 / 45	.20 -25116.46 / 251	16.46
3	0.00 /	-0.00	0.00 / -0.00	-1674.43 / 1674.43	3

--Résultats

pour la Sous structure : 3 sec

--Fin de l'analyse statique

Temps de calcul : 103 sec

*** Calcul correct ***

Mamadou DIOP

- ---

Projet de Fin d'Etudes

Ecole Supérieure Polytechnique

CONCLUSION ET RECOMMANDATIONS

Afin de modéliser la coque de révolution plusieurs éléments sont utilisés : l'élément CAXI_L, CAXI_K pour les coques à épaisseur constante et l'élément CAXI_Q pour les coques à épaisseur variable. Pour chaque élément on a déterminé la matrice de rigidité , de masse et les forces équivalentes aux nœuds .Ces trois facteurs une fois connu permettent d'évaluer les déplacements aux niveaux des nœuds, les efforts internes qui comparés aux valeurs de référence nous donne une idée sur la fiabilité de chaque l'élément. Des patchs – tests auraient pu être faits pour évaluer les performances et la précision des modèles. Après de telles vérifications, une comparaison entre le logiciel Microfe et les résultats découlant des éléments testés nous édifiera plus amplement sur la validité du modèle. Enfin nous pensons que le travail qui a été fait sera poursuivi dans le cadre des projets de

fin d'étude pour déboucher sur une plate forme qui exploitée donnerait de bons résultats.

BIBLIOGRAPHIE

[1] Jean –Louis BATOZ and Gouri DATT. Modélisation des structures par éléments finis. Vol 3. Mars 1992. 564 p.

[2] Kenneth H. HUEBNER , Earl A. THORHTON and Ted G. BYROM. The finite element method . Third edition . 1995. $627\ p$

[3] O.C ZIENKIEWICZ, FRS and R. L TAYLOR. The finite element method. Fourth edition. Vol 1. 1988. 648 p

[4] Thomas J.R. HUGHES . The finite element method. 1987.803 p

. ..

[5] Jean –Louis BATOZ and Gouri DATT. Modélisation des structures par éléments finis. Vol 2. septembre1995. 483 p.

[6] Jean –Louis BATOZ and Gouri DATT. Modélisation des structures par éléments finis. Vol 1. Mars 1992. 564 p.

ANNEXES

Résultats du dimensionnement du réservoir à l'aide du logiciel Microfe

,

1

d

and the second second

Plan de repérage



Elé D-2 Plancher

Structure x = -2.04 - 3.54 - 4.09 - 3.54 - 2.04 0.00 2.04 m y = -3.54 - 2.04 0.00 2.04 3.54 4.09 3.54 m z = 1.74 1.74 1.74 1.74 1.74 1.74 1.74 m x = 3.54 4.09 3.54 2.04 0.00 - 2.04 m y = 2.04 0.00 - 2.04 - 3.54 - 4.09 - 3.54 mz = 1.74 1.74 1.74 1.74 1.74 m

Matériau Coque isotrope Epais = 15.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 50.18 m^2

Volume =
$$7.53 \text{ m}^3$$

Etage 3.Etage

Elé D-1 Plancher

Structure $x = -14.53 - 8.39 \ 0.00 \ 8.39 \ 14.53 \ 16.77 \ 14.53 \ m$ $y = 8.39 \ 14.53 \ 16.77 \ 14.53 \ 8.39 \ 0.00 \ -8.39 \ m$ $z = 0.00 \ 0.00 \ 0.00 \ 0.00 \ 0.00 \ 0.00 \ 0.00 \ m$ $x = 8.39 \ 0.00 \ -8.39 \ -14.53 \ -16.77 \ -14.53 \ m$ $y = -14.53 \ -16.77 \ -14.53 \ -8.39 \ 0.00 \ 8.39 \ m$ $z = 0.00 \ 0.00 \ 0.00 \ 0.00 \ 0.00 \ 0.00 \ m$

