



UNIVERSIDADE FEDERAL DE PERNAMBUCO
DEPARTAMENTO DE FÍSICA

Dinâmica Clássica Avançada - 2023.1

Prof. Mauro Copelli

10ª Lista de Problemas:

Teoria Clássica de Campos - Formalismo hamiltoniano e sólitons

Leitura sugerida: capítulo 10 de N. Lemos e sessões 9.3 e 9.4 de José & Saletan

Questão 1: Uma corda com extremos fixos em $x = 0$ e $x = \ell$ tem densidade linear de massa σ e tensão τ constantes. Se $\varphi_1(x, t)$ e $\varphi_2(x, t)$ são pequenos deslocamentos transversais da corda, ao longo de duas direções mutuamente perpendiculares, a densidade lagrangiana do sistema é

$$\mathcal{L} = \frac{\sigma}{2} \left[\left(\frac{\partial \varphi_1}{\partial t} \right)^2 + \left(\frac{\partial \varphi_2}{\partial t} \right)^2 \right] - \frac{\tau}{2} \left[\left(\frac{\partial \varphi_1}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial \varphi_2}{\partial x} \right)^2 \right].$$

- (a) Obtenha as equações de Lagrange para $\varphi_1(x, t)$ e $\varphi_2(x, t)$.
(b) Levando em conta que $\varphi_1(x, t)$ e $\varphi_2(x, t)$ anulam-se nos extremos $x = 0$ e $x = \ell$, prove que a quantidade

$$Q = \int_0^\ell \sigma (\varphi_1 \dot{\varphi}_2 - \dot{\varphi}_1 \varphi_2) dx$$

é conservada, isto é, seu valor não depende do tempo.

- (c) Que quantidade física Q representa?
(d) Para que valor de ω a onda estacionária $\varphi_1(x, t) = A \cos(\omega t) \sin(\pi x / \ell)$, $\varphi_2 = 0$ é solução das equações de Lagrange? Calcule a energia associada a esta onda.

Questão 2: Ao expandirmos $\varphi_j(x, t) = \sum_n a_n^j(t) \phi_n(x)$ supondo um conjunto infinito ortonormal $\{\phi_n(x)\}$, isto é, $(\phi_m, \phi_n) = \delta_{mn}$, mostramos que os coeficientes $\{a_n^j\}$ podem ser entendidos como coordenadas generalizadas que satisfazem as equações de Euler-Lagrange. Além disso, é possível formular o problema de maneira hamiltoniana, em que os momentos canonicamente conjugados $b_n^j \equiv \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{a}_n^j}$ correspondem aos coeficientes da expansão $\Pi_j(x, t) = \sum_n b_n^j(t) \phi_n^*(x)$, onde $\Pi_j \equiv \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{\varphi}_j}$ (vide notas de aula). Mostre que, consistentemente, a hamiltoniana

$$H(a, b) = \sum_{n,j} b_n^j \dot{a}_n^j - L$$

de fato é igual a

$$\int \mathcal{H} d^3x = \int \left[\sum_j \Pi_j \dot{\varphi}_j - \mathcal{L} \right] d^3x.$$

Questão 3: Considere a equação de sine-Gordon em 1+1 dimensões em sua forma adimensional:

$$\frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2} - \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} + \sin \varphi = 0. \quad (1)$$

- (a) Mostre que

$$\varphi_{ss}(x, t) = 4 \arctan[u \sinh(\gamma x) \operatorname{sech}(u \gamma t)]$$

é uma solução da eq. (1), onde $1/\gamma^2 = 1 - u^2$.

- (b) $\varphi_{ss}(x, t)$ é uma solução sóliton-sóliton. Para ilustrar a colisão de dois sólitons, faça gráficos de $\varphi_{ss}(x, t)$ com pelo menos dois valores de u .

(c) Mostre que

$$\varphi_{sa}(x, t) = 4 \arctan[u^{-1} \operatorname{sech}(\gamma x) \sinh(u\gamma t)]$$

é uma solução da eq. (1).

(d) $\varphi_{sa}(x, t)$ é uma solução sóliton-anti-sóliton. Para ilustrar a colisão de um sóliton com um anti-sóliton, faça gráficos de $\varphi_{sa}(x, t)$ com pelo menos dois valores de u .

(e) Mostre que

$$\varphi_b(x, t) = 4 \arctan[(u\gamma)^{-1} \operatorname{sech}(\gamma^{-1}x) \sin(ut)]$$

é uma solução da eq. (1).

(f) $\varphi_b(x, t)$ é uma solução do tipo *breather*. Para ilustrar o breather, faça gráficos de $\varphi_b(x, t)$ com pelo menos dois valores de u .

Nota histórica: breathers são soluções em que uma perturbação fica localizada numa região do espaço. Foram observados num trabalho precursor de Fermi-Pasta-Ulam-Tsingou em que termos não-lineares foram acrescentados à equação de uma corda vibrante. É considerado o primeiro experimento de simulação computacional da história e foi publicado em 1955 [?]. A expectativa de Fermi era que os termos não-lineares acoplassem modos normais diferentes e portanto contribuíssem para a termalização do sistema, isto é, com os diferentes modos sendo excitados de maneira mais ou menos aleatória, justificando a hipótese ergódica utilizada na Mecânica Estatística. Uma solução localizada como um breather é mais ou menos o oposto disto! A questão é estudada até hoje.

Nota histórica da nota histórica: os autores do artigo são E. Fermi, J. R. Pasta e S. M. Ulam. Mas todas as simulações foram feitas pela matemática Mary Tsingou, então uma das responsáveis pela programação do computador MANIAC do Laboratório Nacional de Los Alamos. Em 2008, um [artigo de Thierry Dauxois na Physics Today](#) elucidou a história e reivindicou que ela fosse reconhecida por seu trabalho. Desde então, o problema “FPU” passou a ser chamado de “FPUT”.

Dica: Há essencialmente três maneiras diferentes de fazer um gráfico $\varphi(x, t)$. Em ordem crescente de complexidade: 1) Fixar t_0 e fazer um gráfico de $\varphi(x, t_0)$, isto é, φ vs. x com t_0 fixo; depois é só variar t_0 e repetir o procedimento. Neste caso, é útil deslocar os diferentes gráficos por incrementos constantes de φ , para que as curvas fiquem mais visíveis; 2) Simplesmente utilizar um software que faça gráficos 3d e plotar diretamente φ em função de seus dois argumentos (como exemplo, o software `gnuplot` faz gráficos 3d com a função `splot`); 3) Fazer um “filme” em que cada *frame* corresponde a um valor de t_0 e mostra um gráfico de $\varphi(x, t_0)$. Em qualquer uma destas estratégias, é importante tomar o cuidado de incluir intervalos de tempo simétricos em torno de $t = 0$. Sugestão: veja as Figs. 9.6, 9.7 e 9.8 de José & Saletan [?]. **Apenas os itens (b), (d) e (f) desta questão devem ser entregues digitalmente.** Lembre-se que, para cada um deles, pelo menos dois valores de u devem ser utilizados, portanto seis conjuntos de gráficos devem ser entregues.