Problemi di Meccanica Noti

Tommaso Pedroni

$27~\mathrm{marzo}~2024$

Indice

1	Statica		
	1.1	Fune appesa 2.1	2
	1.2	Fune attorno a un polo p.26	2
	1.3	Catenaria 2.8	2
	1.4	Balancing the stick 2.16	.3

1 Statica

1.1 Fune appeas 2.1

La fune è appesa dall'alto e penzola verso il basso sotto l'effetto della forza di gravità. La fune ha lunghezza L e densità lineare ρ . Per trovare la tensione, basta prendere un frammento di corda dl, tale frammento è sotto l'effetto di tre forze: la forza peso $dl\rho g$, la tensione nel punto l T(l) e la tensione nella punto finale T(l+dl). Ogni frammento è in equilibrio.

$$dl\rho g + T(l+dl) = T(l)$$

$$T(l+dl) - T(l) = -dl\rho g$$

$$T'(l) = -\rho g$$

$$T(l) = -l\rho g$$
(1)

1.2 Fune attorno a un polo p.26

Una fune è tesa lungo a uno spicchio di circonferenza di angolo θ , si applica una tensione T_0 a un estremo. L'altra parte è attaccata a un oggetto pesante inamovibile, come una barca. Pongo il coefficiente di attrito statico μ , calcolare la massima forza che si esercita sulla barca.

Poniamo un angolo $d\theta$, la fune su questo arco ha una tensione T e la reazione vincolare di $N_{d\theta}$. Questa forza bilancia le componenti interne della tensione $T \sin d\theta/2$. Per angoli piccoli possiamo dire che $N_{d\theta} = T d\theta$. La forza di attrito agisce tangenzialmente alla fune grazie a questa componente normale.

$$T(\theta + d\theta) \le T(\theta) + \mu T d\theta$$

$$dT \le \mu T d\theta$$

$$\ln T \le \mu \theta + C$$

$$T < T_0 e^{\mu \theta}$$
(2)

1.3 Catenaria 2.8

Considero il tratto ds come un punto materiale. Chiamo il punto della catenaria in s P(s), dove s è l'arco della catenaria. La forza peso in ogni tratto è $ds\rho g$ chiamo $\rho g = F$ quindi per ogni punto si ha. Sappiamo che $T(0) = f_A, T(l) = f_b$

$$Fds + T(s + ds) - T(s) = 0$$

$$Fds + dT = 0$$

$$-\frac{dT}{ds} = F$$
(3)

Ora, T(s) è di direzione tangente alla curva, quindi rispetto alle coordinate cartesiane, è in direzione $(\frac{dx}{ds}, \frac{dy}{ds})$

$$\begin{cases}
-\frac{d}{ds}\left(T(s)\frac{dx}{ds}\right) = 0 & \begin{cases}
T(s)\frac{dx}{ds} = \phi \\
\frac{d}{ds}\left(T(s)\frac{dy}{ds}\right) = 0
\end{cases} & T(s)\frac{dy}{ds} = F \end{cases}$$
(4)

Sostituendo

$$\frac{d}{ds}\left(\frac{dy}{dx}\right) = \frac{F}{\phi} \tag{5}$$

Un segmento $ds = dx\sqrt{1 + y'^2}$ e $\alpha = \rho g/\phi$

$$\frac{dy'}{\sqrt{1+y'^2}} = \alpha dx \tag{6}$$

Risolvendo per per y' e integrando risulta

$$y(x) = \frac{1}{\alpha} \cosh(\alpha x) \tag{7}$$

1.4 Balancing the stick 2.16

Un bastone semi-infinito ha la proprietà che in qualsiasi punto venga tagliato il resto del bastone riesce a stare in equilibrio se posto un cuneo a una distanza l da dove viene tagliato. Definiamo $\rho(x)$ la densità lineare della sbarra nel punto x e M(x) la massa della stessa fino ad x. Avremo quindi M(0) = 0 $M(+\infty) = M$ $\rho(x) = \frac{dM(x)}{dx}$ A questo punto calcoliamo il centro di massa, che deve coincidere con l

$$l = \frac{\int_0^{+\infty} \rho(x)x \, dx}{\int_0^{+\infty} \rho(x) \, dx}$$
$$= \frac{\int_0^{+\infty} \rho(x)x \, dx}{M}$$
 (8)

Ciò deve diventare l+d, quando taglio di d la sbarra

$$l + d = \frac{\int_0^{+\infty} \rho(x)x \, dx - \int_0^d \rho(x)x \, dx}{\int_0^{+\infty} \rho(x) \, dx - \int_0^d \rho(x) \, dx}$$

$$= \frac{Ml - \int_0^d \rho(x)x \, dx}{M - \int_0^d \rho(x) \, dx}$$
(9)

Ora possiamo moltiplicare e applicare gli integrali per parti sull'integrando $\rho(x)x$, ricordando che $\rho(x)$ è la derivata della funzione M(x)

$$(M - M(d))(l + d) = Ml - (|M(x)x|_0^d - \int_0^d M(x) dx)$$

$$Ml + Md - M(d)l - M(d)d = Ml - M(d)d + \int_0^d M(x) dx$$

$$Md - M(d)l = \int_0^d M(x) dx$$
(10)

L'ultima è un equazione differenziale, con soluzione

$$M(d) = M(1 - e^{-d/l}) (11)$$

Derivando, e cambiando la variabile con x si trova l'espressione della densità

$$\rho(x) = \frac{M}{l}e^{-x/l} \tag{12}$$