

بِسْمِ اللّٰهِ الرَّحْمٰنِ الرَّحِیْمِ

31213

مرکز تحصیلات تکمیلی در علوم پایه زنجان

منیفدهای نوردای سیستم‌های هامیلتونی آشوبناک

۱۳۸۱ / ۷ / ۲۰

انسانیت در آن همی از
مستقیم است

پایان‌نامه کارشناسی ارشد

لیلا خیبرشکن اصل

استاد راهنما: دکتر میرعباس جلالی

خرداد ۱۳۸۱

۴۲۴۱۴

تقدیم به آیہ مکرر آرامش؛ مادر

قدردانی

در اینجا لازم است از استاد گرامی جناب آقای دکتر میرعباس جلالی که راهنمای من در به انجام رساندن این رساله بوده‌اند تشکر نمایم. همچنین بر خود وظیفه می‌دانم از استاد بزرگوارم جناب آقای دکتر بهمن مهری که همواره بر من محبت داشته‌اند و من درسی بالاتر از ریاضی از ایشان آموختم بی‌نهایت تشکر نمایم. از خانواده عزیزم و همچنین دوستان گرامیم به ویژه خانم راحله شرفی نیز سپاسگزارم. در پایان صمیمانه‌ترین ارادت خود را تقدیم خانم شریف و آقای آزما اولین اساتید ریاضی خود می‌نمایم.

چکیده

در این پژوهش الگوریتمی برای محاسبه منیفلدهای نوردای سیستم‌های هامیلتونی آشوبناک ارائه می‌شود که توسط آن می‌توان، منیفلدهای پایدار و ناپایدار نقاط ثابت هذلولوی سیستم هامیلتونی را (در صورت وجود) برای مقادیر مختلف انرژی بدست آورد. برای این منظور برنامه کامپیوتری نوشته شد که با دقت مضاعف، پاسخ تناوبی ناپایدار معادله دافینگ واداشته و سیستم هنون - هایلز را بدست می‌دهد. همچنین منیفلدهای پایدار و ناپایدار سیستم‌های یاد شده محاسبه می‌شوند. مبنای الگوریتم ارائه شده در این پژوهش استفاده از قضیه فلوکه و خطی سازی حول پاسخ تناوبی و استفاده از روش نیوتن برای بدست آوردن مسیرهای فضای فاز، روی ابر رویه انرژی ثابت می‌باشد.

کلمات کلیدی:

نگاشت پوانکاره، منیفلدهای نوردای، سیستم‌های هامیلتونی، آشوب، نقاط هموکلینیک و هتروکلینیک

فهرست مندرجات

۵	۱	قضیهٔ فلوکه
۵	۱.۱	نگاشت پوانکاره
۹	۲.۱	قضیهٔ فلوکه
۱۶	۲	منیفلدهای نوردای مدارهای تناوبی
۱۷	۱.۲	ارتباط نگاشت پوانکاره و قضیهٔ فلوکه
۲۰	۲.۲	نقطهٔ ثابت هندلولوی
۲۰	۳.۲	قضیهٔ منیفلد پایدار برای نگاشتها
۲۱	۴.۲	قضیهٔ منیفلد پایدار برای مدارهای تناوبی
۲۲	۵.۲	تابع ملنیکوف
۲۶	۳	محاسبهٔ منیفلدهای پایدار و ناپایدار معادلهٔ دافینگ واداشته
۲۷	۱.۳	نگاشت پوانکارهٔ معادلهٔ دافینگ واداشته
۲۸	۲.۳	پلایش جوابها با روش ضرایب لاگرانژ

۲۹	۳.۳	جواب تناوبی ناپایدار برای معادلهٔ دافینگ واداشته
۳۲	۴.۳	مقادیر و بردارهای ویژهٔ نقطهٔ ثابت هذلولوی
۳۳	۵.۳	منیفلدهای نوردای معادلهٔ دافینگ واداشته
۴۰	۴	محاسبهٔ منیفلدهای پایدار و ناپایدار سیستم هنون - هایلز
۴۱	۱.۴	نگاشت پوانکارهٔ یک سیستم چهار بعدی
۴۳	۲.۴	پالایش جوابها با روش ضرایب لاگرانژ
۴۴	۳.۴	جواب تناوبی سیستم هامیلتونی هنون - هایلز
۴۵	۴.۴	مقادیر و بردارهای ویژهٔ نقطهٔ ثابت هذلولوی
۴۶	۵.۴	منیفلدهای نوردای سیستم هامیلتونی هنون - هایلز

