

Consideremos una partícula de masa m sobre la que actúa una fuerza única \mathbf{F} o un conjunto de fuerzas cuya resultante sea \mathbf{F} , y describamos su movimiento desde un determinado sistema de referencia inercial como se muestra en la figura. Bajo la acción de esa fuerza, o de ese conjunto de fuerzas, la partícula adquiere una aceleración tal que $\mathbf{F} = m\mathbf{a}$. Calculemos el trabajo realizado por la fuerza \mathbf{F} en un desplazamiento de la partícula entre dos puntos A y B de la trayectoria. Tendremos:

$$W(A \rightarrow B) = \int_A^B \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \int_A^B m\mathbf{a} \cdot d\mathbf{r} = \int_A^B m \frac{d\mathbf{v}}{dt} \cdot d\mathbf{r} = m \int_A^B d\mathbf{v} \cdot \frac{d\mathbf{r}}{dt} = m \int_A^B d\mathbf{v} \cdot \mathbf{v} = m \int_A^B \mathbf{v} \cdot d\mathbf{v}$$

Tengamos en cuenta que:

$$\frac{d}{dt}(\mathbf{v} \cdot \mathbf{v}) = \frac{d}{dt}(v^2) = \frac{d\mathbf{v}}{dt} \cdot \mathbf{v} + \mathbf{v} \cdot \frac{d\mathbf{v}}{dt} = 2\mathbf{v} \cdot \frac{d\mathbf{v}}{dt}$$

De donde tenemos:

$$\frac{d}{dt}(v^2) = 2\mathbf{v} \cdot \frac{d\mathbf{v}}{dt} \Rightarrow \mathbf{v} \cdot d\mathbf{v} = \frac{d(v^2)}{2}$$

Así, sustituyendo:

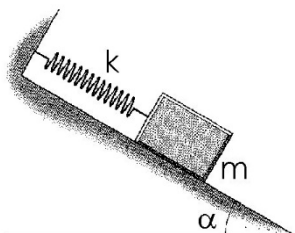
$$W(A \rightarrow B) = m \int_A^B \mathbf{v} \cdot d\mathbf{v} = m \int_A^B \frac{d(v^2)}{2} = m \frac{v^2}{2} \Big|_A^B = \frac{1}{2} m v_B^2 - \frac{1}{2} m v_A^2$$

El término $\frac{1}{2} m v^2$ aparece tan a menudo en las expresiones de la Física que desde hace ya más de un siglo se consideró la conveniencia de considerarlo como una magnitud física importante, a la que se le dio el nombre de energía cinética. Dicha energía es la que posee un cuerpo en razón de su movimiento. Representaremos la energía cinética por E_C , de modo que podemos escribir:

$$W(A \rightarrow B) = \frac{1}{2} m v_B^2 - \frac{1}{2} m v_A^2 = E_{CB} - E_{CA} = \Delta E_C$$

que constituye la expresión del llamado teorema de las fuerzas vivas (o teorema del trabajo-energía cinética), que puede enunciarse de la siguiente forma:

“El trabajo efectuado sobre una partícula es igual a la variación que experimenta su energía cinética”.



Supongamos ahora el caso de un cuerpo sobre un plano inclinado con rozamiento y sujeto a un muelle en la parte superior, tal como aparece en la figura. Al desplazarse en el plano inclinado entre dos posiciones A y B el teorema que acabamos de demostrar nos dará la expresión:

$$W(A \rightarrow B) = \Delta E_C \Rightarrow W_{mg} + W_{Fr} + W_{k\Delta x} + W_N = \Delta E_C$$

Hemos tenido en cuenta que sobre el bloque actúan cuatro fuerzas: la normal, la fuerza de rozamiento, la de recuperación elástica y el peso. La normal no realiza trabajo porque es

siempre perpendicular al desplazamiento, la fuerza elástica y el peso son conservativas, por lo que el trabajo coincide con la variación de energía potencial cambiada de signo, y la fuerza de rozamiento es no conservativa, de modo que tendremos:

$$W_{mg} + W_{Fr} + W_{k\Delta x} + W_N = \Delta E_C \Rightarrow -\Delta U_{mg} - \Delta U_{k\Delta x} + \mathbf{F}_r \cdot \mathbf{d} = \Delta E_C$$

donde denominamos d al espacio recorrido entre las posiciones A y B a lo largo del plano inclinado. Podemos poner:

$$-\Delta U_{mg} - \Delta U_{k\Delta x} + \mathbf{F}_r \cdot \mathbf{d} = \Delta E_C \Rightarrow U_{mgA} - U_{mgB} + U_{k\Delta xA} - U_{k\Delta xB} + F_r d \cos \theta = E_{CB} - E_{CA}$$

siendo θ el ángulo que forma la fuerza de rozamiento con el desplazamiento de su punto de aplicación. Este ángulo es de 180° , ya que la fuerza de rozamiento cinética tiene sentido contrario al desplazamiento. Además, la fuerza de rozamiento en un plano inclinado de este tipo vale:

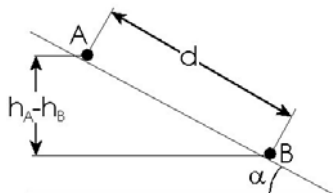
$$F_r = \mu N = \mu mg \cos \alpha$$

Sustituyendo todo esto tendremos:

$$\begin{aligned} U_{mgA} - U_{mgB} + U_{k\Delta xA} - U_{k\Delta xB} + F_r d \cos \theta &= E_{CB} - E_{CA} \\ mg(h_A - h_B) + \frac{1}{2}k(\Delta x_A^2 + \Delta x_B^2) + \mu mg \cos \alpha d \cos 180^\circ &= \frac{1}{2}m(v_B^2 - v_A^2) \\ mg(h_A - h_B) + \frac{1}{2}k(\Delta x_A^2 + \Delta x_B^2) - \mu mg \cos \alpha d &= \frac{1}{2}m(v_B^2 - v_A^2) \end{aligned}$$

Y por último podemos relacionar la distancia d que se desplaza el bloque con la altura h que asciende o desciende el bloque:

$$h_A - h_B = d \sin \alpha$$



Con lo que llegamos a la expresión:

$$\begin{aligned} mg(h_A - h_B) + \frac{1}{2}k(\Delta x_A^2 + \Delta x_B^2) - \mu mg \cos \alpha d &= \frac{1}{2}m(v_B^2 - v_A^2) \\ mg d \sin \alpha + \frac{1}{2}k(\Delta x_A^2 + \Delta x_B^2) - \mu mg \cos \alpha d &= \frac{1}{2}m(v_B^2 - v_A^2) \end{aligned}$$