

دانشگاه صنعتی شاهرود  
دانشکده علوم ریاضی  
گروه ریاضی محض

## پایان نامه کارشناسی ارشد ریاضی

عنوان

# محاسبه $S$ - انحنای فضای راندرز همگن

نگارش

سمیرادلایور

استاد راهنما

دکتر حمید رضا سلیمی مقدم

استاد مشاور

آقای سید رضا موسوی

شهریور ۱۳۹۰

کلیه حقوق اعم از چاپ و تکثیر، نسخه برداری، ترجمه، اقتباس و ... از این پایان نامه برای  
دانشگاه صنعتی شاهرود محفوظ است.  
نقل مطالب با ذکر مأخذ آزاد است.

## تقدیم به ...

تقدیم به همسر عزیزم که با عشقش مرا همراهی، و با گذشت و صبرش به من فداکاری آموخت.

و تقدیم به پدرم، بزرگ معلم زندگیم که شهامت را به من آموخت و مادرم که وجودش برایم همه صبر

است و وجودم برایش همه رنج، توانش رفت تا به توانایی برسم، مویش سپیدی گرفت تا روی سپید

بانم. او که فروغ نگاهش، گرمی کلامش و روشنائی رویش سرمایه زندگانی من است. در برابر وجود

گرامیش زانوی ادب بر زمین می‌نهم و بادی مالالال از عشق و محبت بردستش بوسه می‌زنم.

# مشکر و قدردانی

نخست بر خود می دانم که پروردگار خود را شکر گویم به پاس بندگانهای محبت بار، دستان یاری رسان، عشق و محبت و همه آنچه را که از رحمت او دریافت کرده ام و از اوستم که لیاقت شکر از استاد بر من ارزانی کند که  
قدراستاد نکو دانستن، حیف! استاد به من یاد داد،...

از استاد فریخته جناب آقای دکتر حمید رضا سلیمی مقدم به خاطر راهنمایی های بی منتشان کمال شکر را دارم،  
همچنین از استاد پرتلاشم جناب آقای سید رضا موسوی به خاطر راهنمایی های بی دریغشان قدردانی می نمایم،  
و برای هر دوی این عزیزان آرزوی سرفرازی و کمال انسانیت را دارم،

همچنین لازم می دانم از همسر، خانواده و تمامی دوستانی که مراد این مهم یاری نمودند، تقدیر و شکر کنم.

## چکیده

در این پایان نامه، ما با محاسبه الصاق لوی چویتا در منیفلد های ریمانی همگن، یک فرمول صریح از  $S$ -انحنای فضای راندرز همگن بدست می آوریم و اثبات خواهیم کرد که یک فضای راندرز همگن با  $S$ -انحنای ایزوتروپیک تقریبی،  $S$ -انحنای صفر دارد.

**واژه های کلیدی:** فضای راندرز،  $S$ -انحنا، فضای بروالد، فضای همگن تحویلی، الصاق لوی چویتا، میدان برداری کیلینگ،  $S$ -انحنای ایزوتروپیک

## فهرست مقالات مستخرج

مقاله " *TheS - curvatureofhomogenousMatsumotospaces* " در اولین همایش ملی الکترونیکی نقش ریاضی در توسعه علوم.

## پیشگفتار

هندسۀ فینسلر اولین بار توسط پل فینسلر<sup>۱</sup> در سال ۱۹۱۸ در پایان نامه اش معرفی شد. این هندسه از انتگرال ساده شروع شده و بسیار نزدیک به حساب تغییرات می باشد.

هندسۀ فینسلری تعمیمی از هندسه ریمانی نیست بلکه توضیح بهتری از هندسه ریمانی بدون محدودیت درجه دوم می باشد داده های هندسی در هندسه فینسلری شامل خانواده های هموار از نرم های مینکوفسکی، بجای خانواده ای از ضرب های داخلی می باشد.