مقدمه

منیفلدهای¹ ناوردا سطوحی در فضای فاز یک سیستم دینامیکی هستند که دارای این خاصیت می‌باشند که مدارهای متعلق به این مجموعه‌ها در طول حرکت، متعلق به همان مجموعه باقی می‌مانند. اطلاعات مربوط به منیفلدهای ناوردا یک سیستم دینامیکی، همچنین رفتار متقابل منیفلدهای پایدار و ناپایدار، برای رسیدن به فهم کاملی از دینامیک عمومی از اهمیت خاصی برخوردارند. کارهای زیادی روی موضوع منیفلدهای ناوردا در ۵۰ سال گذشته صورت گرفته است و امروزه نیز با سرعت سریع ادامه دارد. اولین نتایج مهم متمرکز منیفلدهای ناوردا توسط هادامارد² (۱۹۰۱) و پرون³ (۱۹۲۸)، (۱۹۲۹) و (۱۹۳۰) بدست آمد. آنها وجود منیفلدهای پایدار و ناپایدار نقطه سکون مربوط به سیستمهای ناپیوسته را اثبات کردند. در سال ۱۹۵۰ یونسن⁴ در مطالعاتش روی نوسانات جفت شده، دو چنبره ناوردا را رسم کرد. این کار توسط دیلیبرتو⁵ (۱۹۶۰)، (۱۹۶۱) و همچنین با کوشش کاینر⁶ (۱۹۵۵)، هافورد⁷ (۱۹۵۶)، مارکوس⁸ (۱۹۵۶)، هیل⁹ (۱۹۶۱)، کرزویل¹⁰ (۱۹۶۸)، مک کارتی¹¹ (۱۹۵۵) و کیلی¹² (۱۹۶۷) توسعه داده شد. وجود منیفلدهای پایدار و ناپایدار و پایداری آنها تحت اختلال برای هر منیفلد ناوردا دلخواه اولین بار توسط ساکر¹³ (۱۹۶۴) اثبات شد. این کار بعداً توسط فینیشل¹⁴ توسعه داده شد. همچنین کارهای مشابه دیگری مستقلاً توسط شاب¹⁵ (۱۹۷۷)، پاگ¹⁶، هیش¹⁷ انجام شد. در سال ۱۹۶۳ ملنیکوف روشی برای محاسبه فاصله بین منیفلدهای پایدار و ناپایدار روی سطح پوانکاره ارائه کرد که ما در فصل اول این پایان نامه به آن اشاره کرده‌ایم. در این پایان نامه بطور کلی ما مطالعه خود را معطوف به محاسبه عددی دقیق منیفلدهای ناوردا نقاط ثابت هذلولوی می‌کنیم. در فصل دوم و سوم به بررسی قضایایی می‌پردازیم که در طول کار از آنها استفاده کرده‌ایم. در فصل چهارم

Manifolds¹

Hadamard²

Perron³

Levinson⁴

Diliberto⁵

Kyner⁶

Hufford⁷

Marcus⁸

Hale⁹

Kurzweil¹⁰

Mccarthy¹¹

Kelley¹²

Sacker¹³

Fenichel¹⁴

Shub¹⁵

Pugh¹⁶

Hisch¹⁷

سیستمهای دو بعدی را مطالعه خواهیم کرد و در فصل پنجم به سیستمهای هامیلتونی ۴ بعدی خواهیم پرداخت. هدف ما پیدا کردن منیفلدهای نوردای یک سیستم هامیلتونی است که این کار با تشکیل نگاشت پوانکاره نزدیک مدار هموکلینیک (یا هتروکلینیک) انجام خواهد شد. ابتدا کار را با معادله دو بعدی دافینگ شروع کرده و منیفلدهای پایدار و ناپایدار آن را با رعایت ترتیب کار پیدا می‌کنیم. در فصل پنجم سیستمهایی را بررسی می‌کنیم که در مقالات کانتوپولوس¹⁸ و آریولی¹⁹ از آنها استفاده شده است. یکی از این سیستمها سیستم هامیلتونی هنون - هایلز²⁰ است که منیفلدهای نوردای آن در فصل ۴ محاسبه شده و تقاطع عرضی آنها نشان داده شده است.

