



دانشکده علوم ریاضی

گروه ریاضی

(گرایش محض)

عنوان :

روش انتگرال اول برای حل دسته‌ای از معادلات دیفرانسیل با مشتقات  
جزئی غیرخطی مختلط

از:

مونا نژند فومنی

استاد راهنما:

دکتر نصیر تقی زاده

شهریور ۱۳۹۱

تقدیم به آنکس که بداند و بداند که بداند

و آنکس که نداند و بداند که نداند و نخواهد که بداند

## رسیدن، به دانش است و به کردار نیک...

و بی دانش به کردار نیک هم نتوان رسید، که نیکی را بیشتر باید شناختن، آنگاه بجای آوردن. پس دانش به همه حال می باید تا به رسگاری توان رسیدن. و چون دانش راه آمد، به بهترین چیزها که آدمی را تواند بودن. و در اول آفرینش حاصل نیست و بعضی از آن بی رنج و اندیشه حاصل شود، پس هر آینه مهمتر چیزی باشد که در حاصل کردنش عمر گذرانند، لیکن برخی هست که بی اندیشه حاصل آید و بعضی را ناچار به اندیشه حاجت بود، و آنچه به اندیشه حاصل شود دانسته امی خواهد که در اندیشه کنند تا این نادانسته بدان اندیشه که در آن دانسته کنند دانسته شود، و از هر دانسته هر نادانسته را نتوان شناخت، بلکه هر نادانسته را به دانسته امی که در خور او بود نتوان شناخت. و منطق آن علم است که در راه انداختن نادانسته به دانسته دانسته شود...

پس منطق ناگزیر آمد بر جوینده می رسگاری.

# سپاس گزارمی...

سپاس خدای راکه سخوران، در ستودن او بماند و شمارندگان، شمردن نعمت های او ندانند و کوشندگان، حق او را گزاردن نتوانند. و سلام و دور بر محمد و خاندان پاک او، طاهران معصوم، هم آنان که وجودمان و امدار وجودشان است؛ و نفرین پیوسته بر دشمنان ایشان تا روز رستاخیز...

بدون شک جایگاه و منزلت معلم، اجل از آن است که در مقام قدردانی از زحمات بی شائبه ی او، بازبان قاصرو دست ناتوان، چیزی بکاریم. اما از آنجایی که تجلیل از معلم، سپاس از انسانی است که هدف و نیت آفرینش را تامین می کند و سلامت امانت بانی راکه به دستش سپرده اند، تضمین؛ بر حسب وظیفه و از باب ”من لم یسکر المنعم من المخلوقین لم یسکر الله عزوجل“:

از خانواده عزیزم که همواره بر کوتاهی و درستی من، قلم عفو کشیده و کریمانه از کنار غفلت هایم گذشته اند و در تمام عرصه های زندگی یار و یاور بی چشم داشت برای من بوده اند؛

از استاد با کمال و شایسته؛ جناب آقای دکتر تقی زاده که در کمال سه صدر، با حسن خلق و فروتنی، از پیچ لگی در این عرصه بر من دریغ نمودند و زحمت راهنمایی این رساله را بر عهده گرفتند؛

از استادان فرزانه و دلسوز؛ جناب آقای دکتر یاقوتی و سرکار خانم دکتر اکبری که زحمت داورمی این رساله را متقبل شدند و سرکار خانم دکتر لامعی به عنوان نماینده تحصیلات تکمیلی کمال تشکر و قدردانی را دارم.

باشد که این خردترین، بخشی از زحمات آنان را سپاس گوید.

# فهرست مطالب

۱	پیشگفتار
۳	۱ پیش نیازها
۴	۱-۱ مقدمه
۴	۲-۱ نکات مقدماتی
۹	۲ روش انتگرال اول
۱۰	۱-۲ مقدمه
۱۰	۲-۲ نکات مقدماتی
۱۹	۳-۲ شرح روش انتگرال اول
۲۰	۴-۲ حل معادله $MEW$ به روش انتگرال اول
۲۷	۳ کاربرد روش انتگرال اول در حل معادلات دیفرانسیل با مشتقات جزئی غیرخطی مختلط
۲۸	۱-۳ مقدمه
۲۸	۲-۳ نکات مقدماتی
۳۰	۳-۳ حل معادله فازی هامیلتونی جدید به روش انتگرال اول
۴۲	۴-۳ حل معادله شرودینگر به روش انتگرال اول
۵۰	۵-۳ حل معادله فیلد هیگز دوگانه به روش انتگرال اول
۶۱	۴ روش بسط $(\frac{G'}{G})$
۶۲	۱-۴ مقدمه
۶۲	۲-۴ نکات مقدماتی
۷۴	۳-۴ شرح روش بسط $(\frac{G'}{G})$
۷۶	۴-۴ حل معادله برگر به روش بسط $(\frac{G'}{G})$

