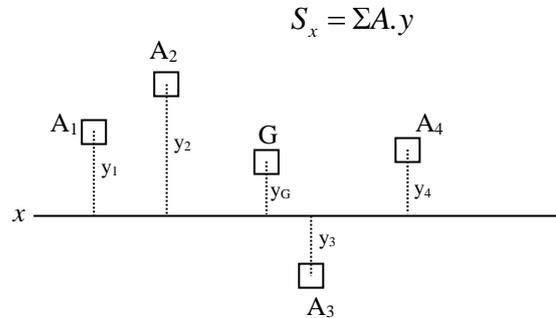


## 1-Moment statique et centre de gravité

Soit une droite « x » dans le plan des surfaces, et soient «  $y_1, y_2, \dots$  » les distances de celles-ci à la droite suivant une direction donnée. On appelle moment statique du système de surfaces par rapport à la droite, la somme des produits des surfaces par leurs distances respectives



Si on prend deux axes de coordonnées « x » et « y », on obtient de la même manière les coordonnées du centre de gravité

$$x_G = \frac{\Sigma A \cdot x}{\Sigma A}, \quad y_G = \frac{\Sigma A \cdot y}{\Sigma A}$$

## 2-Moment d'inertie

On appelle moment d'inertie axial d'un système plan par rapport à une droite « x », la somme des produits des masses par les carrés de leurs distances respectives à la droite, mesurées suivant une distance « y » donnée

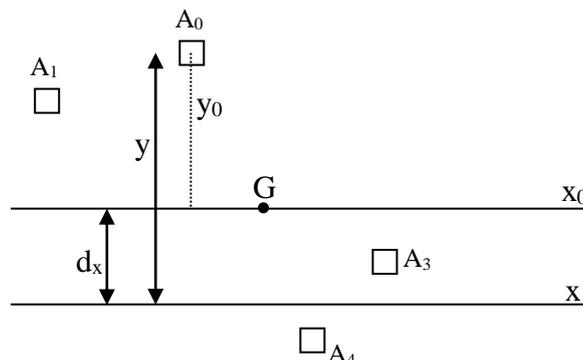
$$I_x = \Sigma A \cdot y^2$$

## 3-Théorème de transposition

Soit une droite «  $x_0$  » passant par le centre de gravité et une autre droite qui lui est parallèle à « x », et soit « d » la distance de « G » à « x ». Pour une surface quelconque, on a :

$$I_x = I_{x_0} + d_x^2 \Sigma A$$

Donc, le moment d'inertie par rapport à un axe « x » est égal au moment par rapport à un axe «  $x_0$  » passant par le centre de gravité et parallèle à l'axe « x », augmenté du produit de la surface totale par le carré de la distance entre les deux axes.



## 4-Moment d'inertie des sections simples

### 4-1-Le rectangle

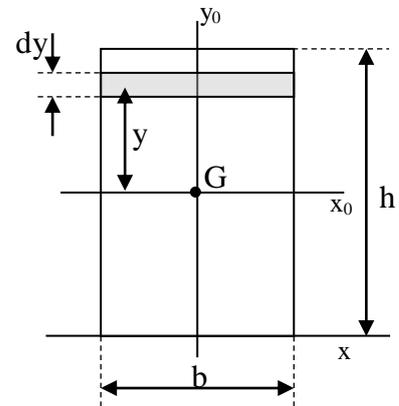
Calculons le moment d'inertie de la section par rapport l'axe «  $x_0$  » passant par le centre de gravité. Adoptons pour la surface «  $dA$  » une couche infiniment mince d'aire «  $dA=b.dy$  ». Il vient

$$I_{x_0} = \int_A y^2 \cdot b \cdot dy = b \int_{-h/2}^{+h/2} y^2 dy$$

Ainsi

$$I_{x_0} = bh^3/12$$

D'une façon analogue, on obtient :  $I_{y_0} = hb^3/12$



### 4-2-Le triangle

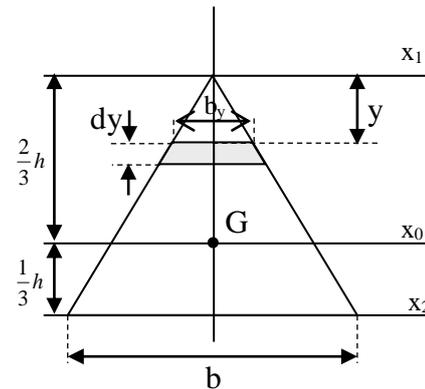
Par similitude des triangles, on obtient :  $b_y = b \cdot y/h$ , si on décompose le triangle en bandes infiniment petites et parallèle à la base «  $b$  » de surface «  $dA = b_y \cdot dy$  », le moment «  $I_{x_1}$  » est donné par :

$$I_{x_1} = \frac{b}{h} \int_0^h y^3 dy = \frac{bh^3}{4}$$

Le moment par rapport à l'axe central s'obtient par le théorème de transposition :

$$I_{x_0} = I_{x_1} - \left(\frac{2h}{3}\right)^2 \cdot \frac{bh}{2}$$

$$I_{x_0} = \frac{bh^3}{36}$$



De la même manière le moment d'inertie par rapport à l'axe «  $x_2$  » peut s'obtenir :

$$I_{x_2} = I_{x_0} + \left(\frac{h}{3}\right)^2 \cdot \frac{bh}{2}$$

$$I_{x_2} = \frac{bh^3}{12}$$

### 4-3-Le cercle

L'aire «  $dA$  » devient un aire de couronnes circulaires infiniment petites «  $2\pi\rho.d\rho$  ».

$$I_p = \int_0^r \rho^2 \cdot 2\pi\rho.d\rho = \pi.r^4/2$$
$$= \pi.d^4/32$$

Le moment par rapport au diamètre (axe central) devient alors :

$$I_{x_0} = \frac{I_p}{2} = \frac{\pi.r^4}{4}$$

Le moment d'inertie par rapport à une tangente :

$$I_x = \frac{\pi.r^4}{4} + r^2 \cdot \pi r^2 = \frac{5}{4} \pi.r^4$$