این خانواده از نرم های مینکوفسکی ساختار فینسلر را معرفی می کند. با توجه به دیدگاه های مختلف هندسه کاربردی، الصاق های خطی متنوعی در هندسه فینسلر پدید آمده اند. تنوع الصاق ها در هندسه راهگشای حل بسیاری از مسائل پیچیده در کاربرد این هندسه بخصوص در برق، کنترل، نسبت عام، بیولوژی، اکولوژی، کریستال ها، صنعت ذوب فلزات، اخترشناسی، و اخیراً نحوه رشد سلول های سرطانی وزمین شناسی شده است. با توجه به این موضوع پیدایش هر گونه الصاق جالب دیگری می تواند موجب توسعه کاربرد هندسه فینسلری در شاخه های فوق گردد. مسئله ترافیک را می توان از دیدگاه هندسه فینسلر بررسی کرد و می توان نشان داد که متریک وابسته به آن متریک فینسلر از نوع راندرزی می باشد، بنابراین مسیر های بهینه زمانی برای مساله ترافیک ژئودزیک های متر راندرز هستند، و همچنین در مطالعه مساله حرکت هواپیما در گردباد از دیدگاه هندسه فینسلر، نشان داده شده است که هندسه حرکت هواپیما در گردباد از نوع راندرزی می باشد و مسیر های بهینه زمانی آن هم ژئودزیک های متر راندرز خواهند بود. یک نوع خاص از متر های فینسلر  $(\alpha, \beta)$  متریک ها هستند که کاربردهای فراوانی در مهندسی وفیزیک دارند. در سالهای اخیر مطالعه انحنای  $(\alpha, \beta)$  متریک ها از جمله انحنای پرچمی بیشتر مورد توجه ریاضیدانان قرار گرفته است، اما از آنجا که محاسبات مربوط به  $(\alpha, \beta)$  متریک ها در حالت کلی بسیار پیچیده است این مسئله برای هر  $(\alpha, \beta)$  متریک به طور جداگانه صورت می گیرد. یکی از پر اهمیت ترین  $(\alpha, \beta)$  -متریک ها، متر راندرزی می باشد [۹] که ما قصد داریم در این پایان نامه کمیت  $S$ -انحنا را بر روی آن در حالت همگن بودن بررسی کنیم. در این راستا فصل اول به بیان تعاریف ومقدماتی می

<sup>۱</sup> Paul Finsler



پردازیم که در فصل های بعد مورد نیاز می باشند و در فصل دوم الصاق لوی چویتا را برای فضای راندرز همگن بررسی می کنیم و در فصل آخر به محاسبه فرمول  $S$ -انحنای این فضا می پردازیم و چند کاربرد از فرمول بدست آمده را بیان می کنیم.

# فهرست مطالب

۱	پیش نیاز ها و مفاهیم مقدماتی	۱
۱	..... ۱.۱ مقدمه	۱
۲	..... ۲.۱ تعاریف و نمادهای مقدماتی	۲
۳۱	الصاق لوی چویتای منیفلد های ریمانی همگن	۳۱
۳۱	..... ۱.۲ مقدمه	۳۱
۳۱	..... ۲.۲ الصاق لوی چویتا در حالت موضعی	۳۱
۴۲	$S$ -انحنای فضای راندرز همگن	۴۲
۴۲	..... ۱.۳ مقدمه	۴۲
۴۲	..... ۲.۳ فرم حجمی فضای راندرز	۴۲
۴۶	..... ۳.۳ $S$ -انحنا	۴۶
۴۸	..... ۴.۳ متر های راندرز از $S$ -انحنای ایزوتروپیک	۴۸
۵۴	..... ۵.۳ کاربرد نتایج بدست آمده	۵۴
۵۹	مراجع	۵۹
۶۱	فهرست الفبایی	۶۱
۶۲	واژه نامه فارسی به انگلیسی	۶۲
۶۴	واژه نامه انگلیسی به فارسی	۶۴

