

NORGES TEKNISK-NATURVITENSKAPELIGE UNIVERSITET
INSTITUTT FOR FYSIKK

Faglig kontakt under eksamen:

Navn: Jan Myrheim

Telefon: 93653

Eksamen i fag SIF 4088 Ikkelineær dynamikk

Onsdag 31. juli 2002

Tid: 09.00–15.00

Sensurfrist: Onsdag 21. august 2002

Tillatte hjelpemidler: (Alternativ C): Godkjent lommekalkulator.

Rottmann, *Mathematische Formelsammlung*.

Barnett and Cronin, *Mathematical Formulae*.

Øgrim og Lian, *Størrelser og enheter i fysikk og teknikk*.

Oppgave 1:

- a) For hvilke av følgende bevegelsesligninger i (x, y) -planet er origo et stabilt fikspunkt, et ustabilt fikspunkt, et sadelpunkt eller eventuelt noe annet:

i) $\dot{x} = x(2 - x - y)$, $\dot{y} = x - y$

ii) $\dot{x} = x - y$, $\dot{y} = 1 - e^{-2x}$

iii) $\dot{x} = y$, $\dot{y} = x(1 + y) - 1$

- b) Gitt et todimensjonalt autonomt dynamisk system.

Hva menes med indeksen til en kurve, og indeksen til et fikspunkt for dette systemet?

Hva er indeksen til origo i de tre eksemplene under punkt a)?

- c) Hva kan du si om antallet fikspunkt av ulike typer innenfor enhetssirkelen, dersom du vet at bevegelsesligningen i et vilkårlig punkt $(x, y) = (\cos \varphi, \sin \varphi)$ på enhetssirkelen er: $\dot{x} = -\cos(2\varphi)$, $\dot{y} = \sin(2\varphi)$?

Oppgave 2:

Lysblinkene til ildfluehanner har en naturlig periode $2\pi/\omega$ på ca. 0,9 sekund, og tusenvis av ildfluer er i stand til å synkronisere lysblinkene perfekt.

I et eksperiment påvirkes en enkelt ildflue av en lyskilde som blinker med en periode $2\pi/\Omega$. Eksperimentet viser at dersom Ω ligger innenfor et intervall $[\omega - \omega_1, \omega + \omega_1]$ som er symmetrisk om ω , så blinker ildfluen med den påtrykte vinkelfrekvensen Ω , og ikke med sin naturlige vinkelfrekvens ω .

I denne oppgaven betraktes de eksperimentelt observerbare verdiene ω og ω_1 som kjente. En forenklet modell for synkroniseringen beskriver ildfluen som en oscillator med en fasevinkel θ , slik at lysblinket kommer f.eks. når $\theta = 2n\pi$ med n heltallig. Oscillatoren under påvirkning av den periodiske lyskilden beskrives av ligningen

$$\dot{\theta} = \omega + K \sin(\Omega t - \theta), \quad (1)$$

der K er en ikkenegativ konstant (styrken av påvirkningen), mens t er tiden og $\dot{\theta} = d\theta/dt$.

- a) Vis at hvis vi innfører faseforskjellen $\phi = \Omega t - \theta$ mellom de to oscillatorene (den ytre lyskilden og ildfluen) som ny variabel, så kan vi skrive bevegelsesligningen på den dimensjonsløse formen

$$\phi' = \mu - \sin \phi. \quad (2)$$

der $\phi' = d\phi/d\tau$ er den deriverte av ϕ med hensyn på en skalert tidsvariabel τ .

Hva er sammenhengen mellom τ og t ?

Uttrykk den dimensjonsløse parameteren μ ved de gitte parametrene ω , Ω og K .

- b) For hvilke verdier av parameteren μ i ligning (2) har faseforskjellen ϕ et stabilt fikspunkt?

Denne situasjonen kalles *faselåsing*. Hvorfor?

Finn sammenhengen mellom den eksperimentelt bestemte parameteren ω_1 og parameteren K i modellen i ligning (1).