Matériau Coque isotrope Epais = 45.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 837.22 m^2 Volume = 376.75 m^3

Etage Fondation

Elé W-25 Mur

Structure x = -3.54 - 4.09 my = -2.04 0.00 m Niveau inf. = 1.73 m, Niveau sup. = 3.52 m

Matériau Coque isotrope Epais = 15.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20 Surface = 3.79 m^2 Volume = 0.57 m^3

Etage Déversoir

Elé W-12 Mur

Structure x = -16.48 - 14.27 m $y = 0.00 \ 8.24 \text{ m}$ Niveau inf. = 0.00 m, Niveau sup. = 3.52 m .

÷

Matériau Coque isotrope

Epais = 35.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 30.06 m^2 Volume = 10.52 m^3

Etage Murs

Elé W-11 Mur

~ •

Structure x = -14.27 - 16.48 m $y = -8.24 \quad 0.00 \text{ m}$ Niveau inf. = 0.00 m, Niveau sup. = 3.52 m

Matériau Coque isotrope Epais = 35.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 30.06 m^2 Volume = 10.52 m^3 *Etage* Murs

Elé W-10 Mur

```
Structure x = -8.24 - 14.27 \text{ m}
y = -14.27 -8.24 m
Niveau inf. = 0.00 m, Niveau sup. = 3.52 m
```

Matériau Coque isotrope Epais = 35.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 30.06 m^2 Volume = 10.52 m^3

Etage Murs

Elé W-9 Mur

Structure x = 0.00 - 8.24 my = -16.48 - 14.27 m Niveau inf. = 0.00 m, Niveau sup. = 3.52 m

```
Matériau Coque isotrope

Epais = 35.0 \text{ cm}

Poids = 25.00 \text{ kN/m3}

Mod E = 3.00e+007 \text{ kN/m2}

Nu = 0.20

Surface = 30.06 \text{ m}^2

Volume = 10.52 \text{ m}^3
```

Etage Murs

Elé W-8 Mur

Structure $x = 8.24 \ 0.00 \text{ m}$ $y = -14.27 \ -16.48 \text{ m}$ Niveau inf. = 0.00 m, Niveau sup. = 3.52 m

MatériauCoque isotropeEpais=35.0 cmPoids=25.00 kN/m3Mod E=3.00e+007 kN/m2M Nu=0.20Surface= 30.06 m^2 Volume= 10.52 m^3

Etage Murs

Elé W-7 Mur

Structure $x = 14.27 \ 8.24 \text{ m}$ $y = -8.24 \ -14.27 \text{ m}$ Niveau inf. = 0.00 m, Niveau sup. = 3.52 m

Matériau Coque isotrope Epais = 35.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 30.06 m^2 Volume = 10.52 m^3

Etage Murs

Elé W-6 Mur

the second states and the second states and the

Structure $x = 16.48 \ 14.27 \text{ m}$ y = 0.00 -8.24 m Niveau inf. = 0.00 m, Niveau sup. = 3.52 m

```
Matériau Coque isotrope

Epais = 35.0 \text{ cm}

Poids = 25.00 \text{ kN/m3}

Mod E = 3.00e+007 \text{ kN/m2}

Nu = 0.20

Surface = 30.06 \text{ m}^2

Volume = 10.52 \text{ m}^3
```

Etage Murs

Elé W-5 Mur

Structure $x = 14.27 \ 16.48 \text{ m}$ $y = 8.24 \ 0.00 \text{ m}$ Niveau inf. = 0.00 m, Niveau sup. = 3.52 m

Matériau Coque isotrope Epais = 35.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 30.06 m^2 Volume = 10.52 m^3

Etage Murs

Elé W-4 Mur

Structure $x = 8.24 \, 14.27 \, m$

 $y = 14.27 \quad 8.24 \text{ m}$ Niveau inf. = 0.00 m, Niveau sup. = 3.52 m

Matériau Coque isotrope Epais = 35.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 30.06 m^2 Volume = 10.52 m^3