۸۱	۵ مقایسه
۸۲	۵-۱ مقدمه
۸۲	۵-۲ نکات مقدماتی
۸۳	۵-۳ حل معادله $mKdV$ به روش کلاسیک
۸۵	۵-۴ حل معادله $mKdV$ به روش انتگرال اول
۹۱	۵-۵ حل معادله $mKdV$ به روش بسط $(\frac{G'}{G})$
۹۶	۵-۶ مقایسه دو روش انتگرال اول و روش بسط $(\frac{G'}{G})$
۹۹	نتیجه گیری
۱۰۰	پیشنهاد برای ادامه کار
۱۰۱	منابع و مآخذ
۱۰۴	واژه نامه فارسی به انگلیسی
۱۱۲	واژه نامه انگلیسی به فارسی

## چکیده:

روش انتگرال اول برای حل دسته‌ای از معادلات دیفرانسیل با مشتقات جزئی  
غیرخطی مختلط

مونا نژند فومنی

در این پایان نامه، یک روش کارآمد و موثر برای به دست آوردن جواب‌های دقیق برخی از معادلات دیفرانسیل با مشتقات جزئی غیرخطی بیان شده است. ما با استفاده از روش انتگرال اول، به حل چند معادله دیفرانسیل با مشتقات جزئی غیرخطی مختلط می‌پردازیم. در ادامه، روش دیگری را بیان خواهیم کرد و معادله‌ای را به هر دو روش حل می‌کنیم. در انتها به مقایسه جواب‌های به دست آمده از این دو روش می‌پردازیم.

## کلید واژه:

روش انتگرال اول، معادله فازی هامیلتونی جدید، معادله شرودینگر، معادلات فیلد هیگز دوگانه، روش بسط  $(\frac{G'}{G})$ ، معادله  $mKdV$ .



## Abstract:

The first integral method to some complex nonlinear partial differential equations

Mona Najand Foomany

In this dissertation, an efficient and effective method for obtaining exact solutions of some nonlinear partial differential equations is introduced.

We will solve some complex nonlinear partial differential equations by the first integral method.

Next, we will describe another method and solve an equation with both methods.

Finally, we will compare the solutions which we obtained from two methods.

### *Key words:*

The first integral method, New Hamiltonian amplitude equation, Schrödinger equation, Coupled Higgs field equations,  $(\frac{G'}{G})$ -expansion method,  $mKdV$  equation.

## پیشگفتار:

پدیده‌های غیرخطی در طیف گسترده‌ای از علوم نظیر فیزیک پلاسما، فیزیک حالت جامد، دینامیک سیالات و ... ظاهر می‌شوند.

برای این منظور، ریاضی‌دانان برای پیدا کردن جواب‌های دقیق آنها تلاش‌های زیادی انجام می‌دهند.

چندین روش قدرتمند و خوب برای به دست آوردن جواب‌های دقیق معادلات غیرخطی مثل روش پراکندگی وارون<sup>۱</sup> [۲]، روش تبدیل بکلند<sup>۲</sup> [۱۴، ۱۷]، روش تبدیل داربوکس<sup>۳</sup> [۱۰، ۱۳]، روش دوخطی هیروتا<sup>۴</sup> [۱۱، ۱۲]، روش تعادل همگن<sup>۵</sup> [۵، ۱۸]، روش بسط گویا معادله ریکاتی<sup>۶</sup> [۳]، روش تانزانته هایپربولیک<sup>۷</sup> [۷، ۱۹]، روش بسط  $F^{\wedge}$  [۱، ۶، ۸، ۲۰] و غیره، ارائه شده است.

روش انتگرال اول برای اولین بار توسط فنگ<sup>۹</sup> [۹]، برای حل معادله برگر -  $KdV$ <sup>۱۰</sup> پیشنهاد شد که بر پایه نظریه حلقه‌ها در جبر جابجایی است.

