

## Suplemento sobre Forças Conservativas e Energia Potencial

Prof. J.R.B. Oliveira (4300111 – Física I para o IO, 2012)

Suponha que uma partícula material esteja submetida a uma força que depende exclusivamente da posição  $(x, y, z)$  da partícula (uma força dita *local*) com relação a um determinado sistema de coordenadas:  $\vec{F} = \vec{F}(\vec{r}) = \vec{F}(x, y, z)$ , onde  $\vec{r} = (x, y, z) = x\hat{x} + y\hat{y} + z\hat{z}$  é o vetor posição da partícula neste sistema (um exemplo seria a força gravitacional do Sol sobre uma partícula de poeira cósmica).

O trabalho da força sobre a partícula ao longo de uma determinada trajetória que liga um ponto  $a$  a um ponto  $b$ , no espaço, é dado pela Integral de Linha (Fig. 1) dessa força, ao longo do caminho de  $a$  para  $b$ :

$$W_{ab} = \int_a^b \vec{F}(\vec{r}) \cdot d\vec{r} \quad (1)$$

Expandindo-se o produto escalar entre a força e o deslocamento,  $\vec{F} \cdot \vec{r} = F_x dx + F_y dy + F_z dz$ , na equação 1 acima, percebe-se que a Eq. 1 é na verdade uma fórmula sintética equivalente a três integrais de uma dimensão:

$$W_{ab} = \int_a^b F_x(x, y, z) dx + \int_a^b F_y(x, y, z) dy + \int_a^b F_z(x, y, z) dz$$

no entanto, observe que cada componente da força depende, em princípio, das 3 coordenadas,  $x, y$ , e  $z$ , que estão vinculadas pela trajetória.

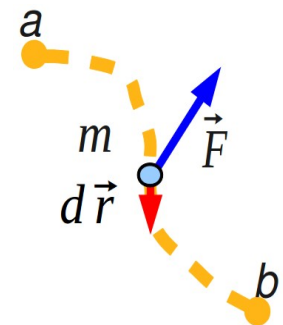


Figura 1 - Integral de linha de uma força  $F$  de  $a$  para  $b$

Se a força é local (dependente somente de  $\vec{r}$ ), o trabalho é reversível, isto é,  $W_{ab} = -W_{ba}$ , como se pode concluir simplesmente invertendo os limites de integração.

Em geral, o valor desse trabalho pode depender do caminho, isto é  $W_{ab}[C_1] \neq W_{ab}[C_2]$  (Fig. 2).

Diz-se que uma força é **conservativa** se:

- O trabalho é independente do caminho, qualquer que seja o caminho entre dois pontos  $a$  e  $b$  arbitrários (isto é,  $W_{ab}[C_1] = W_{ab}[C_2]$ , figura 2), **ou** (o que é equivalente):
- O trabalho por uma curva fechada qualquer é sempre nulo ( $W_{ab}[C_1] + W_{ba}[C_2] = 0$ ). Neste caso, representa-se a integral de linha pela curva fechada com um círculo sobre o sinal de integração:

$$\oint \vec{F}(\vec{r}) \cdot d\vec{r}$$

Caso contrário a força é dita *não-conservativa* (um exemplo é a força de atrito, cujo trabalho obviamente depende do caminho, além de não ser uma força local, pois depende da velocidade relativa entre as superfícies em contato, e não da posição).

Se a força é conservativa, é possível definir uma Função Potencial  $U(\vec{r})$  (ou energia potencial, que depende *somente* da posição  $\vec{r}$ ) como sendo *menos* o trabalho realizado pela força de um ponto de

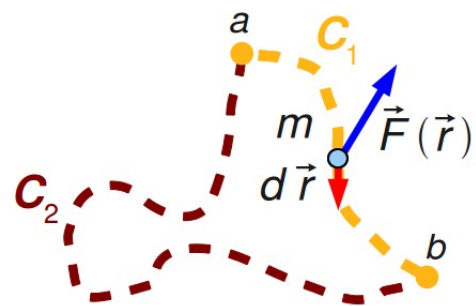


Figura 2 - Dois possíveis caminhos diferentes ( $C_1$  e  $C_2$ ) de  $a$  para  $b$ .

referência arbitrário (mas escolhido convenientemente)  $\vec{r}_{ref}$  até o ponto  $\vec{r}=(x, y, z)$  :

$$U(\vec{r}) = - \int_{\vec{r}_{ref}}^{\vec{r}} \vec{F}(\vec{r}') \cdot d\vec{r}' \quad (2)$$

Neste caso, o trabalho realizado entre os pontos  $a$  e  $b$  (correspondente à integral de linha da força) pode ser calculado a partir da diferença de potencial:

$$W_{ab} = -\Delta U_{ab} = -(U_b - U_a) = U(\vec{r}_a) - U(\vec{r}_b) \quad (3)$$

A equação 2 permite determinar a função potencial  $U(x, y, z)$  a partir da força (se for conservativa) caso a expressão para  $\vec{F}(x, y, z)$  seja conhecida. Para isto, basta escolher um caminho qualquer (conveniente, para facilitar o cálculo da integral de linha) entre o ponto de referência  $\vec{r}_{ref}$  (para o qual  $U = 0$ ) e o ponto  $\vec{r}=(x, y, z)$ . Inversamente, se a expressão para  $U(x, y, z)$  é conhecida, pode-se obter a expressão para a força a partir do gradiente do potencial:

$$\vec{F}(x, y, z) = -\vec{\nabla} U(x, y, z) = -\left(\frac{\partial U}{\partial x} \hat{x} + \frac{\partial U}{\partial y} \hat{y} + \frac{\partial U}{\partial z} \hat{z}\right) \quad (4)$$

Sempre que for possível definir uma função potencial, a força correspondente será necessariamente conservativa, já que o trabalho não dependerá do caminho, mas somente da diferença de potencial entre os pontos extremos ( $a$  e  $b$ ), pela Eq. 3.

