

Dæmi 1

Ögn hreyfist í mættinu
 Könnum ferla hennar í
 fasarúminu (x, \dot{x})

$$U(x) = U_0 \left\{ \left(\frac{x}{a} \right)^2 - 1 \right\}^2$$

Heildarorka hennar er

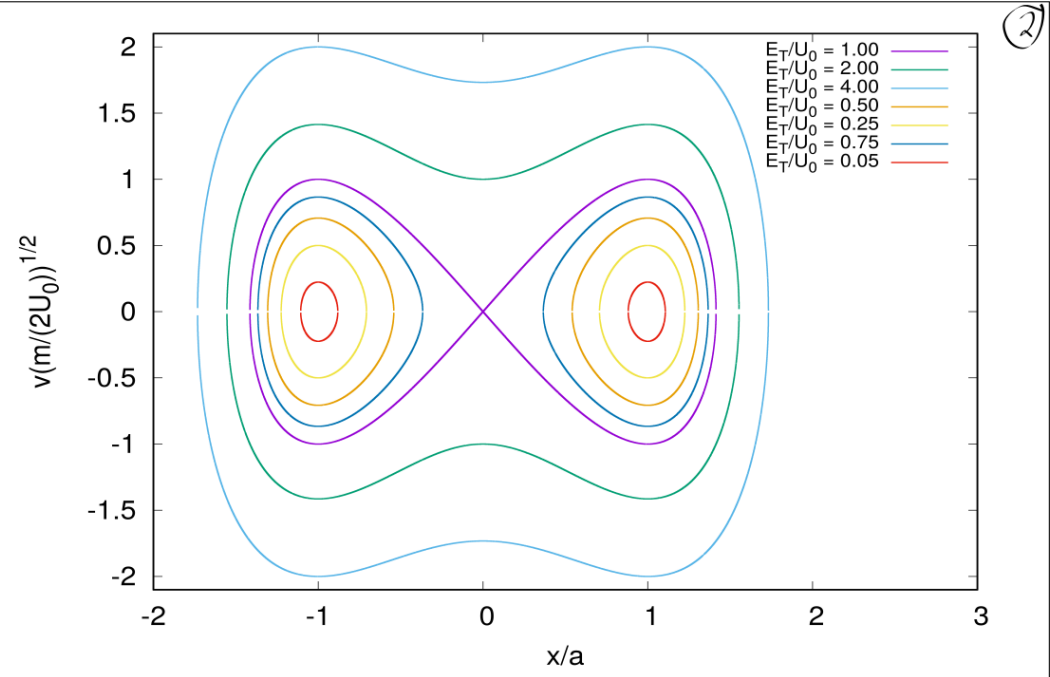
$$E_T = \frac{m}{2} \dot{x}^2 + U_0 \left\{ \left(\frac{x}{a} \right)^2 - 1 \right\}^2$$

$$\rightarrow \frac{m}{2} \dot{x}^2 = E_T - U_0 \left\{ \left(\frac{x}{a} \right)^2 - 1 \right\}^2$$

$$\rightarrow \sqrt{\frac{m}{2U_0}} \dot{x} = \pm \sqrt{\frac{E_T}{U_0} - \left\{ \left(\frac{x}{a} \right)^2 - 1 \right\}^2}$$

Því er eðlilegast að nota viddarlösu breytur x/a og hlutfallið E_T/U_0 gefur heildarorkuna m.v. U_0

①



②

Dæmi 2

Ólinulegur sveifill með viddarlösu hreyfijöfnu

$$\ddot{x} + \dot{x}^3 + x = 0$$

Notum hér greinireikning til að kanna eiginleika ferla hennar í fasarúminu (x, \dot{x}) en í næsta dæmi verða notaðar tölulegar aðferðir til að reikna þá.