مطالب این پایان نامه به شرح زیر می‌باشد:

در فصل اول، تعاریف و مقدمات اولیه که پیش نیاز این پایان نامه است، بیان می‌شود.

در فصل دوم، ابتدا به بیان تعاریف و قضایایی که برای شرح روش انتگرال اول نیاز است، می‌پردازیم و سپس روش انتگرال اول را بیان می‌کنیم و در انتها برای درک بهتر، معادله  $MEW$  را هم به روش کلاسیک و هم روش انتگرال اول حل می‌کنیم.

در فصل سوم، ابتدا به بیان تاریخچه معادله فازی هامیلتونی جدید، معادله شرودینگر و معادله فیلد هیگز دوگانه می‌پردازیم. سپس این معادلات را به روش انتگرال اول حل می‌کنیم.

در فصل چهارم، ابتدا به بیان تعاریف و قضایایی که برای شرح روش بسط  $(\frac{G'}{G})$  نیاز است، می‌پردازیم و سپس روش بسط  $(\frac{G'}{G})$  را بیان می‌کنیم و در انتها برای درک بهتر، معادله برگر را هم به روش کلاسیک و هم روش بسط  $(\frac{G'}{G})$  حل می‌کنیم.

در فصل پنجم، ابتدا به بیان تاریخچه معادله  $mKdV$  می‌پردازیم سپس این معادله را به روش‌های کلاسیک،

<sup>۱</sup>The inverse scattering method    <sup>۲</sup>The Backlund transformation method    <sup>۳</sup>The Darboux transformation method    <sup>۴</sup>The Hirota bilinear method    <sup>۵</sup>The homogeneous balance method    <sup>۶</sup>The Riccati equation rational expansion method    <sup>۷</sup>The tanh method    <sup>۸</sup>The F-expansion method    <sup>۹</sup>Feng  
<sup>۱۰</sup>Burger-KdV equation

انتگرال اول و بسط  $(\frac{G'}{G})$  حل می نماییم.

و در انتها به مقایسه دو روش انتگرال اول و روش بسط  $(\frac{G'}{G})$  می پردازیم.

فصل ۱

پیش نیازها

## ۱-۱ مقدمه

در این فصل به تعاریف و مقدمات اولیه که در این پایان نامه از آنها استفاده می‌شود، می‌پردازیم.

## ۲-۱ نکات مقدماتی

## معادله دیفرانسیل:

هر معادله‌ای برحسب یک متغیر وابسته و یک یا چند متغیر مستقل و مشتقات متغیر وابسته نسبت به متغیر یا متغیرهای مستقل را یک معادله دیفرانسیل<sup>۱</sup> می‌نامیم.

## معادله دیفرانسیل با مشتقات جزئی:

معادلات دیفرانسیل با مشتقات جزئی<sup>۲</sup> در هندسه و فیزیک هنگامی پدید می‌آیند که تعداد متغیرهای مستقل مسئله مورد بحث ۲ یا بیشتر از ۲ باشد. در چنین حالتی، هر متغیر وابسته، احتمالاً تابع بیش از یک متغیر است، لذا نسبت به یک متغیر تنها مشتق عادی ندارد بلکه مشتقات جزئی نسبت به چند متغیر دارد. مثلاً در بررسی تأثیرات حرارتی در یک جسم صلب، ممکن است دمای  $u$  از نقطه‌ای به نقطه دیگر و همچنین از لحظه‌ای به لحظه دیگر تغییر کند، در نتیجه مشتقات

$$\frac{\partial u}{\partial x}, \quad \frac{\partial u}{\partial y}, \quad \frac{\partial u}{\partial z}, \quad \frac{\partial u}{\partial t}$$

در حالت کلی صفر نباشند. بعلاوه، ممکن است در مسئله بخصوصی چنین پیش آید که مشتقات جزئی مراتب بالاتر، مثل

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \quad \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial t}, \quad \frac{\partial^3 u}{\partial x^2 \partial t}, \dots$$

دارای معنی فیزیکی باشد.

