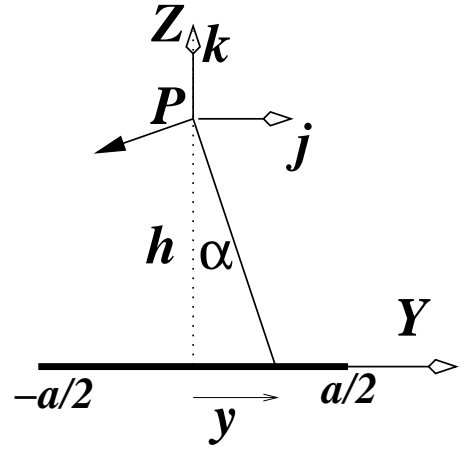


**s.E5:** Se escoge el origen sobre el eje de la cinta, el eje  $X$  a lo largo de la cinta, el eje  $Y$  apoyado a la cinta y perpendicular a su eje y el eje  $Z$  perpendicular a la cinta. Se considera primero una delgada cinta de ancho  $dy$  (a lo largo de la cinta) caracterizada por la coordenada  $y$ . Ella acarrea una corriente  $dI = K_0 dy$  y produce un campo  $d\vec{B}$  en el punto  $P$  que tiene la forma vista en clase del campo que produce una línea con corriente:  $\frac{\mu_0 I}{2\pi\rho} \hat{\phi}$ , donde  $I$  esta vez es  $dI$ , y la distancia normal de la delgada cinta hasta el punto  $P$  es  $\sqrt{y^2 + h^2}$ . El campo que produce en  $P$  esta delgada cinta es



$$d\vec{B} = -\frac{\mu_0 K_0 dy}{2\pi\sqrt{h^2 + y^2}} (\hat{j} \cos \alpha + \hat{k} \sin \alpha)$$

donde  $y = h \tan \alpha$ , esto es,  $dy = \frac{h d\alpha}{\cos^2 \alpha}$ . La dirección de este campo  $d\vec{B}$  se obtiene usando la regla de la mano derecha.

Puesto que se debe integrar entre  $-\alpha_0$  y  $\alpha_0$  (donde  $\alpha_0 = \arctan \frac{a}{2h}$ ) y la segunda integral tiene argumento antisimétrico, la segunda integral es nula. Puesto que  $\sqrt{y^2 + h^2} = \frac{h}{\cos \alpha}$  la expresión de arriba es

$$d\vec{B} = -\frac{\mu_0 K_0 \frac{h d\alpha}{\cos^2 \alpha}}{2\pi \frac{h}{\cos \alpha}} (\hat{j} \cos \alpha + \hat{k} \sin \alpha)$$

y puesto que el término con  $\hat{k}$  no contribuye, al hacer la integral sobre  $\alpha$  finalmente da

$$\vec{B} = -\hat{j} \frac{\mu_0 K_0}{\pi} \arctan \frac{a}{2h}$$