

E.N.T.P.E.
Département Mathématiques, Informatique et Physique

Cours de Mécanique des Milieux Continus (1^{ère} année)
Devoir numéro 2
Durée 2 heures

Vendredi 14 Novembre 2008

Documents autorisés : Polycopié de cours et notes manuscrites personnelles.
Les archives (i.e. les documents antérieurs au début du cours) ne sont pas autorisées.

Problème : Cylindres coaxiaux

On considère les cylindres $C^{(1)}$ et $C^{(2)}$ représentés sur la figure 1. Ces deux cylindres, de même axe de révolution Oz et de même hauteur H , sont constitués chacun d'un matériau homogène et non pesant, au comportement élastique linéaire et isotrope. Les deux matériaux ont même module d'Young E . Ils obéissent tous deux au critère de limite élastique de Tresca et possèdent la même limite élastique en traction simple σ_0 .

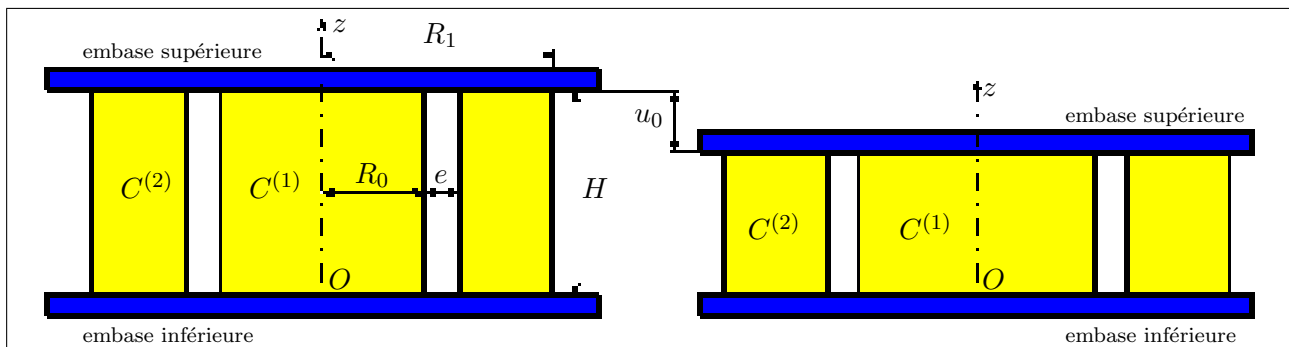


FIG. 1 – Cylindres coaxiaux

Le cylindre plein $C^{(1)}$ est incompressible et a pour rayon R_0 , tandis que le cylindre creux $C^{(2)}$ a pour rayon intérieur $R_0 + e$, pour rayon extérieur R_1 et pour coefficient de Poisson $\nu = \frac{1}{3}$. L'embase inférieure est rigide et fixe tandis que l'embase supérieure, également rigide, subit un déplacement vertical descendant $-u_0 \vec{e}_z$, avec $0 \leq \frac{u_0}{H} \ll 1$. L'interface entre chacune des embases et chacun des cylindres $C^{(1)}$ et $C^{(2)}$ est supposée parfaitement lisse, de sorte que leurs déplacements radiaux ne sont pas empêchés.

On suppose alors, compte tenu de l'ensemble des hypothèses précédentes, que le champ des déplacements $\mathbf{u}^{(i)}$ du cylindre $C^{(i)}$, $i \in \{1, 2\}$, exprimé dans le repère local $(\vec{e}_r, \vec{e}_\theta, \vec{e}_z)$ associé au système de coordonnées cylindriques (r, θ, z) , adopte la forme $\mathbf{u}^{(i)}(r, z) = u_r^{(i)}(r) \vec{e}_r + u_z^{(i)}(z) \vec{e}_z$, où $u_r^{(i)}$ et $u_z^{(i)}$, $i \in \{1, 2\}$, sont des fonctions inconnues dépendant respectivement des variables r et z . On désigne par $\boldsymbol{\varepsilon}^{(i)}$ et $\boldsymbol{\sigma}^{(i)}$, respectivement, les champs tensoriels des petites déformations et des contraintes de Cauchy relatifs au cylindre $C^{(i)}$, $i \in \{1, 2\}$. Enfin l'on supposera dans un premier temps (questions 1 à 7) que le déplacement vertical de l'embase supérieure est tel que les cylindres $C^{(1)}$ et $C^{(2)}$ n'entrent pas en contact et que leur comportement reste dans le domaine élastique.

1. De l'incompressibilité du cylindre $C^{(1)}$ déduire les équations différentielles ordinaires dont $u_r^{(1)}$ et $u_z^{(1)}$ sont solutions puis donner, en fonction de u_0 , H , r et z et après avoir tiré parti des conditions aux limites cinématiques en $z = 0$, $z = H$ et $r = 0$, l'expression de ces deux champs.