هنگامی که قوانین فیزیک را برای مسائلی از این نوع به کار می‌بریم، بعضی اوقات رابطه‌ای مانند

$$F(x_1, \dots, x_n, u, u_{x_1}, \dots, u_{x_n}, u_{x_1 x_1}, \dots) = 0$$

بین مشتقات به دست می‌آوریم. چنین رابطه‌ای، که مشتقات جزئی را به هم ربط می‌دهد، به یک معادله دیفرانسیل

<sup>۱</sup>Differential Equation

<sup>۲</sup>Partial Differential Equation (PDE)

با مشتقات جزئی مرسوم است.

• اگر  $F$  بر حسب  $u$  و مشتقات آن به صورت خطی در معادله ظاهر شود، معادله دیفرانسیل با مشتقات جزئی را خطی گویند.

• اگر  $F$  بر حسب  $u$  و مشتقات آن به صورت غیرخطی در معادله ظاهر شود، معادله دیفرانسیل با مشتقات جزئی را غیرخطی گویند.

### معادلات دیفرانسیل انتگرال پذیر و انتگرال ناپذیر:

فرض می‌کنیم معادله دیفرانسیلی با مشتقات جزئی مفروض است، با استفاده از تغییر متغیر  $u = u(\xi)$  که  $\xi = k(x - vt)$ ، به یک معادله دیفرانسیل معمولی<sup>۱</sup> تبدیل می‌شود. اگر از معادله  $ODE$  مورد نظر بتوان انتگرال گرفت آن را معادله دیفرانسیل انتگرال پذیر می‌نامیم، در غیر این صورت معادله دیفرانسیل را انتگرال ناپذیر می‌نامیم.

### روش متغیرهای جدا از هم<sup>۲</sup>:

معادله دیفرانسیل با مشتقات جزئی  $Lu = 0$  که در آن

$$L = \sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^n a_{ij} D_{x_i} D_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i D_{x_i} + c$$

در نظر می‌گیریم، که در آن

$$u = u(x_1, x_2, \dots, x_n)$$

و با اختیار

$$u = X_1(x_1) X_2(x_2) \dots X_n(x_n) \quad (1-2-1)$$

خواهیم داشت

$$\begin{aligned} D_{x_i} u &= D_{x_i} \prod_{k=1}^n X_k(x_k) \\ &= \frac{dX_i(x_i)}{dx_i} \prod_{\substack{k=1 \\ k \neq i}}^n X_k(x_k) \end{aligned}$$

<sup>۱</sup> Ordinary Differential Equation (ODE)

<sup>۲</sup> Separation method

$$\begin{aligned}
D_{x_i} D_{x_j} u &= D_{x_i} D_{x_j} \prod_{k=1}^n X_k(x_k) \\
&= D_{x_i} \left( \frac{dX_j(x_j)}{dx_j} \prod_{\substack{k=1 \\ k \neq j}}^n X_k(x_k) \right) \\
&= \frac{dX_i(x_i)}{dx_i} \frac{dX_j(x_j)}{dx_j} \prod_{\substack{k=1 \\ k \neq i, j}}^n X_k(x_k) \\
Lu &= \left( \sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^n a_{ij} D_{x_i} D_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i D_{x_i} + c \right) \prod_{k=1}^n X_k(x_k) \\
&= \sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^n a_{ij} D_{x_i} D_{x_j} \left( \prod_{k=1}^n X_k(x_k) \right) + \sum_{i=1}^n b_i D_{x_i} \left( \prod_{k=1}^n X_k(x_k) \right) + c \left( \prod_{k=1}^n X_k(x_k) \right) \\
&= \sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^n a_{ij} X'_i(x_i) X'_j(x_j) \prod_{\substack{k=1 \\ k \neq i, j \\ i \neq j}}^n X_k(x_k) + \sum_{i=1}^n a_{ii} X''_i(x_i) \prod_{\substack{k=1 \\ k \neq i}}^n X_k(x_k) \\
&\quad + \sum_{i=1}^n b_i X'_i(x_i) \prod_{\substack{k=1 \\ k \neq i}}^n X_k(x_k) + c \prod_{k=1}^n X_k(x_k) \\
&= 0 \tag{۲-۲-۱}
\end{aligned}$$

اگر با انجام یک سری اعمال جبری مجاز و مناسب، تساوی (۲-۲-۱) به صورت زیر

$$F_1(X''_1(x_1), X'_1(x_1), X_1(x_1)) = \dots = F_n(X''_n(x_n), X'_n(x_n), X_n(x_n)) \tag{۳-۲-۱}$$