Notum pólhnit, en breytum hreyfijöfnunni fyrst í hneppi fyrstastigs jafna

$$\begin{cases} \dot{y} = \dot{x} \\ \dot{y} = -y^3 - x \end{cases}$$

$$r \dot{r} = x \dot{x} + y \dot{y} \quad (*)$$

$$\begin{cases} x = r \cos \theta \\ y = r \sin \theta \\ r^2 = x^2 + y^2 \end{cases} \rightarrow \begin{cases} \dot{x} = \dot{r} \cos \theta - r \dot{\theta} \sin \theta \\ \dot{y} = \dot{r} \sin \theta + r \dot{\theta} \cos \theta \end{cases} \quad (**)$$

③

$$r^2 \ddot{\theta} = \overset{(**)}{x \dot{y} - y \dot{x}} = \overset{\text{hneppi}}{-x(y^3 + x) - y^2}$$

$$= -r^4 \cos \theta \sin^3 \theta - r^2 \cos^2 \theta - r^2 \sin^2 \theta$$

$$\rightarrow \ddot{\theta} = - \left[r^2 \cos \theta \sin^3 \theta + 1 \right]$$

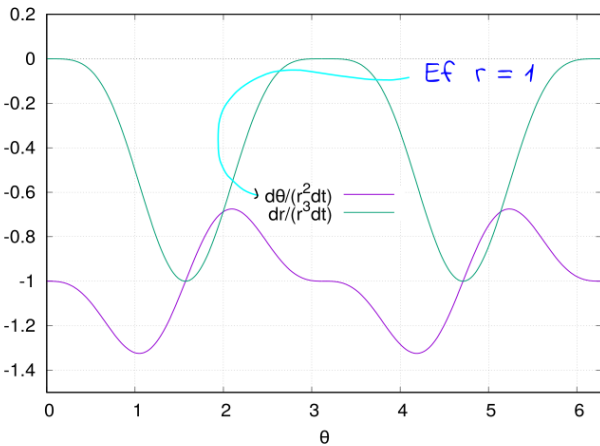
og með (*) fæst

$$r \dot{r} = xy + y(-y^3 - x) = -y^4 = -r^4 \sin^4 \theta$$

$$\rightarrow \dot{r} = -r^3 \sin^4 \theta$$

skoðum eiginleika þessara falla á næstu síðu

④



Hér sést að $\dot{\theta} < 0$
hringsnúningur agnarinnar í fasarúminu er því alltaf réttssælis.
Eins sést að $\dot{r} < 0$
(nema í punktum sem eru heilt margfeldi af π)

Ögnin mun því nálgast $(0,0)$ -punktinn, en mjög hægt þar sem deyfingin í réttu hlutfalli við v^3 er mjög smá fyrir lítinn hraða.
Ég sé enga takmörkun fyrir r , sjáum myndir í næsta dæmi.

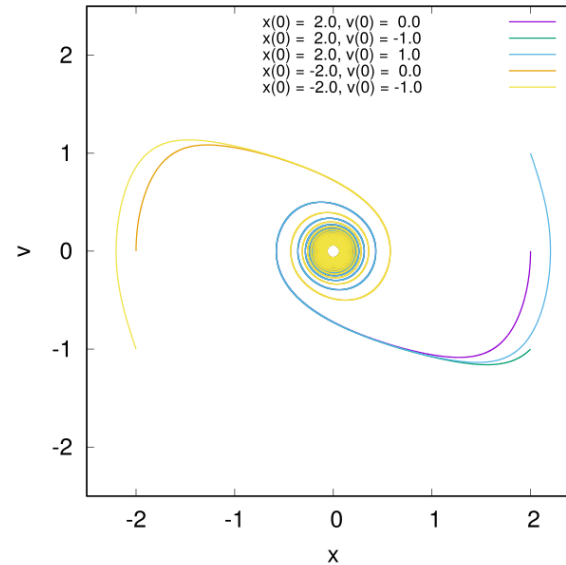
(5)