2. Des expressions de $u_r^{(1)}$ et $u_z^{(1)}$ obtenues à la question 1 déduire, en fonction de u_0 et H , celles des composantes de $\boldsymbol{\varepsilon}^{(1)}$ puis, en fonction cette fois de u_0 , H et E et après avoir tiré parti des conditions aux limites statiques en $r = R_0$, celles des composantes de $\boldsymbol{\sigma}^{(1)}$.
3. Montrer que les modules de Lamé λ et μ du matériau constituant le cylindre $C^{(2)}$ satisfont les relations $\lambda = 2\mu = \frac{3E}{4}$.
4. Donner, en fonction de r , $u_r^{(2)}$ et $u_z^{(2)}$, l'expression des composantes de $\boldsymbol{\varepsilon}^{(2)}$ puis, en fonction cette fois de E , r , $u_r^{(2)}$ et $u_z^{(2)}$, celle des composantes de $\boldsymbol{\sigma}^{(2)}$.
5. De l'équation indéfinie de l'équilibre en projection sur \vec{e}_z déduire l'équation différentielle ordinaire dont $u_z^{(2)}$ est solution puis donner, en fonction de u_0 , H et z et après avoir tiré parti des conditions aux limites cinématiques en $z = 0$ et $z = H$, l'expression de ce champ.
6. De l'équation indéfinie de l'équilibre en projection sur \vec{e}_r déduire l'équation différentielle ordinaire dont $u_r^{(2)}$ est solution puis montrer que cette dernière a pour solution générale $u_r^{(2)}(r) = Ar + \frac{B}{r}$, où A et B sont deux constantes arbitraires.
7. Donner, en fonction de u_0 , H , E , A , B et r , l'expression des composantes de $\boldsymbol{\sigma}^{(2)}$. En déduire alors, en fonction de u_0 et H et après avoir tiré parti des conditions aux limites statiques en $r = R_0 + e$ et $r = R_1$, l'expression des constantes A et B . Donner enfin, en fonction de u_0 , H , E et r , les expressions de $u_r^{(2)}$ et des composantes de $\boldsymbol{\varepsilon}^{(2)}$ et $\boldsymbol{\sigma}^{(2)}$.
8. Soit u_c la valeur de u_0 pour laquelle les cylindres $C^{(1)}$ et $C^{(2)}$ entrent en contact. En supposant que ce contact peut s'effectuer sans qu'apparaissent de déformations plastiques donner, en fonction de R_0 et e , l'expression du ratio $\frac{u_c}{H}$. Quelle est alors, en fonction de $\frac{\sigma_0}{E}$, la limite du ratio $\frac{e}{R_0}$ à ne pas excéder si l'on veut que l'hypothèse précédente soit satisfaite ?

Application numérique $E = 200000$ MPa, $\sigma_0 = 360$ MPa.

On suppose désormais que $e = 0$, de sorte que les cylindres $C^{(1)}$ et $C^{(2)}$ sont initialement (i.e. avant que l'embase supérieure ne se déplace) en contact. L'interface $r = R_0$ entre ces deux cylindres est par ailleurs supposée parfaitement lisse.

9. Justifier le fait que les cylindres $C^{(1)}$ et $C^{(2)}$ restent en contact lorsque l'embase supérieure se déplace.
10. Justifier le fait que les expressions de $u_r^{(1)}$ et $u_z^{(1)}$ obtenues à la question 1 ainsi que celle de $u_z^{(2)}$ obtenue à la question 5 sont inchangées, et que l'on a toujours $u_r^{(2)}(r) = Ar + \frac{B}{r}$, de sorte que les expressions des composantes de $\boldsymbol{\sigma}^{(2)}$, obtenues au début de la question 7 en fonction de u_0 , H , E , A , B et r , sont toujours valables.
11. Des conditions aux limites statique en $r = R_1$ et cinématique (contact entre les cylindres $C^{(1)}$ et $C^{(2)}$) en $r = R_0$ déduire, en fonction de u_0 , H , R_0 et R_1 , l'expression des constantes A et B .
12. Donner, en fonction de u_0 , H , E , R_0 , R_1 et r , l'expression des composantes de $\boldsymbol{\sigma}^{(2)}$.
13. De la continuité de la contrainte normale à l'interface $r = R_0$ entre les deux cylindres déduire, en fonction de u_0 , H , E , R_0 et R_1 , l'expression des composantes de $\boldsymbol{\sigma}^{(1)}$.
14. Quelle est, en fonction de $\frac{\sigma_0}{E}$, la limite du ratio $\frac{u_0}{H}$ à ne pas excéder si l'on veut éviter l'apparition de déformations plastiques ?

Application numérique $E = 200000$ MPa, $\sigma_0 = 360$ MPa.

15. La sollicitation mécanique étant maintenue, on soumet alors le cylindre $C^{(2)}$ à une augmentation de température ΔT . Quelle est alors, en fonction de u_0 , H et du coefficient de dilatation thermique linéaire β , l'expression de ΔT permettant d'annuler la contrainte normale à l'interface $r = R_0$ entre les deux cylindres ? Que deviennent, dans ce cas, les expressions des composantes de $\boldsymbol{\sigma}^{(1)}$ et $\boldsymbol{\sigma}^{(2)}$?