

## TD N°4: Gonflement d'un ballon

Dans cet exercice, nous allons expliquer un phénomène physique souvent observé par les enfants qui gonflent leur ballon en caoutchouc: il y a un effort initial important demandé pour commencer à gonfler le ballon et puis, au delà d'un certain seuil, le gonflement se poursuit plus aisément.

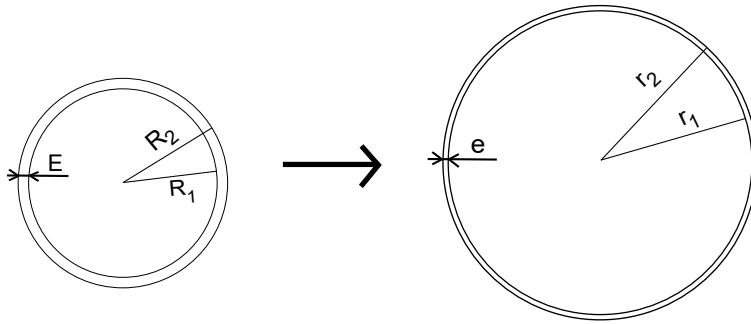


Figure 1: Ballon sphérique que l'on gonfle.

Notre ballon est assimilé à une sphère creuse de rayon intérieur et extérieur notés  $R_1$  et  $R_2$  dans la configuration initiale, et  $r_1$  et  $r_2$  dans la configuration déformée. Nous appellerons  $e$  l'épaisseur initiale de la membrane du ballon et nous supposons qu'elle est très petite devant le rayon du ballon ( $e = R_2 - R_1 \ll R_1 < R_2$ ). Le ballon est fabriqué à partir d'un matériau homogène, isotrope et incompressible. On s'intéresse au gonflement ( $r_1 > R_1$ ) que l'on supposera quasi-statique isotherme. On négligera la masse propre du ballon et on notera les pressions intérieure et extérieure  $p_i$  et  $p_e$  respectivement.

### 1 Cinématique du gonflement

Compte tenu de la symétrie du problème ainsi que de l'isotropie et de l'homogénéité du matériau, nous nous intéressons à une déformation purement radiale qui sera définie en coordonnées sphériques par:

$$r = \lambda(R)R, \theta = \Theta, \phi = \Phi$$

1. Calculer le tenseur gradient  $\underline{\underline{F}}$  de cette transformation et l'écrire sous la forme:

$$\underline{\underline{F}} = \begin{bmatrix} \lambda_R & 0 & 0 \\ 0 & \lambda_\Theta & 0 \\ 0 & 0 & \lambda_\Phi \end{bmatrix}$$

2. En utilisant l'incompressibilité du matériau, montrer que l'on trouve une équation différentielle sur  $\lambda(R)$  sous la forme:

$$\frac{d(\lambda(R)R)}{dR} = \frac{1}{\lambda(R)^2}$$

3. En déduire l'expression de  $\lambda(R)$  en fonction de  $\lambda_1 = \lambda(R_1)$ .

Dans le cas d'un matériau élastique incompressible, nous pouvons obtenir le tenseur des contraintes  $\sigma$  par une loi néo-hookéenne:

$$\underline{\underline{\sigma}} = \mu \underline{\underline{B}} + \eta \underline{\underline{I}}$$

où  $\mu$  et  $\eta$  sont des paramètres matériaux et  $\underline{\underline{B}}$  est le tenseur de Cauchy-Green gauche et a pour expression:

$$\underline{\underline{B}} = \underline{\underline{F}} \underline{\underline{F}}^T$$

## 2 Analyse du gonflement

1. Donner l'expression du tenseur contrainte  $\sigma$  pour notre ballon.

2. Donner les équations d'équilibre et les conditions aux limites.

3. En partant de l'équilibre des pressions:  $p_i = p_e - 2 \int_{r_1}^{r_2} \frac{1}{r} (\sigma_{rr} - \sigma_{\theta\theta}) dr$ , donner la relation entre les pressions interne  $p_i$  et externe  $p_e$  et les valeurs de dilatation  $\lambda_1$  et  $\lambda_2 = \lambda(R_2)$ .

On pourra utiliser, en justifiant, les changements de variable suivants:

$$r = \lambda(R)R, \quad dr = \frac{1}{\lambda(R)^2} dR$$

$$y = \lambda(R), \quad dy = \frac{1 - \lambda(R)^3}{\lambda(R)^2} \frac{dR}{R}$$

4. On est dans le cas d'une membrane fine, donc on peut poser  $R_2 = (1 + \alpha)R_1$  avec  $\alpha \ll 1$ . Montrer que la pression interne peut alors s'écrire sous la forme:

$$p_i = p_e + 2\alpha\mu\left(\frac{1}{\lambda} - \frac{1}{\lambda^7}\right)$$

5. Sachant que les valeurs de  $\mu$  sont toujours strictement positives, donner l'allure de l'évolution de la pression interne en fonction de la dilatation du ballon.

En coordonnées sphériques:

$$\underline{\underline{div}}(\underline{\underline{A}}) = \begin{cases} \frac{\partial A_{rr}}{\partial r} + \frac{1}{r} \frac{\partial A_{r\theta}}{\partial \theta} + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial A_{r\phi}}{\partial \phi} + \frac{2A_{rr} - A_{\theta\theta} - A_{\phi\phi}}{r} + \frac{\cos \theta}{r \sin \theta} A_{r\theta} \\ \frac{\partial A_{\theta r}}{\partial r} + \frac{1}{r} \frac{\partial A_{\theta\theta}}{\partial \theta} + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial A_{\theta\phi}}{\partial \phi} + \frac{3A_{r\theta}}{r} + \frac{\cos \theta}{r \sin \theta} (A_{\theta\theta} - A_{\phi\phi}) \\ \frac{\partial A_{\phi r}}{\partial r} + \frac{1}{r} \frac{\partial A_{\phi\theta}}{\partial \theta} + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial A_{\phi\phi}}{\partial \phi} + \frac{3A_{r\phi}}{r} + \frac{\cos \theta}{r \sin \theta} 2A_{\theta\phi} \end{cases}$$

$$\underline{\underline{grad}}(\underline{\underline{u}}) = \begin{bmatrix} \frac{\partial u_r}{\partial r} & \frac{1}{r} \frac{\partial u_r}{\partial \theta} - \frac{u_\theta}{r} & \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial u_r}{\partial \phi} - \frac{u_\phi}{r} \\ \frac{\partial u_\theta}{\partial r} & \frac{1}{r} \frac{\partial u_\theta}{\partial \theta} + \frac{u_r}{r} & \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial u_\theta}{\partial \phi} - \frac{\cos \theta}{r \sin \theta} u_\phi \\ \frac{\partial u_\phi}{\partial r} & \frac{1}{r} \frac{\partial u_\phi}{\partial \theta} & \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial u_\phi}{\partial \phi} + \frac{\cos \theta}{r \sin \theta} u_\theta + \frac{u_r}{r} \end{bmatrix}$$