

## Příklad z teoretické mechaniky č. 2 (2016)

Analyzujte pohyb tzv. *převráceného kyvadla*. Jedná se o matematické kyvadlo (těleso  $m$  na nehmotném závěsu délky  $l$  v homogenním gravitačním poli  $g$ ), jehož otočný bod osciluje nahoru a dolů dle funkce  $y = -d \cos(\Omega t)$ , kde  $d$  je *malá amplituda* a  $\Omega$  je *velká úhlová frekvence*. Ukažte, že za těchto okolností existuje stabilní rovnovážná poloha  $\varphi = \pi$ , kolem níž kyvadlo kmitá „vzhůru nohama“.

1. Pomocí faktu, že tíhové zrychlení v systému spojeném s oscilujícím otočným bodem je  $g + \ddot{y}$ , odvoďte přesnou pohybovou rovnici

$$\ddot{\varphi} + \left( \omega^2 + \varepsilon \Omega^2 \cos(\Omega t) \right) \sin \varphi = 0, \quad (1)$$

kde  $\varepsilon = d/l$  a  $\omega^2 = g/l$  ( $\omega$  je typická frekvence malých kmitů když  $d = 0$ ).

2. V případě  $\varepsilon \ll 1$  hledejte řešení ve tvaru  $\varphi(t) = \varphi_0(t) + A(t) \cos(\Omega t)$ , kde  $\varphi_0$  je řádu 1, zatímco  $A$  je malá amplituda řádu  $\varepsilon$ , tedy  $A \sim \varepsilon$ . Funkci  $\sin \varphi$  rozvíjíte Taylorovým rozvojem. Poté proveďte tzv. vysokofrekvenční aproximaci: předpokládejte  $\omega/\Omega \sim \varepsilon$  a že obě funkce  $\varphi_0(t)$  i  $A(t)$  se s časem mění na časové škále dané úhlovou frekvencí řádu  $\omega$ , tj. například  $\dot{A} \sim \omega A$ . Dosadte do pohybové rovnice a seřadte všechny členy podle mocnin parametru  $\varepsilon$ . Dominantní členy (řádu nejnižší mocniny  $\varepsilon$ ) dávají rovnici

$$A = \varepsilon \sin \varphi_0,$$

zatímco členy dalšího řádu dávají rovnici pro  $\varphi_0(t)$  ve tvaru

$$\ddot{\varphi}_0 + \omega^2 \sin \varphi_0 + \varepsilon A \Omega^2 \cos^2(\Omega t) \cos \varphi_0 - 2\dot{A}\Omega \sin(\Omega t) = 0.$$

3. Tuto rovnici lze *vystředovat* přes celou krátkou periodu  $2\pi/\Omega$  vynucených kmitů. Při tom lze pomalu se měnící funkce  $\varphi_0(t)$ ,  $A(t)$  nahradit jejich průměrnými hodnotami  $\bar{\varphi}(t)$ ,  $\bar{A}(t)$  za středovanou periodu; podobně pro jejich časové derivace. Dostaneme tím

$$\ddot{\bar{\varphi}} + \omega^2 \sin \bar{\varphi} + \frac{1}{2} \varepsilon \bar{A} \Omega^2 \cos \bar{\varphi} = 0.$$

4. Rovnici integrujte a ukažte, že chování kyvadla lze chápat jako pohyb v „potenciálu“

$$V(\bar{\varphi}) = -\frac{g}{l} \cos \bar{\varphi} + \frac{d^2 \Omega^2}{4 l^2} \sin^2 \bar{\varphi}.$$

Nalezněte všechny rovnovážné polohy v potenciálu  $V(\bar{\varphi})$  a vyšetřete jejich stabilitu. Zejména odvoďte podmínku, kdy je převrácená poloha  $\bar{\varphi} = \pi$  stabilní.

5. Získané výsledky ověřte alternativním postupem: pohybovou rovnici (1) linearizujte předpokladem  $\varphi = \pi + \theta$ , kde  $\theta$  je malé vůči  $\pi$  (výše aplikovaná omezení na velikosti konstant  $d$  a  $\Omega$  zde nečiňte). Zavedením bezrozměrných parametrů

$$\xi \equiv \frac{1}{2} \Omega t, \quad a \equiv -\frac{4g}{\Omega^2 l}, \quad q \equiv \frac{2d}{l}$$

získáte rovnici

$$\frac{d^2 \theta}{d \xi^2} + \left( a - 2q \cos(2\xi) \right) \theta = 0.$$

To je standardní tvar tzv. *Mathieuovy rovnice*. Její řešení (obvykle hledaná ve tvaru řad) závisejí na konkrétních hodnotách parametrů  $q$  a  $a$ : mohou být buď nestabilní (exponenciálně narůstat s  $\xi$ ) nebo stabilní (oscilovat s frekvencí  $\frac{1}{2}\beta\Omega$ ), viz *přiložený graf na druhé straně*. Proveďte stručnou diskusi a srovnání s předchozími výsledky. Konkrétně najděte, pro jaké hodnoty zrychlení otočného bodu  $\ddot{y}_{\max} = \Omega^2 d$  je převrácená poloha kyvadla s délkou  $l = 2d$  stabilní.

