

GABARITO

MECÂNICA GERAL - 2/2018

TESTE 6 — 05/11/2018

NOME:

Consideremos uma partícula de massa m sujeita à força central $\mathbf{F} = -\frac{dU}{dr} \hat{\mathbf{r}}$ e defina a função $G = \mathbf{r} \cdot \mathbf{p}$ onde $\mathbf{p} = m\mathbf{v}$.

(a) (2,5 pontos) Exprima a derivada temporal de G em termos da energia cinética T e da força \mathbf{F} .

(b) (2,5 pontos) Integrando desde 0 até um instante arbitrário τ , demonstre que

$$\frac{G(\tau) - G(0)}{\tau} = 2\langle T \rangle + \langle \mathbf{F} \cdot \mathbf{r} \rangle,$$

onde o valor médio de uma função $f(t)$ no intervalo $(0, \tau)$ é definido por $\langle f \rangle = (1/\tau) \int_0^\tau f(t) dt$.

(c) (2,5 pontos) Explique por que, se a órbita da partícula é limitada (isto é, se $r_{\min} \leq r \leq r_{\max}$) e se fizermos τ suficientemente grande, podemos tornar o primeiro membro desta equação arbitrariamente pequeno. Isto é, o primeiro membro vai a zero quando $\tau \rightarrow \infty$.

(d) (2,5 pontos) Use a conclusão do item anterior para provar um resultado conhecido como **teorema do virial**: se \mathbf{F} provém de uma energia potencial $U = kr^n$, então $\langle T \rangle = n\langle U \rangle/2$, onde agora $\langle f \rangle$ denota a média temporal de uma função $f(t)$ tomada sobre o intervalo $(0, \infty)$, isto é, $\langle f \rangle = \lim_{\tau \rightarrow \infty} (1/\tau) \int_0^\tau f(t) dt$.

(a) Se $G = \vec{r} \cdot \vec{p}$ temos

$$\frac{dG}{dt} = \dot{\vec{r}} \cdot \vec{p} + \vec{r} \cdot \dot{\vec{p}} = \vec{v} \cdot (m\vec{v}) + \vec{r} \cdot \vec{F} = m\vec{v} \cdot \vec{v} + \vec{r} \cdot \vec{F} = m v^2 + \vec{r} \cdot \vec{F}$$

porque, pela 2ª lei de Newton, $d\vec{p}/dt = \vec{F}$. Como $T = \frac{m}{2} v^2$, temos

$$\frac{dG}{dt} = 2T + \vec{r} \cdot \vec{F}.$$

(b) Integrando de 0 a τ e dividindo por τ , resulta

$$\frac{1}{\tau} \int_0^\tau \frac{dG}{dt} dt = 2 \frac{1}{\tau} \int_0^\tau T dt + \frac{1}{\tau} \int_0^\tau \vec{r} \cdot \vec{F} dt \Rightarrow \frac{G(\tau) - G(0)}{\tau} = 2\langle T \rangle + \langle \vec{r} \cdot \vec{F} \rangle$$

(c) Se a órbita é limitada, como a energia se conserva,

$$T + U = E \Rightarrow \frac{m v^2}{2} + U(r) = E = \text{cte}.$$

Como $U(r)$ é limitada para $r_{\min} \leq r \leq r_{\max}$, v também é limitada. Logo, a função $G = \vec{r} \cdot \vec{p}$ é limitada porque r e $p = mv$ são limitados. Passando ao limite $\tau \rightarrow \infty$, o numerador $G(\tau) - G(0)$ é limitado mas o denominador τ cresce indefinidamente. Logo, a fração $(G(\tau) - G(0))/\tau$ tende a zero.

(d) Portanto, passando ao limite $\tau \rightarrow \infty$ obtém-se

$$2\langle T \rangle + \langle \vec{r} \cdot \vec{F} \rangle = 0.$$

Com $U = kr^n$ temos $\vec{F} = -knr^{n-1} \hat{\mathbf{r}} \Rightarrow \vec{r} \cdot \vec{F} = r \hat{\mathbf{r}} \cdot \vec{F} = r(-knr^{n-1}) = -knr^n$.

Portanto, $2\langle T \rangle - n\langle kr^n \rangle = 0 \Rightarrow \langle T \rangle = \frac{n}{2} \langle U \rangle$.