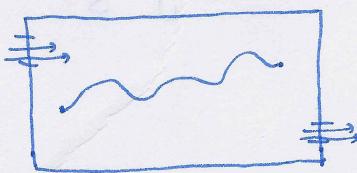


10. X. 2012

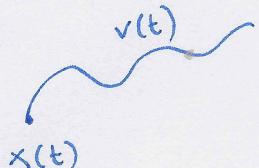
Ćwiczenia czw. 14:15 , s. 5050

Napisać program, który liczy trajektorię w czasie
(dany punkt albo kupa punktów)



Czas : 5. II. 2013

Ruch punktu: obserwator wewnętrzny + obserwator zewnętrzny



$$\frac{dx(t)}{dt} = v(t)$$

$$x(0) = y$$

$$\boxed{\frac{d x(t,y)}{dt} = v(t,x)}$$

$$x(0,y) = y$$

jednoznaczność : $v \in L_1(0,T; W_\infty^1(\Omega))$

$$x(t,y) = y + \int_0^t v(t', x(t', y)) dt'$$

(y,t) - wsp. Lagrange'a (koordynacie skojarzone)

\uparrow
 (x,t) - wsp. Eulera (obserwatora zewnętrznego)

$$u(t,y) = v(t, x(t,y))$$

$$D_y x(t,y) = Id + \int_0^t D_y u(t',y) dt' = Id + \int_0^t D_x v(t', x(t',y)) \cdot \frac{dx(t',y)}{dy} dt'$$

Dlaczego te współrzędne są naturalne?

$$\begin{aligned} \frac{du}{dt}(t,y) &= \frac{d}{dt} v(t, x(t,y)) = v_t + \nabla_x v(t, x(t,y)) \cdot \frac{dx(t,y)}{dt} = \\ &= v_t + v \cdot \nabla_x v \end{aligned}$$

$$\frac{d}{dt} = \partial_t + v \nabla$$

$$(t,y) \quad (t,x)$$

pochodna substancjalna, materialna, transportu, śledcza.

Równania N-S:

$$\boxed{\nabla_t v + v \cdot \nabla v - \Delta u + \nabla p = 0}$$

$$\operatorname{div} u = 0$$

Podstawowe modele:

0. Równanie ciągłości

$\dot{g}_t + \operatorname{div}(gv) = 0$ dane pole wektorowe i saukamy g

$$\frac{d}{dt} \int_D g dx = - \int_{\partial D} v \cdot n g d\sigma = - \int_D \operatorname{div}(gv) dx$$

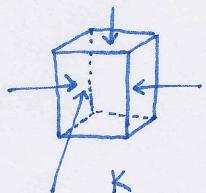
$$\frac{d}{dt} \int_D g = \int_D \dot{g}_t$$

$$\int_D (\dot{g}_t + \operatorname{div}(gv)) dx = 0$$

$g \equiv 1 \Rightarrow \operatorname{div} v = 0$ warunek nieścisłowości

$\dot{g}_t + v \nabla g = 0$, czyli można rozważyć plyn nieścisły o zmiennej gęstości

Równania Eulera



$$-\int_K \vec{n} \cdot \vec{p} d\sigma = - \int_K \nabla p dx$$

$$gv = -\nabla p$$

$$g \frac{Dv}{Dt} = -\nabla p$$

$$g v_t + g v \nabla v + \nabla p = 0 \quad - \text{równ. Eulera bezdywergentne}$$

$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega} g v^2 dx = 0$$

Dysypacja energii

$$\left\{ \begin{array}{l} gv_t + gv \nabla v - \nu \Delta v + \nabla p = 0 \\ \operatorname{div} v = 0 \\ g = \text{st.} \end{array} \right. \quad \begin{array}{l} \text{Równania} \\ \text{Naviera - Stokesa} \end{array}$$

$$-\nu \Delta v + \nabla p = -\operatorname{div} T(v, p) = -\operatorname{div} \mathcal{S}(v) + \nabla p$$

$$\mathcal{S}(v) = \frac{1}{2} \nu (\nabla v + (\nabla v)^T)$$

Interesujące rózniczki:

$$\begin{cases} u_t - \Delta u + \nabla p = f \\ \operatorname{div} u = 0 \\ u|_{t=0} = u_0 \end{cases}$$

