4302305 - Lista de Exercícios V

Louis Bergamo Radial 8992822

27 de abril de 2024

Teorema 1: Teorema de Noether

Seja L uma lagrangiana invariante em relação ao subgrupo a um parâmetro de difeomorfismos h^s , isto é,

$$h^0(q^k(t)) = q^k(t)$$
 e $\frac{\partial}{\partial s} L\left(h^s(q^k), \frac{\partial}{\partial t}h^s(q^k), t\right) = 0,$

então a quantidade $\frac{\partial L}{\partial \dot{q}^k} \frac{\partial h^s \circ q^k}{\partial s} \Big|_{s=0}$ é conservada.

Demonstração. Sejam $q^k(t)$ coordenadas generalizadas que satisfazem as equações de Euler-Lagrange. Como L é invariante por transformações de h^s , segue que $\tilde{q}^k(s,t) = h^s \circ q^k(t)$ também satisfazem as equações de Euler-Lagrange.

Ainda pela invariância pelo subgrupo a um parâmetro de difeomorfismos, temos

$$\left. \frac{\partial L(\tilde{q}^k, \dot{\tilde{q}}^k, t)}{\partial s} \right|_{s=0} = \left. \frac{\partial L}{\partial q^k} \frac{\partial \tilde{q}^k}{\partial s} \right|_{s=0} + \left. \frac{\partial L}{\partial \dot{q}^k} \frac{\partial \dot{\tilde{q}}^k}{\partial s} \right|_{s=0} = 0.$$

Como \tilde{q}^k satisfazem as equações de Euler-Lagrange, temos

$$\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}^k} \right) \frac{\partial \tilde{q}^k}{\partial s} \bigg|_{s=0} + \frac{\partial L}{\partial \dot{q}^k} \frac{\partial}{\partial s} \frac{\partial \tilde{q}}{\partial t} \bigg|_{s=0} = \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}^k} \frac{\partial \tilde{q}^k}{\partial s} \bigg|_{s=0} \right) = 0,$$

como queríamos demonstrar.

Exercício 2

Lema 1: Sistema de partículas livres

Seja um sistema de N partículas livres de posições $x_{(i)}$ e massas m_i com lagrangiana dada por

$$L = \sum_{i=1}^{N} \frac{1}{2} m_i \langle \dot{x}_{(i)}, \dot{x}_{(i)} \rangle - \sum_{i \neq j}^{N} V_{ij},$$

onde $V_{ij} = V\left(\|\mathbf{x}_{(i)} - \mathbf{x}_{(j)}\|\right)$. Definindo as coordenadas $q_{(i)}^k$ tais que $\mathbf{x}_{(i)} = q_{(i)}^k \mathbf{e}_k$, onde os vetores \mathbf{e}_k formam uma base ortonormal para \mathbb{R}^3 , os momentos canonicamente conjugados a estas coordenadas são dados por

$$p_{(i)k} = m_i g_{\ell k} \dot{q}_{(i)}^{\ell},$$

para $i=1,\ldots,N$, e k=1,2,3, onde $g_{\ell k}=\langle e_\ell,e_k\rangle$ é o tensor métrico Euclidiano.

Demonstração. Em termos dessas coordenadas, a lagrangiana do sistema é

$$L = \sum_{i=1}^{N} \frac{1}{2} m_i g_{\ell n} \dot{q}_{(i)}^{\ell} \dot{q}_{(i)}^{n} - \sum_{i \neq j}^{N} V_{ij}.$$

Assim, o momento canonicamente conjugado $p_{(i)k}$ à coordenada $q_{(i)}^k$ é dado por

$$p_{(i)k} = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_{(i)}^k} = \frac{1}{2} m_i g_{\ell n} \delta_k^\ell \dot{q}_{(i)}^n + \frac{1}{2} m_i g_{\ell n} \delta_k^n \dot{q}_{(i)}^\ell = m_i g_{\ell k} \dot{q}_{(i)}^\ell,$$

como proposto.

Exercício 1: Homogeneidade do espaço

Considere a lagrangiana do Lema 1.

- (a) A transformação $x_{(i)} \rightarrow x_{(i)} + sn$ é uma simetria do sistema?
- (b) Qual é a quantidade conservada e seu significado físico?

Resolução. Definimos $\tilde{x}_{(i)}(s,t) = x_{(i)}(t) + sn$, notando que $\tilde{x}(0,t) = x_{(i)}(t)$ para todo t. Assim, temos

$$\dot{\tilde{x}}_{(i)} = \dot{x}_{(i)}$$
 e $\tilde{x}_{(i)} - \tilde{x}_{(j)} = x_{(i)} - x_{(j)}$,

para todos i, j = 1, ..., N. Dessa forma, é evidente que

$$\begin{split} \tilde{L} &= L(\tilde{x}_{(i)}, \dot{\tilde{x}}_{(i)}, t) = \sum_{i=1}^{N} \frac{1}{2} m_{i} \langle \dot{\tilde{x}}_{(i)}, \dot{\tilde{x}}_{(i)} \rangle - \sum_{i \neq j}^{N} V \left(\| \tilde{x}_{(i)} - \tilde{x}_{(j)} \| \right) \\ &= \sum_{i=1}^{N} \frac{1}{2} m_{i} \langle \dot{x}_{(i)}, \dot{x}_{(i)} \rangle - \sum_{i \neq j}^{N} V \left(\| x_{(i)} - x_{(j)} \| \right) = L(x_{(i)}, \dot{x}_{(i)}, t), \end{split}$$

isto é, a lagrangiana é invariante por translações na direção n, $\frac{\partial \tilde{L}}{\partial s} = 0$. Como não há dependência explícita com os cossenos diretores de n, segue que a lagrangiana é invariante por translações espaciais.

Notemos que $\frac{\partial \tilde{x}}{\partial s} = n$, portanto $\frac{\partial \tilde{q}_{(i)}^k}{\partial s} = n^k$, onde $n = n^k e_k$. Pelo Teorema de Noether, segue que a quantidade

$$Q = \sum_{i=1}^{N} p_{(i)k} \frac{\partial \tilde{q}_{(i)}^{k}}{\partial s} \bigg|_{s=0}$$

é conservada. Pelo Lema 1, obtemos

$$Q = \sum_{i=1}^{N} m_i g_{\ell k} \dot{q}_{(i)}^{\ell} n^k = \sum_{i=1}^{N} \langle m_i \dot{q}_{(i)}^{\ell} e_{\ell}, n^k e_k \rangle$$
$$= \sum_{i=1}^{N} \langle m_i \dot{x}_{(i)}, n \rangle$$
$$= \left(\sum_{i=1}^{N} m_i \dot{x}_{(i)}, n \right),$$

isto é, a projeção do momento total do sistema na direção n é conservada. Como esta relação é válida para qualquer direção n, obtemos que a homogeneidade do espaço implica a conservação do momento total do sistema $\sum_{i=1}^{N} m_i \dot{x}_{(i)}$.

Exercício 3

Exercício 2: Isotropia do espaço

Considere a lagrangiana do Lema 1. Dada uma rotação infinitesimal na direção n por um ângulo s, a transformação é

$$x_{(i)} \rightarrow x_{(i)} + [sn, x_{(i)}]$$
.

Obtenha a quantidade conservada associada a rotações.