# فصل ۱

## پیش نیاز ها و مفاهیم مقدماتی

### ۱.۱ مقدمه

علاوه بر روش های اقلیدسی و ریمانی برای محاسبه طول یک بردار روش های دیگری نیز موجود است که نظر به کاربرد بسیار زیاد آنها در علوم فنی مهندسی و فیزیک، در اینجا به یکی از آنها به نام متر فینسلری اشاره می کنیم. مطالعه ی متر فینسلری ابتدا توسط جی اف بی ریمان <sup>۱</sup> در سال [۱۸۵۴] آغاز گردید ولی از آنجائیکه او عقیده داشت که مفهوم متریکی که بعد ها به نام ریمان معروف شد برای مطالعه ی مفاهیم هندسی و ادامه ی کارهای گاوس <sup>۲</sup> مناسب تر است به مطالعات خود ادامه نداد.

اما نظر باینکه این تابع در تعبیر پدیده های فیزیکی نقش موثری داشت، بعدها توسط دیگران مورد مطالعه قرار گرفت. از جمله این افراد پل فینسلر بود که در سال [۱۹۱۸] با استفاده از نتایج بدست آمده توسط استاد خودش کنستانتین کاراتئودوری <sup>۳</sup> و قضیه ی اویلر توانست تعریف مدرن از این متر را ارائه نماید. او در حقیقت شرایطی برای یک تابع مانند  $F(x, y)$  روی کلاف مماس  $TM$  ارائه نمود که در عین حالی که از تابع ریمان جامع تر بود خواص اصلی آن را نیز داشت. وی ثابت کرد که این تابع در هر نقطه  $x \in M$  یک ضرب داخلی به صورت  $F^2 = g_{ij}(x, y)y^i y^j$  روی  $T_x M$  تعریف می کند.

متر راندرز به عنوان حالت خاصی از متر فینسلری توسط فیزیکدان ج. راندرز <sup>۴</sup> در سال [۱۹۴۱] معرفی

<sup>۱</sup> Georg Friedrich Bernhard Riemann 1826-1866.

<sup>۲</sup> Carl Friedrich Gauss 1777-1855

<sup>۳</sup> Constantin Carathéodory

<sup>۴</sup> G. Randers

شد [۹]. پس از آن، این مترها در نظریه میکروسکوپ های الکترونی توسط اینگاردن<sup>۵</sup> در سال [۱۹۵۷] به کار گرفته و مترهای راندرز نامیده شدند.

## ۲.۱ تعاریف و نمادهای مقدماتی

ابتدا به بیان قرار دادهایی می پردازیم که در سراسر این پایان نامه بکار برده شده است:

۱- جمع بندی اینشتین، یعنی اگر اندیسی یک بار در بالا و یک بار در پایین تکرار شود، آنرا جمع بندی شده می نامیم و از نوشتن علامت  $\sum$  خودداری می نماییم.

۲- منیفلد ها در این پایان نامه، هموار و متناهی البعد می باشند.

۳- مجموعه ی توابع حقیقی مقدار روی  $M$  را که از کلاس  $C^\infty$  هستند را با  $C^\infty(M)$  نمایش می دهیم.

لازم به ذکر است که مطالب ارجاع داده نشده در فصل یک به مرجع [۲] و در فصل های دو و سه، به مرجع

[۱۶] باز می گردد.