Unitad Stoke'go

$$\begin{aligned} \operatorname{rot} u &= 0 \\ u &= \nabla \varphi \\ \Delta \varphi &= "0" \end{aligned}$$

Równania N-S

$$\begin{cases} u_t + u \cdot \nabla u - \nu \Delta u + \nabla p = 0 \\ \operatorname{div} u = 0 \\ u|_{t=0} = u_0 \end{cases}$$

Przyp: $[(u \cdot \nabla) u]^k = \sum_{k=1}^d u^k \partial_{x_k} u^k$, $u: \Omega \rightarrow \mathbb{R}^d$

$$\int_{\Omega} (u \cdot \nabla) u \cdot u = \sum_{\Omega} \int_{\Omega} u^k \partial_{x_k} u^l \cdot u^l = \sum_{\Omega} \frac{1}{2} \int_{\Omega} u^k \partial_{x_k} (u^l)^2 = \sum_{\Omega} -\frac{1}{2} \int_{\Omega} (\partial_{x_k} u^k)(u^l)^2 = 0$$

Przepływ quasigeostroficzny:

$$\begin{aligned} \theta_t + u \cdot \nabla \theta + (-\Delta)^{\alpha} \theta &= 0 \\ u = (R_2 \theta - R_1 \theta) &\quad ; \quad \hat{R}_k = \frac{i \xi_k}{|\xi|} \\ \alpha &= \frac{1}{2} \end{aligned}$$

Najprostsze podejście: $H^s(\mathbb{R}^d)$ - przestrzeń Sobolewa, $s \in \mathbb{R}$

$u \in \mathcal{S}(\mathbb{R}^d)$

$$\hat{u} = \mathcal{F}u = \int_{\mathbb{R}^d} e^{-ix \cdot \xi} u(x) dx$$

$$v = \mathcal{F}^{-1}v = (2\pi)^{-d} \int_{\mathbb{R}^d} e^{ix \cdot \xi} v(\xi) d\xi$$

Na potrzeby wykłodu $\|u\|_{L_2} = \|\hat{u}\|_{L_2}$

$$\|u\|_{H^s(\mathbb{R}^d)} = \|(1+|\xi|^2)^{s/2} \hat{u}\|_{L_2}$$

Podstawowe właściwości:

$$H^s(\mathbb{R}^d) \hookrightarrow L_{\infty}(\mathbb{R}^d), \quad s > \frac{d}{2}$$

$$\operatorname{Tr}_{x_d=0} H^s(\mathbb{R}^d) \hookrightarrow H^{s-\frac{1}{2}}(\mathbb{R}^{d-1}), \quad s > \frac{1}{2}$$

Policzamy równanie ciepła:

$$\begin{cases} u_t - \Delta u = f & \text{w } \mathbb{R}^d \times (0, T) \\ u|_{t=0} = u_0 \end{cases}$$

Iw. $u_0 \in H^1(\mathbb{R}^d)$, $f \in L_2(\mathbb{R}^d \times (0, T))$, to $u_t, \Delta u \in L_2(\mathbb{R}^d \times (0, T))$

Rozważamy dwa problemy

$$\begin{cases} u_t - \Delta u = f & \text{w } \mathbb{R}^d \times (0, T) \\ u|_{t=0} = 0 & \text{w } \mathbb{R}^d \end{cases}$$

$$\begin{cases} u_t - \Delta u = 0 & \mathbb{R}^d \times (0, T) \\ u|_{t=0} = u_0 \end{cases}$$