G.Contopoulos¹⁸

G.Arioli¹⁹

Henon-Heiles²⁰

فصل ۱

قضیهٔ فلوکه

این فصل اختصاص به قضایا و تعاریفی دارد که در طول کار و همچنین در مراجع استفاده شده در این پژوهش از آنها استفاده شده است. اصلی ترین تعریفی که در این قسمت موجود است، تعریف نگاشت پوانکاره می‌باشد. به منظور خودشمولی بودن این گزارش، اثبات بعضی از مفاهیم آورده شده است و اثبات برخی دیگر به مراجع موجود ارجاع داده شده است. این فصل را با تعریف نگاشت پوانکاره شروع می‌کنیم.

۱.۱ نگاشت پوانکاره [۲]

نگاشت پوانکاره یک ابزار اساسی برای کاهش مرتبه یا حذف پیچیدگی یک سیستم با بعد فضای حالت مساری یا بیش از ۳ می‌باشد که توسط هنری پوانکاره^۱ در سال ۱۸۸۱ مطرح گردید. مفهوم نگاشت پوانکاره بسیار ساده می‌باشد:

اگر Γ یک مدار تناوبی برای سیستم

$$\dot{x} = F(x), \quad x \in E \subset R^n \quad (1)$$

باشد و Σ ابررویهای باشد که Γ را در نقطه x_0 قطع کند، آنگاه برای هر $x \in \Sigma$ که کاملاً به x_0 نزدیک باشد، پاسخ (۱) در صورت شروع از x مجدداً صفحه Σ را در $p(x)$ نزدیک x_0 قطع خواهد کرد. نگاشت $f: x \rightarrow p(x)$ نگاشت پوانکاره نامیده می‌شود.

اگر ابرروی Σ را از بعد $n-1$ بگیریم که بصورت $g(x_1, x_2, \dots, x_n) = 0$ تعریف گردد، آنگاه بردار عمود بر این

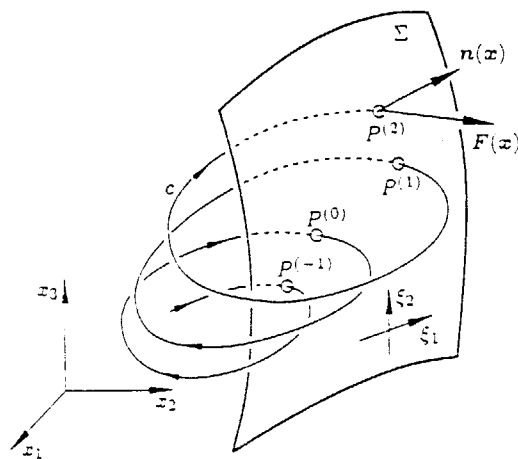
¹ Henri Poincaré

آبرویه به صورت زیر تعریف می شود:

$$N = |\nabla g|^{-1} \cdot \nabla g$$

که در آن $\nabla g = \left\{ \frac{\partial g}{\partial x_1}, \frac{\partial g}{\partial x_2}, \dots, \frac{\partial g}{\partial x_n} \right\}$ می باشد.

اگر $F^i \cdot N \neq 0$ باشد، در این صورت F ، ابررویه g را به طور عرضی قطع می کند. نقاط فصل مشترک جریانهای فضای حالت با صفحه Σ را به نامهای $p^{(-3)}, p^{(-2)}, p^{(-1)}, p^{(0)}, p^{(1)}, p^{(2)}, \dots$ نشان می دهیم. شکل زیر نمونه ای از نگاشت پوانکاره را برای سیستمی با بعد فضای فاز سه نشان می دهد.