Dæmi 3

Beytum tölulegum aðferðum fyrir dæmi 2.
Hreyfijafnan er með víddarlausum stærðum

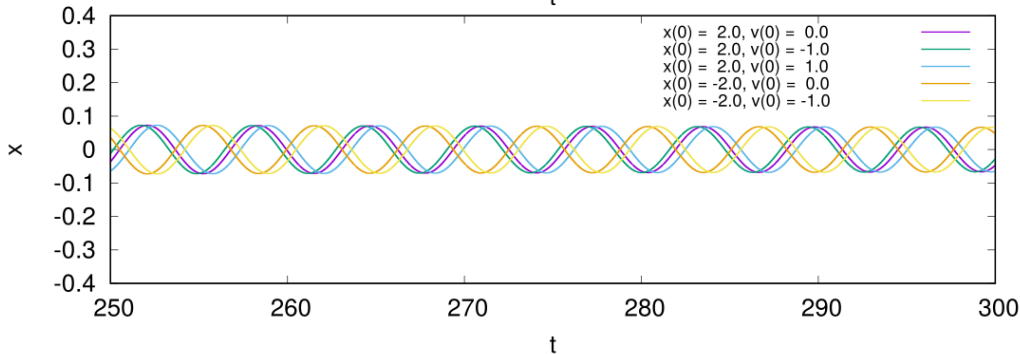
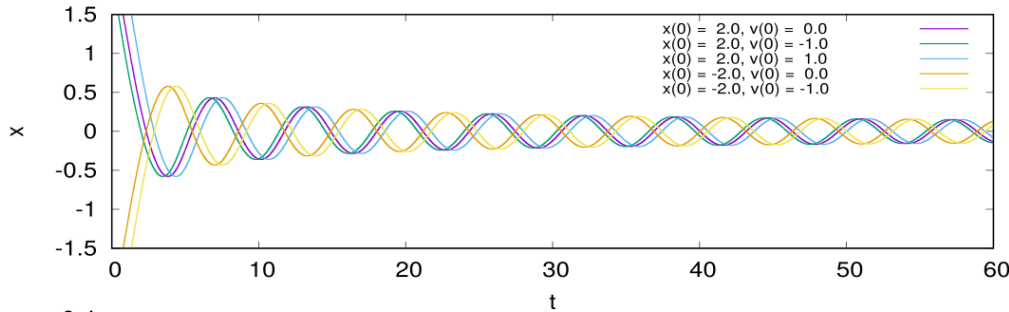
$\ddot{x} + \dot{x}^3 + x = 0$ (6)

Ferlar í fasarúmi



Hér sést réttssælis snúningurinn og hversu hægt á deyfingunni með minnkandi hraða

Eftirfarandi myndir sýna vel hvernig deyfingin minnkar með v og t



(7)

Dæmi 4

Athugum fasarúmsferla fyrir ögn í $U(x) = U_0 \left[\left(\frac{x}{a} \right)^2 - 1 \right]^2$ (8)

$F(x) = -\frac{dU}{dx} = -4 \left(\frac{U_0}{a} \right) \left(\frac{x}{a} \right) \left[\left(\frac{x}{a} \right)^2 - 1 \right]$