شود. با توجه به این که متغیرهای  $x_1, x_2, \dots, x_n$  مستقل از هم می‌باشند، شرط برقراری تساوی (۳-۲-۱) آن است که داشته باشیم

$$F_1(X''_1(x_1), X'_1(x_1), X_1(x_1)) = \dots = F_n(X''_n(x_n), X'_n(x_n), X_n(x_n)) = \lambda \in \mathbb{R} \tag{۴-۲-۱}$$

با حل معادلات دیفرانسیل معمولی (۴-۲-۱)  $X_k(x_k)$  ها،  $k = 1, 2, \dots, n$ ، به دست خواهند آمد که با جایگذاری آنها در رابطه‌ی (۱-۲-۱) جواب عمومی معادله دیفرانسیل با مشتقات جزئی اولیه به دست خواهد آمد.

$$\begin{cases} X_k(x_k) = c_{1k} X_{k1}(x_k) + c_{2k} X_{k2}(x_k) \\ k = 1, 2, \dots, n \end{cases}$$

در این صورت جواب عمومی معادله دیفرانسیل با مشتقات جزئی برابر می شود با

$$\begin{aligned} u &= X_1(x_1) X_2(x_2) \dots X_n(x_n) \\ &= \prod_{k=1}^n X_k(x_k) \\ &= \prod_{k=1}^n [c_{1k} X_{k1}(x_k) + c_{2k} X_{k2}(x_k)]. \end{aligned}$$

### موج:

هر سیگنال قابل تشخیص که از مکانی به مکان دیگر با سرعت تکثیر قابل شناختی حرکت کند، موج نامیده می شود.

### امواج سیاره:

امواجی که به صورت  $u(x, t) = f(x - vt)$  نمایش داده می شوند، امواج سیار نامیده می شوند. چنین تابعی، آشفتگی ای را نشان می دهد که با سرعت  $v$  حرکت می کند.

### جواب موج سیاره:

جواب موج سیار یک معادله دیفرانسیل با مشتقات جزئی، جوابی است که به صورت  $u(x, t) = f(x - vt)$  نوشته می شود.

تئوری جواب های موج سیار<sup>۱</sup> یکی از زمینه های رو به گسترش در ریاضیات مدرن است که نوع خاصی از جواب ها هستند و از دید فیزیکی فرآیند انتقال را توصیف می کنند.

### سولیتون:

در ریاضیات و فیزیک، سولیتون<sup>۲</sup> یک موج منزوی خودتقویت کننده (یک بسته موج یا پالس) است که وقتی با سرعت ثابت حرکت می کند شکلش را حفظ می کند.

پدیده سولیتونی اولین بار توسط جان اسکات راسل<sup>۳</sup> توصیف شد. او یک موج سولیتونی را در کانال مشترک در اسکاتلند مشاهده کرد. او این پدیده را در یک مخزن موج بازسازی کرد و آن را موج انتقال نامید.

به عبارت دیگر، سولیتون به دسته خاصی از جواب های موضعی یک معادله غیرخطی موج گفته می شود که با

<sup>۱</sup>The Theory of travelling wave solution

<sup>۲</sup>Soliton

<sup>۳</sup>John Scott Russell



شکل، ارتفاع و سرعت ثابت به پیشروی و انتشار در محیط ادامه می دهند.

البته توافق عام بر سر تعریف سولیتون وجود ندارد و در منابع مختلف سولیتون را به صورت های متفاوت تعریف می کنند.

درازین<sup>۱</sup> و جانسون<sup>۲</sup> سه خاصیت به سولیتون ها نسبت دادند، به موجی که سه خاصیت زیر را داشته باشد سولیتون گفته می شود

۱- شکل آن تغییر نکند.

۲- در منطقه ای از فضا محدود باشد.

۳- بعد از برخورد با سولیتون های دیگر شکل خود را مگر با یک انتقال فاز حفظ کند.

تعریف های رسمی بیشتری وجود دارد، اما آن تعریف ها نیازمند ریاضیات محکمی هستند. با این حال، بعضی دانشمندان اصطلاح سولیتون را برای پدیده هایی که دقیقاً این سه خاصیت را ندارند استفاده می کنند (برای مثال، گلوله نور در اپتیک غیرخطی علی رغم اینکه حین برهم کنش انرژی از دست می دهد، سولیتون نامیده می شود).