Etage Murs

Elé W-2 Mur

Structure x = -4.09 - 3.54 my = 0.00 2.04 m Niveau inf. = 1.73 m, Niveau sup. = 3.52 m

```
MatériauCoque isotropeEpais=15.0 \text{ cm}Poids=25.00 \text{ kN/m3}Mod E=3.00e+007 \text{ kN/m2}Nu=0.20Surface=3.79 \text{ m}^2Volume=0.57 \text{ m}^3
```

Etage Déversoir

Elé W-1 Mur

Structure x = 0.00 8.24 m

a magna an ann an tao an tao an tao an

 $y = 16.48 \ 14.27 \ m$

Niveau inf. = 0.00 m, Niveau sup. = 3.52 m

Matériau Coque isotrope

Epais = 35.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 30.06 m^2 Volume = 10.52 m^3

Etage Murs

Elé W-13 Mur

Structure
$$x = -0.75 - 1.30 \text{ m}$$

 $y = 1.30 \ 0.75 \text{ m}$
Niveau inf. = 0.00 m, Niveau sup. = 1.74 m

MatériauCoque isotropeEpais=
$$20.0 \text{ cm}$$
Poids= 25.00 kN/m3 Mod E= $3.00e+007 \text{ kN/m2}$ Nu= 0.20 Surface= 1.35 m^2 Volume= 0.27 m^3

Etage cylindre_inf

Elé W-14 Mur

-

Structure x = -1.30 - 1.50 m $y = 0.75 \ 0.00 \text{ m}$ Niveau inf. = 0.00 m, Niveau sup. = 1.74 m

Matériau Coque isotrope

Epais = 20.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 1.35 m^2 Volume = 0.27 m^3 Ĵ,

Etage cylindre_inf

Elé W-15 Mur

Structure
$$x = -1.50 - 1.30 \text{ m}$$

 $y = 0.00 - 0.75 \text{ m}$
Niveau inf. = 0.00 m, Niveau sup. = 1.74 m

Matériau Coque isotrope Epais = 20.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 1.35 m^2 Volume = 0.27 m^3

Etage cylindre_inf

Elé W-16 Mur

Structure
$$x = -1.30 - 0.75 \text{ m}$$

 $y = -0.75 - 1.30 \text{ m}$
Niveau inf. = 0.00 m, Niveau sup. = 1.74 m

Matériau Coque isotrope

د معرف د م

Epais = 20.0 cmPoids = 25.00 kN/m3 Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 1.35 m^2 Volume = 0.27 m^3

Etage cylindre_inf

Elé W-17 Mur

Structure $x = -0.75 \ 0.00 \text{ m}$ $y = -1.30 \ -1.50 \text{ m}$ Niveau inf. = 0.00 m, Niveau sup. = 1.74 m

Matériau Coque isotrope Epais = 20.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 1.35 m^2 Volume = 0.27 m^3

Etage cylindre_inf

Elé W-18 Mur

Structure $x = 0.00 \ 0.75 \text{ m}$ y = -1.50 -1.30 m Niveau inf. = 0.00 m, Niveau sup. = 1.74 m

Matériau Coque isotrope Epais = 20.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20 Surface = 1.35 m^2 Volume = 0.27 m^3

Etage cylindre inf

Elé W-19 Mur

Structure $x = 0.75 \ 1.30 \text{ m}$ $y = -1.30 \ -0.75 \text{ m}$ Niveau inf. = 0.00 m, Niveau sup. = 1.74 m

Poids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 1.35 m^2 Volume = 0.27 m^3

Etage cylindre_inf

Elé W-20 Mur

Structure $x = 1.30 \ 1.50 \text{ m}$ $y = -0.75 \ 0.00 \text{ m}$ Niveau inf. = 0.00 m, Niveau sup. = 1.74 m