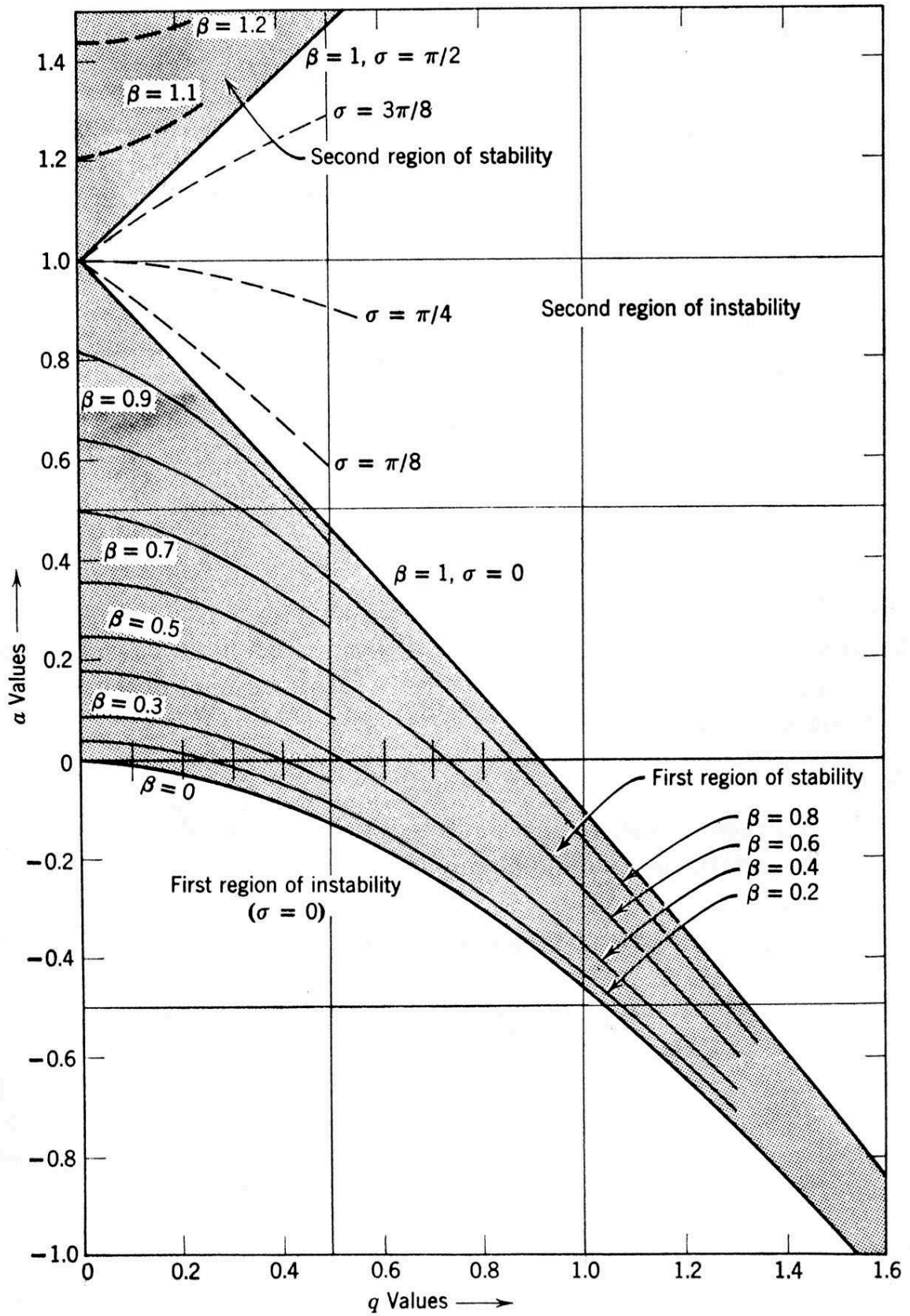


Fig. 26-1. Stability diagram for Mathieu's equation  $\frac{d^2\theta}{d\xi^2} + (a - 2q \cos 2\xi)\theta = 0$ .