

**A 13.) feladat**

Adott a következő Lagrange sűrűség:

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2} \psi_x \psi_t + \frac{\alpha}{6} \psi_x^3 - \frac{v}{2} \psi_{xx}^2$$

Ahol a matematikában a parciális differenciálegyenletek elméleténél szokásos jelölést használtuk,

azaz  $\frac{\partial}{\partial x} \psi = \psi_x$ ,  $\frac{\partial}{\partial t} \psi = \psi_t$ ,  $\frac{\partial^2}{\partial x^2} \psi = \psi_{xx}$

- a.) A Lagrange sűrűség felhasználásával határozza meg a rendszer mozgásegyenletét!  
 Ügyeljen arra, hogy a funkcionál deriválásban szerepelnie kell  $\psi_{xx}$  deriválnak is!
- b.) Vezesse be a  $\phi = \psi_x$  skalár teret és a kapott mozgásegyenletet írja át erre a  $\phi$  térre.

(**MEGJEGYZÉS:** A kapott mozgásegyenlet  $\phi_t + \alpha \phi \phi_x + v \phi_{xxx} = 0$ ).

Ez az ún. „Korteweg – de Vries” (KdV) differenciálegyenlet. Az egyenletet a két szerző először 1895-ben publikálta. Ötven évvel azelőtt **J.S.Russel** skót mérnök észrevette, hogy a csatornáknál néha alakváltozás nélkül „magányos hullámok” futnak végig sok kilométeren keresztül. A **KdV** szerzőpáros megmutatta, hogy az általuk kitalált „nagyon” nemlineáris hullámegyenletnek is vannak „szoliton” megoldásai.

A KdV egyenlet ezután feledésbe merült. Újrafelfedezése **1965 –ben Zabusky és Kruskal** nevéhez fűződik akik a Fizikában szoliton állapotokkal foglalkoztak.

**A 14.) feladat**

Adott a következő Lagrange sűrűség:

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2} \psi_t^2 - \frac{c^2}{2} \psi_x^2 + \lambda (\psi^2 - 1)^2$$

- a.) A Lagrange sűrűség felhasználásával határozza meg a rendszer mozgásegyenletét!

- b.) Térjen át új változókra a következő képpen: „ $t \rightarrow \sqrt{2\lambda} \cdot t$ ” és „ $x \rightarrow \frac{\sqrt{2\lambda}}{c} x$ ”!

Mutassa meg, hogy ekkor a „ $\psi_{tt} - \psi_{xx} = 2(\psi^2 - 1)\psi$ ” hullámegyenlethez jutunk.

- c.) Vezesse be a  $\psi(x, t) = \psi(\xi)$  „egyváltozós” teret, ahol „ $\xi = x - vt$ ”. Ezek az ún. szolitonok. Használja a  $\psi' = \frac{\partial \psi}{\partial \xi}$  és  $\psi'' = \frac{\partial^2 \psi}{\partial \xi^2}$  jelöléseket és mutassa meg, hogy az új hullámegyenlet most a következő lesz:  $(1 - v^2) \psi'' = 2(\psi^2 - 1)\psi$

- d.) Mutassa meg, hogy ez az egyenlet az alábbi Lagrange-függvényből is származtatható,

$$L = \frac{1}{2} (\psi')^2 + \frac{1}{2} \eta^2 (\psi^2 - 1)^2. \text{ Határozza meg az „}\eta\text{”-t!}$$

- e.) Az új Lagrange függvényben triviálisan definiálható egy „V” potenciál azaz

$$V(\xi) = -\frac{1}{2} \eta^2 (\psi^2 - 1)^2.$$

Rajzolja vel a  $V(\psi)$  potenciált! Határozza meg a lokális szélső értékek helyét és nagyságát!

f.) EXTRA! Fejtse sorba a  $V(\psi)$  potenciált a „ $\psi$ ” változója szerint a szélső értékek kis környezetében. Határozza meg az így kapott L -ből adódó mozgásegyenlete(ke)t!

g.) EXTRA! Oldja meg a közelítő mozgásegyenletet és elemezze a kapott megoldást a szolitok szemszögéből!

---