### Exemplos:

1- O exemplo mais trivial de força conservativa é o caso de uma força  $\vec{F}(x, y, z) = -P \hat{y}$ , onde  $P$  é uma constante (independente de  $x, y, z$ ). Este é o caso da força gravitacional na superfície da Terra, sendo  $\hat{y}$  a direção vertical e  $F_y = -P = -mg$ . Tomando a origem do sistema de coordenadas  $(0,0,0)$  como ponto de referência, podemos calcular a integral de linha da Eq. 2 do ponto  $(0,0,0)$  até o ponto  $(x,y,z)$  por um caminho, por exemplo, retilíneo (na verdade por qualquer caminho) que vai de um ponto ao outro, obtendo:

$$U(x, y, z) = - \int_{(0,0,0)}^{(x,y,z)} \vec{F} \cdot d\vec{r} = - \int_0^y (-P) dy' = P \int_0^y dy' = Py$$

Se  $P = mg$  reproduz-se o familiar potencial gravitacional  $U_g(y) = mgy$ . Como  $P$  é uma constante e somente a componente  $y$  contribui, este potencial claramente independe do caminho. O gradiente do potencial, neste caso, se reduz à derivada com relação a  $y$ :  $\vec{\nabla} U = \frac{dU}{dy} \hat{y} = P \hat{y}$ , isto é,

$$\vec{F} = -\vec{\nabla} U = -P \hat{y} \quad \text{o que confirma o resultado conforme a Eq. 4.}$$

2- Outro exemplo simples é o da força elástica de uma mola  $\vec{F} = -kx \hat{x}$ , do qual se deduz, de maneira semelhante ao exemplo anterior, que  $U_e(x) = \frac{1}{2} kx^2$  (verifique).

3- Um exemplo de força local não conservativa em duas dimensões seria:  $\vec{F} = \alpha y \hat{x} - \alpha x \hat{y}$ , onde  $\alpha$  é uma constante. A integral de linha pelo caminho retangular  $abcd$  da figura 3, por exemplo, não é nula, como pode-se verificar com facilidade:

- No trecho  $ab$ , como  $y = 0$ ,  $\vec{F} = -\alpha x \hat{y}$ , enquanto cada passo infinitesimal  $d\vec{r} = dx \hat{x}$  (porque  $dy = 0$ ), então  $\vec{F} \cdot d\vec{r} = 0$  e  $W_{ab} = 0$ .

- No trecho  $bc$ ,  $d\vec{r}=dy\hat{y}$ , e  $W_{bc}=\int_b^c(-\alpha x_b)dy=-\alpha x_b\int_{y_b}^{y_c}dy=-\alpha x_b(y_c-y_b)=-\alpha x_b y_c$   
(pois  $y_b=0$ ).

- Analogamente, no trecho  $cd$   $W_{cd}=\alpha y_c(x_d-x_c)=-\alpha x_c y_c$   
que é igual ao anterior pois  $x_b=x_c$ .

- No trecho  $da$ ,  $x=0$  e  $d\vec{r}=dy\hat{y}$  e novamente o trabalho é nulo  $W_{da}=0$ .

O trabalho total pelo caminho  $abcd$  é a soma dos 4 trabalhos anteriores:  $W_{abcd}=W_{ab}+W_{bc}+W_{cd}+W_{da}=-2\alpha x_c y_c \neq 0$ . Não se trata, portanto, de uma força conservativa.

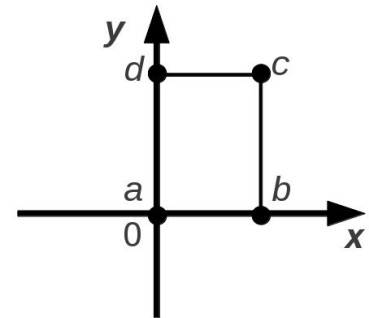


Figura 3 - Caminho retangular  $abcd$  no plano  $xy$

### Exercícios:

1) Calcule o trabalho da força do exemplo anterior de  $a$  para  $c$  por um caminho retilíneo ligando diretamente o ponto  $a$  ao ponto  $c$  da figura 3. Dica: obtenha uma relação linear para  $y(x)$  ao longo desse caminho e substitua na equação da força.

Resp.:  $W_{ac}=0$ .

2) Obtenha uma função potencial  $U(x,y)$  para a força conservativa dada por  $\vec{F}=\alpha y\hat{x}+\alpha x\hat{y}$ . Dica: escolha um caminho do ponto de referência  $(0,0)$  ao ponto  $(x,y)$  semelhante ao caminho de trechos retilíneos  $ab$  e  $bc$  da figura 3. Utilize variáveis  $x'$  e  $y'$  nas integrais para não confundi-las com os limites de integração.

Resp.:  $U(x,y)=\alpha xy$ .

3) Verifique se o potencial obtido no exercício anterior confere com o esperado de acordo com a equação 4, confirmando o caráter conservativo da força.

4) Determine a força correspondente a uma função potencial dada por:  
 $U(x,y,z)=\alpha e^{-\beta x} y \cos(\gamma z^2)$ , onde  $\alpha, \beta, \gamma$  são constantes positivas.

Resp.:  $\vec{F}=\alpha \beta e^{-\beta x} y \cos(\gamma z^2)\hat{x}-\alpha e^{-\beta x} \cos(\gamma z^2)\hat{y}+2\alpha \gamma e^{-\beta x} y z \sin(\gamma z^2)\hat{z}$