**تعریف ۱.۲.۱.** تابع  $H : R^n \setminus \circ \rightarrow R$  را همگن مثبت<sup>۶</sup> از درجه  $r$  نسبت به  $y$  گوئیم، اگر به ازای هر عدد مثبت  $\lambda$  داشته باشیم:

$$\forall \lambda > \circ \quad H(\lambda y) = \lambda^r H(y)$$

و آن را همگن مطلق از درجه  $r$  گوئیم اگر به ازای هر عدد حقیقی  $\lambda$  داشته باشیم:

$$\forall \lambda \in R \quad H(\lambda y) = |\lambda|^r H(y)$$

**تعریف ۲.۲.۱.** منظور از یک میدان برداری روی منیفلد  $M$  نگاشتی هموار مانند  $X : M \rightarrow TM$  است به

طوری که

$$M \xrightarrow{X} TM \xrightarrow{P} M \quad PoX = id_M$$

$$\forall p \in M \quad X(p) \in T_p M$$

<sup>۵</sup>Ingarden

<sup>۶</sup>Positively homogenous

یا به عبارت دیگر، اگر  $U$  یک همسایگی از  $M$  باشد،  $X$  یک میدان برداری هموار روی  $U$  است اگر و تنها اگر

$$x^i \in C^\infty(U) \text{ که در آن } X = x^i \frac{\partial}{\partial x^i}$$

**تعریف ۳.۲.۱.** فرض کنیم  $M$  یک منیفلد هموار باشد، در این صورت مجموعه همه میدان های برداری روی  $M$  را با  $\chi(M)$  نمایش می دهیم.

برای تعمیم یک تعریف از فضای  $R^n$  به روی منیفلد ها باید به دو موضوع توجه داشت اول خاصیت خوش تعریف بودن به این معنی که آن مفهوم روی منیفلد ها قابل بیان باشد. دوم آن که اگر این تعریف به دستگاه مختصات موضعی یعنی چارت ها بستگی نداشته باشد آنگاه یک تعریف اساسی است. برای روشن شدن مورد اول فرض کنیم که  $c(t)$  یک منحنی روی منیفلد باشد.

اگر شتاب این منحنی یعنی  $c''(t)$  را با رابطه

$$\lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{c'(t + \Delta t) - c'(t)}{\Delta t}$$

تعریف کنیم آنگاه این تعریف بی معنی است زیرا صورت کسر از تفاضل دو بردار در دو فضای برداری متفاوت یعنی  $T_t M$  و  $T_{t+\Delta t} M$  تشکیل شده است.

لذا برای اینکه بتوانیم مفهوم شتاب یک منحنی روی یک منیفلد را تعمیم دهیم لازم است راهی پیدا کنیم که بتوان بدون توجه به مختصات از بردار ها (یا میدان های برداری) در طول یک منحنی مشتق گیری نماییم. به بیان ساده تر باید بتوانیم مقادیر دو بردار از دو فضای برداری مجاور و متفاوت را با یکدیگر مقایسه نماییم یا به عبارت دیگر دو فضای برداری مجاور را توسط یک مشتق گیری به یکدیگر "الصاق"<sup>۷</sup> نماییم. این موضوع اولین بار توسط لوی چویتا دانشمند ایتالیایی در سال [۱۹۱۷] مورد مطالعه قرار گرفت.

**تعریف ۴.۲.۱.** الصاق آفین  $\nabla$  روی منیفلد مشتق پذیر  $M$  نگاشت

$$\nabla : \chi(M) \times \chi(M) \longrightarrow \chi(M)$$

<sup>۷</sup>Connection

$$(X, Y) \longrightarrow \nabla_X Y$$

می باشد که در شرایط زیر صدق می کند:

$$i) \nabla_{fX+gY} Z = f \nabla_X Z + g \nabla_Y Z$$

$$ii) \nabla_X (Y + Z) = \nabla_X Y + \nabla_X Z$$

$$iii) \nabla_X (fY) = f \nabla_X Y + X(f)Y$$

لم ۵.۲.۱. فرض کنیم  $(x, U)$  یک چارت در همسایگی نقطه  $p$  روی منیفلد  $n$ -بعدی  $M$  همراه با الصاق آفین  $\nabla$  باشد. آنگاه  $\nabla_X Y$  در این مختصات را می توان به صورت گسترده زیر نوشت.

$$\nabla_X Y = (X \cdot Y^i + \Gamma_{jk}^i X^j Y^k) \frac{\partial}{\partial x^i}$$

که ضرایب  $\Gamma_{ij}^k$  توابعی حقیقی روی  $M$  هستند.