شکل ۱: سطح پوانکاره سیستمی با فضای فاز ۳ بعدی

از آنجائیکه هر نقطه $p^{(i+1)}$ روی Σ تصویر نقطه ما قبل آن $p^{(i)}$ به واسطه معادله $x = F(x)$ است، می توان در حالت کلی نوشت:

$$p^{(i+1)} = f(p^{(i)})$$

f یک نگاشت غیرخطی است که از ابررویه Σ بروی خودش تعریف می شود. این نگاشت غیرخطی همان نگاشت پوانکاره می باشد و یک به یک است. (چون جواب معادله دیفرانسیل $x = F(x)$ یکتا است). همچنین

$$p^{(i)} = f^{-1}(p^{(i+1)})$$

$$f: R^{n-1} \rightarrow R^{n-1}$$

بعلاوه، داریم:

$$p^{(1)} = f(p^{(0)}), p^{(2)} = f(p^{(1)}), \dots, p^{(m)} = f(p^{(m-1)}) \implies p^{(m)} = \underbrace{f \circ f \circ \dots \circ f}_{\text{تا } m}(p^{(0)})$$

که به منظور خلاصه نویسی می توان از نوشتار زیر استفاده کرد،

$$p^{(m)} = f^{[m]}(p) = \underbrace{f \circ f \circ \dots \circ f}_{\text{تا } m}(p)$$

اگر جواب صریح معادله (۱) موجود باشد، می توان f را بدست آورد، ولی در حالت کلی این امر غیرممکن است. واضح است که هر مدار تناوبی، یک نقطه ثابت نگاشت f است. مثلاً فرض کنیم که p_s نقطه ثابت نگاشت f باشد، پس:

$$f(p_s) = p_s$$

به عبارت دیگر اگر p_s بعنوان شرط اولیه سیستم (۱) انتخاب گردد پاسخ تناوبی بدست می آید که همواره در سطح مقطع پوانکاره یک نقطه باقی می ماند.

حال اگر $f^{[m]}(p_s) = p_s$ در این صورت p_s نقطه ثابت نگاشت $f^{[m]}$ است که در این حالت یک m -دوری داریم.

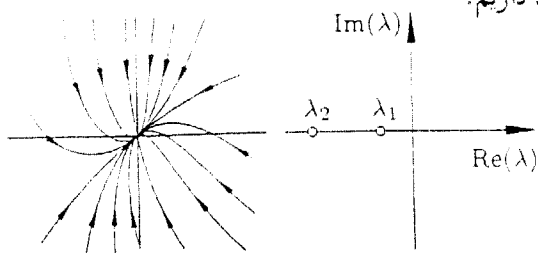
حال فرض کنیم:

$$z = p_s + \Delta \quad |\Delta| \ll 1$$

خواهیم داشت:

$$\begin{aligned} z^{(n+1)} = f(z^{(n)}) &\implies p_s + \Delta_{n+1} = f(p_s + \Delta_n) \\ &\implies p_s + \Delta_{n+1} = f(p_s) + \left. \frac{\partial f}{\partial z} \right|_{p_s} \Delta_n + O(\Delta_n^2) \end{aligned}$$

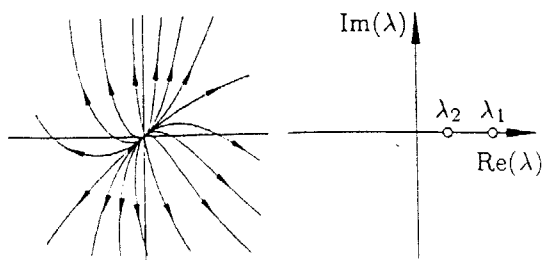
و چون داریم: $f(p_s) = p_s$ ؛ بدست می آوریم: $\Delta_{n+1} = J \Delta_n$ که $J = \left. \frac{\partial f}{\partial z} \right|_{p_s}$ ماتریس ژاکوبی f می باشد. برای سادگی کار و بدست آوردن یک حس اولیه از رفتار حول نقاط ثابت، حالت های ممکن در یک سیستم دو بعدی را بررسی می کنیم که البته گسترش نتایج به فضای دلخواه n بعدی مشکل نخواهد بود. اگر فرض کنیم که مقادیر ویژه ویژه سیستم دو بعدی مورد نظر متفاوت باشند داریم:



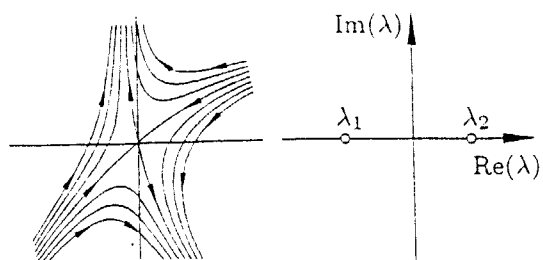
(۱) اگر هر دو مقدار ویژه حقیقی باشند و برای $i = 1, 2$

$|\lambda_i| < 1$ آنگاه نقطه ثابت، گره پایدار^۲ می باشد.

