

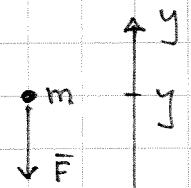
Detta är sista hembalsongången. 3:e mellanförlöret äger rum on 6.5. kl. 16-19 och omfattar kap. 14-16 samt kap. 17/appendix IV (uppl. 4 och 6/uppl. 5) i Adams. Fr 15.5. kl. 8-12 är det turbotentamen, då det går att antingen ta om ett mellanförlöp (3h) eller skriva sluttentamen (4h). Till turbotentamen måste man förhandsanmäla sig.

På Väborgsmässafton (to 30.4.) är föreläsningen inställd, eftersom pluxarna har annan verksamhet då.

Sista föreläsningen (ti 5.5) används åt repetition samt bevarande av frågor.

Fyll i kursutvärderingen på kursens hemsida.

On: 1) Ett föremål med massan m , som befinner sig på avståndet y från jordens mittpunkten, utsätts enligt Newtons gravitationslag och denom fr $\frac{1}{14}$ för kraften $F = -GM\frac{m}{y^2}$, där G är universella gravitationskonstanten (beträknad b i Adams) och M är jordens massa. På jordytan är $F = -mg = -GMm/R^2$, där R är jordens radie, så $GM = gR^2$.



Höjden $y(t)$ hos ett föremål, som sljuts upp från jordytan, satsifierar alltså diff. ekv. $my''(t) = -GMm/(y(t))^2$ eller $y''(t) = +gR^2/(y(t))^2$, om vi bortser från luftmotstånd, månenas dragningskraft &c. Denna DE har en lösning $y(t) = a \cdot t^r$, där a och r är positiva konstanter och $r < 1$.

Denna lösning svärar mot att föremålet flyger bort mot oändligheten (eftersom $r > 0$), men oft längsammare (eftersom $r < 1$). Bestäm a och r och visa att för att få denna lösning måste uppskjutningshastigheten vid jordytan (där $y=R$, vilket inte behöver svara mot $t=0$; vi behöver inte starta vår klocka i uppskjutningsögonblicket) vara $y' = \sqrt{2gR} = \sqrt{2GM/R}$ (flykhastigheten).

V.g. vänt

2) Från demo fr v14 fick vi också tyngdkraftsaccelerationen inuti ett homogen klot. Antag att jorden är homogen och borra att häl längs axeln, i vilket vi släpper ned ett föremål med massan m . Beräkna nu. 2:a ordningens linjära ODE från kap. 3.7 (Gek 1) hur lång tid det tar innan föremålet återvänder. Bortse från buff motstånd, använd att $g \approx 9.81 \text{ m/s}^2$ vid jordytan och att $2\pi R \approx 40.000 \text{ km}$. (Detta är egentligen ett speciellt fall av uppg. 8C7 på sid 517/470 (uppl. 4 & 5, uppl. 6) i Adams.)

3a) Bestäm lösningen till (den linjära) diff. ekvationen $y'(x) = x + y(x)$ med begynnelsevillkoret $y(0) = 1$.

b) Blocka fram fäderäkunten och approximera talet $y(1)$ genom att använda Eulers metod för att approximera lösningen till diff. ekvationen. Använd steglängden $h = 0.2$.

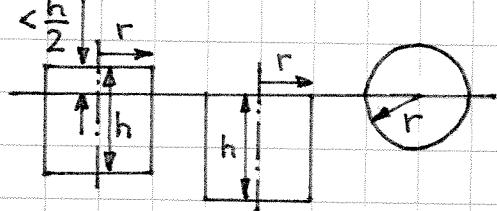
c) Gör samma sak med förbättrad Euler.

4a) Bestäm lösningen till $y'(x) = 2x \cdot (y(x))^2$, $y(0) = 1$.

b) Använd Picards iteration för att beräkna approximationerna $\phi_1(x)$ och $\phi_2(x)$ av lösningarna. Observera, att ϕ_1 och ϕ_2 (och ϕ_n för $\forall n \in \mathbb{N}$) är def. i hela \mathbb{R} , men att själva lösningen bara är def. i ett intervall kring origo.

Demo: a) Hha. Archimedes' princip

från förra fredagens demo
och 2:a ordn. linjära ODE
från kap. 3.7 (Gek 1) bestämmes
Vi svängningsiden hos en
cylindrisk träkloss med $\delta_T > \delta_V/2$



(Så mer än halva klossen är under vatten vid vila), om klossen tryckes ned i vattnet och släpps, så den börjar gunga, om det inte förekommer någon dämpning (vilket iakttagligen är rätt realistiskt i detta samband).

b) Vi bestämmer svängningsiden för små svängningar hos ett träklot med $\delta_T \leq \delta_V/2$, om det inte förekommer någon dämpning via linearisering. Samma metod kan användas för att bestämma svängningsiden för små svängningar hos allmänna kroppar också.

Glöm inte kursutvärderingen.

Tack för det gångna läsaret! Georg M.