اثبات. در همسایگی هر نقطه  $p \in M$  یک چارت موضعی  $(x, U)$  در نظر می گیریم که به هر نقطه  $p$  مختصات

$(x_1(p), \dots, x_n(p))$  را وابسته می کند. فرض کنیم  $(\frac{\partial}{\partial x_1}, \dots, \frac{\partial}{\partial x_n})$  پایه ای برای  $T_p M$  روی چارت موضعی  $(x, U)$

باشد. اگر  $X = X^i \frac{\partial}{\partial x^i}$  و  $Y = Y^j \frac{\partial}{\partial x^j}$ ، آنگاه چون  $\frac{\partial}{\partial x^i} \in \chi(M)$ ، می توان فرض کرد که

$$\nabla_{\frac{\partial}{\partial x^i}} \frac{\partial}{\partial x^j} = \Gamma_{ij}^k \frac{\partial}{\partial x^k}$$

که در آن فرض کرده ایم ضرایب  $\Gamma_{ij}^k$  توابعی حقیقی روی  $M$  هستند. از آنجا داریم:

$$\begin{aligned} \nabla_X Y &= \nabla_X (Y^i \frac{\partial}{\partial x^i}) = Y^i \nabla_X \frac{\partial}{\partial x^i} + X(Y^i) \frac{\partial}{\partial x^i} \\ &= Y^i X^j \Gamma_{ji}^k \frac{\partial}{\partial x^k} + X(Y^i) \frac{\partial}{\partial x^i} \\ &= (X(Y^k) + Y^i X^j \Gamma_{ji}^k) \frac{\partial}{\partial x^k} \end{aligned}$$

در اینجا  $\Gamma_{ij}^k$  ها را ضرایب الصاق یا علائم کریستوفل می نامیم. ■

برای آنکه بتوان هندسه یک فضا را مطالعه کرد باید ببینیم خط راست را چگونه می توان روی آن فضا تعریف کرد. اگر منیفلد خمیدگی داشته باشد ممکن است آن چیزی که ما آن را با تعبیر اقلیدس و اصول موضوعه آن خط راست می نامیم دیگر وجود نداشته باشد.

برای تعمیم خط راست روی منیفلد ها که آن را ژئودزیک می نامیم باید از خواص خط راست استفاده کنیم. بارزترین خاصیت خط راست طبیعت کوتاه ترین فاصله بین دو نقطه است که استفاده از آن کمی پیچیده به نظر می رسد، لذا از خاصیت خط راست به عنوان یک منحنی با شتاب صفر استفاده می کنیم. استفاده از این خاصیت خط راست روی منیفلد ها احتیاج به یک نوع مشتق گیری موسوم به عمل مشتق گیری کوواریان دارد.

**تعریف ۶.۲.۱.** مشتق کوواریان: فرض کنید  $M$  یک منیفلد مشتق پذیر با الصاق آفین  $\nabla$  باشد، وجود دارد یک تناظری که وابسته می کند هر میدان برداری  $V$  در طول منحنی مشتق پذیر  $c: I \rightarrow M$  را به میدان برداری  $\frac{DV}{dt}$  در طول  $c$  که مشتق کوواریان  $V$  در طول  $c$  نامیده می شود بطوریکه:

$$\frac{D}{dt}(V + W) = \frac{DV}{dt} + \frac{DW}{dt} \quad (a)$$

$$\frac{D}{dt}(fV) = \frac{df}{dt}V + f\frac{DV}{dt} \quad (b)$$

(c) اگر  $V$  بوسیله میدان برداری  $Y \in \chi(M)$  القا شود یعنی  $V(t) = Y(c(t))$ ، سپس  $\frac{DV}{dt} = \nabla_{\frac{dc}{dt}} Y$