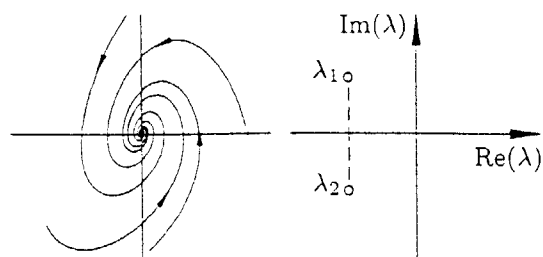
stable node^۲



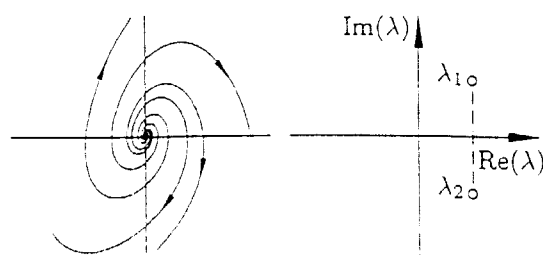
(۲) اگر هر دو مقدار ویژه حقیقی باشند و برای $i = 1, 2$ $|\lambda_i| > 1$ ، آنگاه نقطه ثابت، گره ناپایدار^۳ خواهد بود.



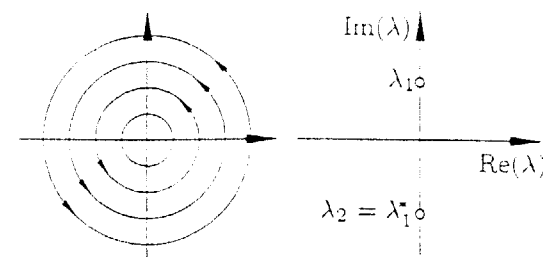
(۳) اگر هر دو مقدار ویژه حقیقی باشند و $|\lambda_1| > 1$ ، $|\lambda_2| < 1$ ، آنگاه نقطه ثابت، هذلولوی^۴ خواهد بود.



(۴) اگر هر دو مقدار ویژه مزدوج موهومی باشند و برای $i = 1, 2$ $|\lambda_i| < 1$ ، آنگاه نقطه ثابت، کانون پایدار^۵ خواهد بود.



(۵) اگر هر دو مقدار ویژه مزدوج موهومی باشند و برای $i = 1, 2$ $|\lambda_i| > 1$ ، آنگاه نقطه ثابت، کانون ناپایدار^۶ خواهد بود.



(۶) اگر هر دو مقدار ویژه مزدوج موهومی باشند و برای $i = 1, 2$ $|\lambda_i| = 1$ ، آنگاه نقطه ثابت، مرکز^۷ خواهد بود.

بطور کلی در صورت حقیقی بودن مقادیر ویژه اگر $|\lambda| \neq 1$ نقطه ثابت، هذلولوی، و اگر $|\lambda| = 1$ نقطه ثابت غیرهذلولوی نامیده می شود. نقطه ثابت مرکز نیز نقطه ثابت بیضوی نامیده می شود. در سیستم های هامیلتونی، ساختار فضایی حالت یا نگاشت پوانکاره حاصل از آن دارای نقاط ثابت از نوع هذلولوی (زینی) و مرکز است. ساختار دیگری مشاهده نمی شود.

unstable node³
saddle point⁴
stable focus⁵
unstable focus⁶
center⁷

۲.۱ قضیهٔ فلوکه [۳]

خطی سازی یک سیستم دینامیکی از نوع $\dot{X} = F(X, t)$ حول پاسخ تناوبی $X_p(t)$ به معادلهٔ دیفرانسیل زیر می‌انجامد

$$\dot{x} = p(t)x \quad (۲)$$

که در آن p یک ماتریس $n \times n$ متناوب با دورهٔ تناوب T است. این معادلهٔ خطی حداقل یک جواب غیربدیهی $(x(t))$ دارد بطوریکه

$$x(t+T) = \mu x(t) \quad -\infty < t < \infty.$$

دو قضیهٔ زیر در اثبات قضیهٔ اصلی فلوکه^۸ به ما کمک می‌کنند که آنها را بدون اثبات قبول می‌کنیم.