---

<sup>۱</sup>Drazin

<sup>۲</sup>Johnson

## فصل ۲

### روش انتگرال اول

## ۲-۱ مقدمه

در این فصل، ابتدا یک سری نکات مقدماتی را بیان می‌کنیم و سپس به بیان روش انتگرال اول می‌پردازیم. همچنین برای درک بهتر این روش، معادله  $MEW$  را به این روش حل می‌کنیم.

## ۲-۲ نکات مقدماتی

دستگاه‌های خودگردان و غیر خودگردان:

$$\text{اگر } k = 1, 2, \dots, n, x_k = x_k(t) \text{ در این صورت دستگاه}$$

$$\begin{cases} \frac{dx_1}{dt} = f_1(x_1, \dots, x_n) \\ \vdots \\ \frac{dx_n}{dt} = f_n(x_1, \dots, x_n) \end{cases}$$

که در آن  $f_k$  ها،  $k = 1, 2, \dots, n$ ، توابع مستقل از  $t$  می‌باشند، یک دستگاه خودگردان یا غیروابسته نامیده می‌شود.

از طرف دیگر در دستگاه

$$\begin{cases} \frac{dx_1}{dt} = F_1(t, x_1, \dots, x_n) \\ \vdots \\ \frac{dx_n}{dt} = F_n(t, x_1, \dots, x_n) \end{cases}$$

که در آن  $F_k$  ها،  $k = 1, 2, \dots, n$ ، توابع وابسته به  $t$  هستند، یک دستگاه غیر خودگردان یا وابسته نامیده می‌شوند. برای تبدیل یک دستگاه غیر خودگردان به یک دستگاه خودگردان تغییر متغیر

$$t = \tau \quad \implies \quad \frac{d\tau}{dt} = 1$$

را در نظر می‌گیریم. از آنجا می‌توان نوشت

$$\begin{cases} \frac{dx_1}{d\tau} \frac{d\tau}{dt} = F_1(t, x_1, \dots, x_n) \\ \vdots \\ \frac{dx_n}{d\tau} \frac{d\tau}{dt} = F_n(t, x_1, \dots, x_n) \end{cases}$$

در این صورت داریم

$$\begin{cases} \frac{dx_1}{d\tau} = F_1(t, x_1, \dots, x_n) \\ \vdots \\ \frac{dx_n}{d\tau} = F_n(t, x_1, \dots, x_n) \\ \frac{dt}{d\tau} = 1 = F_{n+1}(t, x_1, \dots, x_n) \end{cases}$$

که دستگاه حاصل، یک دستگاه خودگردان می‌شود.

### انتگرال اول:

انتگرال اول<sup>۱</sup>، یک تابع غیرثابت و بطور پیوسته دیفرانسیل‌پذیر است که مشتق آن بر جواب‌های آن معادله عیناً صفر است.

برای یک معادله عددی

$$y' = f(x, y) \quad (۱-۲-۲)$$

یک انتگرال اول، یک تابع  $F(x, y)$  است که  $F(x, y) = c$  جواب عمومی معادله (۱-۲-۲) است. همچنین  $c$  یک ثابت اختیاری است.

پس،  $F(x, y)$  در معادله خطی زیر که شامل مشتقات جزئی مرتبه اول است، صدق می‌کند

$$\frac{\partial F(x, y)}{\partial x} + \frac{\partial F(x, y)}{\partial y} f(x, y) = 0.$$

نکته ۱:

لازم نیست که در همه نقاط تعریف شده در دامنه (۱-۲-۲)، انتگرال اول موجود باشد اما همیشه در یک همسایگی کوچک نقاطی که در آن تابع  $f(x, y)$  بطور پیوسته انتگرال‌پذیر است، انتگرال اول موجود است.

نکته ۲:

انتگرال اول منحصریفر نیست. برای مثال، برای معادله  $y' = -\frac{x}{y}$  انتگرال اول فقط  $x^2 + y^2$  نیست بلکه برای مثال،  $e^{x^2+y^2}$  نیز یک انتگرال اول است.

با دانستن چگونگی پیدا کردن انتگرال اول برای یک معادله دیفرانسیل مرتبه اول، می‌توان انتگرال اول را برای

<sup>۱</sup>First Integral