Matériau Coque isotrope Epais = 20.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 1.35 m^2 Volume = 0.27 m^3

ورجواني والمحاد والمستحاد والراب المحاد المستحا والمستر

Etage cylindre_inf

Elé W-21 Mur

Structure $x = 1.50 \ 1.30 \text{ m}$ $y = 0.00 \ 0.75 \text{ m}$ Niveau inf. = 0.00 m, Niveau sup. = 1.74 m

Matériau Coque isotrope Epais = 20.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 1.35 m^2 Volume = 0.27 m^3

Etage cylindre_inf

Elé W-22 Mur

```
Structure x = 1.30 \ 0.75 \text{ m}
y = 0.75 \ 1.30 \text{ m}
Niveau inf. = 0.00 m, Niveau sup. = 1.74 m
```

```
Matériau Coque isotrope

Epais = 20.0 \text{ cm}

Poids = 25.00 \text{ kN/m3}

Mod E = 3.00e+007 \text{ kN/m2}

Nu = 0.20

Surface = 1.35 \text{ m}^2

Volume = 0.27 \text{ m}^3
```

Etage cylindre_inf

Elé W-23 Mur

Structure $x = 0.75 \ 0.00 \text{ m}$ $y = 1.30 \ 1.50 \text{ m}$ Niveau inf. = 0.00 m, Niveau sup. = 1.74 m

MatériauCoque isotropeEpais=20.0 cmPoids=25.00 kN/m3Mod E=3.00e+007 kN/m2Nu=0.20Surface= 1.35 m^2 Volume= 0.27 m^3

Etage cylindre_inf

Elé W-24 Mur

Structure x = 0.00 - 0.75 my = 1.50 1.30 m Niveau inf. = 0.00 m, Niveau sup. = 1.74 m

MatériauCoque isotropeEpais=20.0 cmPoids=25.00 kN/m3Mod E=3.00e+007 kN/m2Nu=0.20Surface= 1.35 m^2 Volume= 0.27 m^3

Etage cylindre_inf

Elé w-1 Mur

Structure x = -3.54 - 2.04 my = 2.04 - 3.54 mNiveau inf. = 1.73 m, Niveau sup. = 3.52 m

```
MatériauCoque isotropeEpais=15.0 \text{ cm}Poids=25.00 \text{ kN/m3}Mod E=3.00e+007 \text{ kN/m2}Nu=0.20Surface=3.79 \text{ m}^2Volume=0.57 \text{ m}^3
```

Etage Déversoir

Elé w-2 Mur

Structure $x = -2.04 \ 0.00 \text{ m}$ $y = 3.54 \ 4.09 \text{ m}$ Niveau inf. = 1.73 m, Niveau sup. = 3.52 m

Matériau Coque isotrope Epais = 15.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu Surface = 3.79 m^2 Volume = 0.57 m^3

Etage Déversoir

Elé w-3 Mur

Structure x = 0.00 2.04 my = 4.09 3.54 m

Niveau inf. = 1.73 m, Niveau sup. = 3.52 m

```
Matériau Coque isotrope
```

Epais = 15.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 3.79 m^2 Volume = 0.57 m^3

Etage Déversoir

Elé w-4 Mur

Structure $x = 2.04 \ 3.54 \text{ m}$ $y = 3.54 \ 2.04 \text{ m}$ Niveau inf. = 1.73 m, Niveau sup. = 3.52 m

```
Matériau Coque isotrope
```

Epais = 15.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 3.79 m^2 Volume = 0.57 m^3

Etage Déversoir

دوارد الاستان (المحالة و العمل ومعرفها)

Elé w-5 Mur

Structure x = 3.54 4.09 my = 2.04 0.00 mNiveau inf. = 1.73 m, Niveau sup. = 3.52 m Matériau Coque isotrope Epais = 15.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 3.79 m^2 Volume = 0.57 m^3