۳.۱ قضیه: فرض کنیم $\phi(t)$ جواب $\dot{x} = A(t)x$ باشد، در این صورت:
اگر جوابهای $\phi(t) = (\phi_1(t), \phi_2(t), \dots, \phi_n(t))$ وابستهٔ خطی باشند، خواهیم داشت $\det(\phi(t)) = 0$. همچنین $\det(\phi(t)) \neq 0$ می‌شود اگر و فقط اگر $\phi(t)$ ماتریس اساسی سیستم باشد.

۴.۱ قضیه: اگر ستونهای $\phi(t)$ مستقل خطی باشند هر جواب دیگر ترکیب خطی از ستونهای $\phi(t)$ خواهد بود.

اثبات قضیهٔ فلوکه: فرض کنید $\phi(t) = [\phi_{ij}(t)]$ یک ماتریس اساسی برای سیستم (۲) باشد بنابراین خواهیم داشت:

$$\dot{\phi}(t) = p(t)\phi(t) \quad (۳)$$

حال با توجه به رابطهٔ (۳) و تناوبی بودن جواب ϕ داریم:

$$\phi(t+T) = p(t+T)\phi(t+T) \quad (۴)$$

از آنجائیکه p یک ماتریس متناوب می‌باشد داریم:

$$\phi(t+T) = p(t)\phi(t+T) \quad (۵)$$

Floquet (1883)^۸

پس $\phi(t+T)$ نیز جواب دیگری برای سیستم (۲) می باشد.

بنا به قضیه ۴.۱ ستونهای $\phi(t+T)$ ترکیب خطی از ستونهای $\phi(t)$ هستند، پس:

$$\phi_{ij}(t+T) = \sum_{k=1}^n \phi_{ik}(t) e_{kj} \quad (6)$$

که e_{kj} ثابت می باشد. رابطه (۶) را می توان به شکل زیر نمایش داد:

$$\phi(t+T) = \phi(t) \cdot E, \quad E = [e_{kj}] \quad (7)$$

بنابراین،

$$\det \phi(t+T) = \det \phi(t) \cdot \det(E)$$

از آنجائیکه $\phi(t)$ ماتریس اساسی سیستم (۲) می باشد پس، $\det \phi(t) \neq 0$ و همچنین، $\det(E) \neq 0$ پس:

$$\det \phi(t+T) \neq 0 \quad (8)$$

حال با توجه به رابطه (۸) و قضیه ۳.۱ نتیجه می گیریم که $\phi(t+T)$ یک ماتریس اساسی دیگری است. حال اگر t_0 یک مقدار مناسب از t باشد با استفاده از رابطه (۷) داریم:

$$\phi(t_0+T) = \phi(t_0) \cdot E \Rightarrow E = \phi^{-1}(t_0) \cdot \phi(t_0+T)$$

فرض کنید که μ مقدار ویژه E و S بردار ویژه نظیر μ باشد، خواهیم داشت:

$$\det(E - \mu I) = 0 \quad (9)$$

$$(E - \mu I)S = 0 \quad (10)$$

از طرفی چون $\phi(t)$ ماتریس اساسی سیستم (۲) است داریم:

$$\dot{\phi}(t) = p(t)\phi(t)$$

پس،

$$\dot{\phi}(t)S = p(t)\phi(t)S \quad (11)$$

بنابراین $x(t) = \phi(t)S$ یک جواب دستگاه معادله دیفرانسیل (۲) خواهد بود. با استفاده از روابط (۷)، (۱۰) و نیز $x(t) = \phi(t)S$ داریم:

$$x(t+T) = \phi(t+T)S = \phi(t)E S = \phi(t)\mu S = \mu x(t)$$

مقدار ویژه μ از E عدد مشخصه معادله $x = p(t)x$ نامیده می شود. (با مقدار ویژه p اشتباه نشود که معمولاً به t وابسته است)، آنچه مهم است این است که موجود بودن عدد مشخصه $\mu = 1$ نتیجه می دهد که سیستم یک