Bættum við viðnámskrafti

$F(\dot{x}) = -mb\dot{x}$

svo hreyfijafnan verður

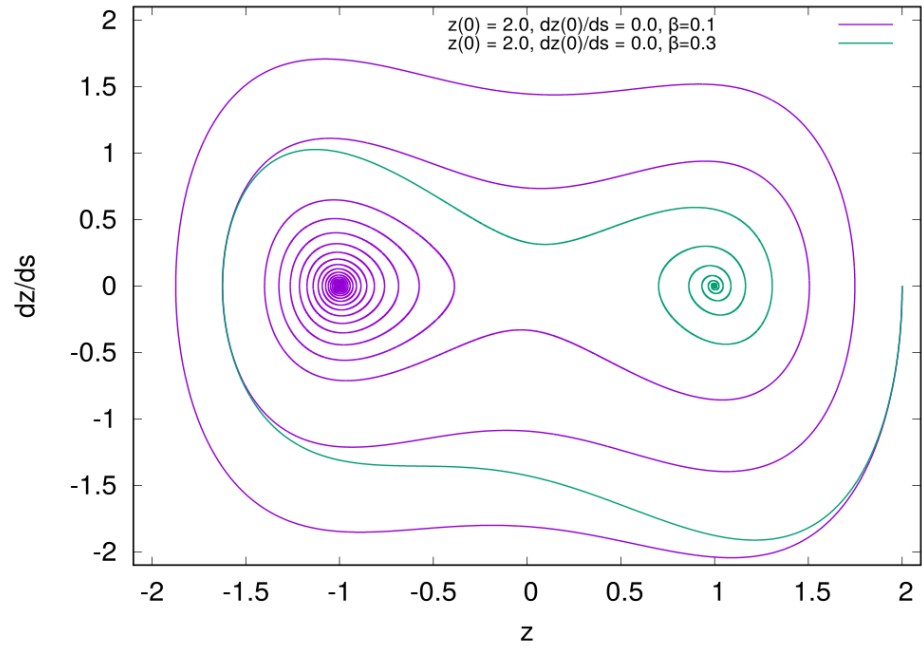
$m\ddot{x} + mb\dot{x} + 4\left(\frac{U_0}{a}\right)\left(\frac{x}{a}\right)\left[\left(\frac{x}{a}\right)^2 - 1\right] = 0$

vekjum sköln $x/a = z, t\Omega = s, \Omega^2 = \frac{4U_0}{ma^2}$

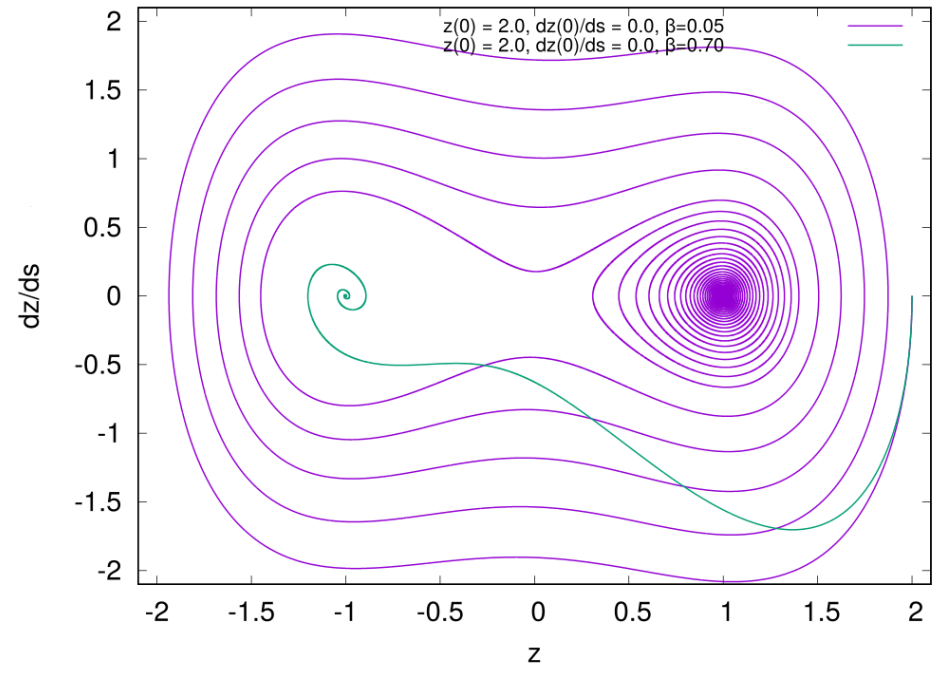
$\rightarrow z'' + \frac{b}{\Omega} z' + z(z^2 - 1) = 0$ $z(s), \frac{b}{\Omega}$
eini fastinn eftir

(8)

Skoðum 4 mismunandi tilfalli með $\dot{z}(s) = \sigma$



(a)



(b)