Ètage Déversoir

Elé w-6 Mur

Structure $x = 4.09 \ 3.54 \text{ m}$ $y = 0.00 \ -2.04 \text{ m}$ Niveau inf. = 1.73 m, Niveau sup. = 3.52 m

Matériau Coque isotrope Epais = 15.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 3.79 m^2 Volume = 0.57 m^3

Etage Déversoir

Elé w-7 Mur

Structure $x = 3.54 \ 2.04 \text{ m}$ $y = -2.04 \ -3.54 \text{ m}$ Niveau inf. = 1.73 m, Niveau sup. = 3.52 m

Matériau Coque isotrope

Epais = 15.0 cm

Poids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 3.79 m^2 Volume = 0.57 m^3

÷

Etage Déversoir

Elé w-8 Mur

Structure $x = 2.04 \ 0.00 \text{ m}$ $y = -3.54 \ -4.09 \text{ m}$ Niveau inf. = 1.73 m, Niveau sup. = 3.52 m

Matériau Coque isotrope Epais = 15.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 3.79 m^2 Volume = 0.57 m^3

Etage Déversoir

Elé w-9 Mur

Structure x = 0.00 - 2.04 my = -4.09 - 3.54 mNiveau inf. = 1.73 m, Niveau sup. = 3.52 m

Matériau Coque isotrope Epais = 15.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2 Nu = 0.20Surface = 3.79 m^2 Volume = 0.57 m^3

Etage Déversoir

Elé w-10 Mur

Structure x = -2.04 - 3.54 my = -3.54 - 2.04 mNiveau inf. = 1.73 m, Niveau sup. = 3.52 m ÷

Matériau Coque isotrope

Epais = 15.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 3.79 m^2 Volume = 0.57 m^3

Etage Déversoir

Elé w-11 Mur

Structure x = -14.27 - 8.24 m $y = 8.24 \ 14.27 \text{ m}$ Niveau inf. = 0.00 m, Niveau sup. = 3.52 m

Matériau Coque isotrope Epais = 45.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 30.06 m^2 Volume = 13.53 m^{3}

Etage Murs

Elé w-12 Mur

```
Structure x = -8.24 \ 0.00 \text{ m}
y = 14.27 \ 16.48 \text{ m}
Niveau inf. = 0.00 m, Niveau sup. = 3.52 m
```

Matériau Coque isotrope Epais = 45.0 cmPoids = 25.00 kN/m3Mod E = 3.00e+007 kN/m2Nu = 0.20Surface = 30.06 m^2 Volume = 13.53 m^3

Etage Murs

Elé F-1 App surfacique

- Structure $x = 14.53 \ 16.77 \ 14.53 \ 8.39 \ 0.00 \ -8.39 \ -14.53 \ m$ $y = -8.39 \ 0.00 \ 8.39 \ 14.53 \ 16.77 \ 14.53 \ 8.39 \ m$ $x = -16.77 \ -14.53 \ -8.39 \ 0.00 \ 8.39 \ 14.53 \ m$ $y = \ 0.00 \ -8.39 \ -14.53 \ -16.77 \ -14.53 \ -8.39 \ m$ Niveau = $0.0 \ m$
- AppuiAppui Compr/Trac Trans suivant axe x= 2.00e+005 kN/m3Appui Compr/Trac Trans suivant axe y= 2.00e+005 kN/m3Appui Compr Trans suivant axe z= 2.00e+005 kN/m3

Ètage Fondation


Moments ms, toutes les surfaces Cas 1 Min = -16.64kNm/m Max = 25.82kNm/m Pas = 2.00kNm/m

Moments M_S



Cont Normale sr , toutes les surfaces Cas 1 Min = -590.10kN/m^2 Max = 293.71kN/m^2 Pas = 100.00kN/m^2

Contrainte normale sr