- c) For $\Omega > \omega + \omega_1$ vil faseforskjellen ϕ øke hele tiden. Vis at i løpet av tiden

$$T = \frac{2\pi}{\sqrt{(\Omega - \omega)^2 - \omega_1^2}}$$

øker faseforskjellen med beløpet 2π , dvs. at ildfluen kommer nøyaktig ett blink mer på etterskudd i forhold til den ytre påvirkningen.

Denne sammenhengen mellom størrelsene T , Ω , ω og ω_1 er en forutsigelse fra modellen som kan etterprøves eksperimentelt. Spesielt forutsier modellen en *skaleringslov* for hvordan T går mot uendelig når Ω reduseres ned mot den kritiske verdien for faselåsing, som altså er $\omega + \omega_1$. Hvilken skaleringslov er det?

Oppgave 3:

- a) Anta at $u = u(x, t)$ er en løsning av Korteweg–de Vries-ligningen (KdV-ligningen)

$$u_t - 6uu_x + u_{xxx} = 0,$$

der $u_t = \partial u / \partial t$, osv.. La α , β , γ , δ og ϵ være konstanter, og la

$$U(X, T) = \alpha + \beta u(x, t),$$

der

$$x = \gamma X + \delta T, \quad t = \epsilon T,$$

eller omvendt,

$$X = \frac{x}{\gamma} - \frac{\delta t}{\gamma\epsilon}, \quad T = \frac{t}{\epsilon}.$$

Vis at $U = U(X, T)$ er en løsning av KdV-ligningen

$$U_T - 6UU_X + U_{XXX} = 0$$

for vilkårlige verdier av γ og δ , dersom

$$\alpha = \frac{\delta}{6\gamma}, \quad \beta = \gamma^2, \quad \epsilon = \gamma^3.$$

- b) Anta spesielt at $u = u(x, t) = \phi(x - ct)$ er en solitonløsning av KdV-ligningen. Solitonet beveger seg med konstant hastighet $c > 0$.

Hvilken ligning må funksjonen ϕ oppfylle?

Siden et soliton pr. definisjon er en lokalisert bølge, må begge grenseverdiene

$\phi_+ = \lim_{x \rightarrow +\infty} \phi(x)$ og $\phi_- = \lim_{x \rightarrow -\infty} \phi(x)$ eksistere. Vis at da må $\phi_+ = \phi_-$.

Når en studerer KdV-solitoner, er det vanlig å begrense seg videre til det tilfellet at $\phi_+ = \phi_- = 0$. Hvorfor er denne begrensningen uvesentlig?

- c) Hvordan varierer høyden og bredden av et KdV-soliton med hastigheten? (Høyde og bredde kunne vi eventuelt også kalle amplitude og bølgelengde. Utled f.eks. sammenhengen mellom hastighet, høyde og bredde ved hjelp av transformasjonen under punkt a) ovenfor.)

- d) KdV-ligningen kan skrives som

$$u_t + [L, A] = 0,$$

der L og A er følgende Lax-par av operatorer:

$$L = -\frac{d^2}{dx^2} + u(x, t),$$

$$A = -4\frac{d^3}{dx^3} + 6u(x, t)\frac{d}{dx} + 3u_x(x, t).$$

Bruk det til å vise at når $u(x, t)$ oppfylder KdV-ligningen, så er egenverdispektret til Schrödinger-operatoren L uavhengig av t .

- e) Vis at dersom den reelle bølgefunksjonen $\psi = \psi(x, t)$ er en løsning av ligningen $\psi_t = A\psi$, der A er den samme operatoren som i punkt d), så er normeringsintegralet

$$N = \int_{-\infty}^{\infty} dx \psi^2$$

en bevegelseskonstant.

I beviset er det nødvendig å gjøre visse antagelser om funksjonene $\psi(x, t)$ og $u(x, t)$. Presiser hvilke antagelser du gjør.

Hvorfor er dette resultatet av betydning når det gjelder å bruke invers-spredning-metoden til å løse KdV-ligningen?