مشتق کوواریان تعمیمی از مشتق سوئی یا اثر یک میدان برداری  $X$  روی یک تابع  $f$  است. به عبارت دقیق تر مشتق سوئی  $X.f$  میزان تغییرات تابع  $f$  در سوی بردار  $X$  را ارزیابی می کند، در صورتی که مشتق کوواریان میزان تغییرات توابع، میدان های برداری، ۱-فرم ها و یا به طور کلی یک میدان تانسوری را در سوی یک بردار محاسبه می نماید.

**تعریف ۷.۲.۱.** فرض کنیم  $M$  یک منیفلد دیفرانسیل پذیر باالصاق خطی  $\nabla$  باشد. میدان برداری  $V$  را در طول منحنی  $C: I \rightarrow M$  موازی <sup>^</sup>گوئیم، اگر به ازای هر  $t \in I$  داشته باشیم  $\frac{DV}{dt} = 0$ . بعلاوه اگر  $V(t_0) = V_0$  آنگاه میدان برداری  $V$  را انتقال موازی  $V_0$  در طول  $C$  می نامیم.

<sup>^</sup>Parallel

**تعریف ۸.۲.۱.** فرض کنید  $M$  یک منیفلد مشتق پذیر با الصاق آفین  $\nabla$  و متریک ریمانی  $g$  باشد. الصاق سازگار با متر می باشد، در صورتی که برای هر منحنی هموار  $C$  و هر جفت از میدان های برداری موازی  $P, P'$  در طول  $C$  داشته باشیم:

$$\langle P, P' \rangle = \text{constant}$$

**تعریف ۹.۲.۱.** الصاق آفین  $\nabla$  روی منیفلد هموار  $M$  متقارن نامیده می شود، اگر

$$\nabla_X Y - \nabla_Y X = [X, Y] \quad \forall X, Y \in \chi(M)$$

**نتیجه ۱۰.۲.۱.** در دستگاه مختصات موضعی  $(x, U)$  از متقارن بودن  $\nabla$  نتیجه می شود که برای هر  $i, j = 1, \dots, n$

$$\nabla_{X_i} X_j - \nabla_{X_j} X_i = [X_i, X_j] = 0 \quad X_i = \frac{\partial}{\partial x_i}$$

و این معادل با اینست که  $\Gamma_{ij}^k = \Gamma_{ji}^k$

**تعریف ۱۱.۲.۱.** فرض کنید  $M$  یک منیفلد ریمانی باشد. الصاق آفین  $\nabla$  روی  $M$  یک الصاق لوی چویتا<sup>۹</sup> می

باشد، اگر در شرایط زیر صدق کند:

(الف) متقارن باشد.

(ب) سازگار با متر ریمانی باشد.

**تعریف ۱۲.۲.۱.** انحنا  $R$  از منیفلد ریمانی  $M$  تناظری است که به هر  $X, Y \in \chi(M)$  نگاشت

$$R(X, Y) : \chi(M) \rightarrow \chi(M) \text{ را وابسته می کند که}$$

$$R(X, Y)Z = \nabla_Y \nabla_X Z - \nabla_X \nabla_Y Z + \nabla_{[X, Y]} Z, \quad Z \in \chi(M)$$

که  $\nabla$  الصاق ریمانی از  $M$  می باشد.

و خواص زیر را دارا می باشد:

<sup>۹</sup>Levi-Civita



الف-  $R$  در  $\chi(M) \times \chi(M)$  دو خطی می باشد، بنابراین:

$$\forall f, g \in C^\infty(M), \quad X_1, X_2, Y_1, Y_2 \in \chi(M)$$

$$R(fX_1 + gX_2, Y_1) = fR(X_1, Y_1) + gR(X_2, Y_1)$$

$$R(X_1, fY_1 + gY_2) = fR(X_1, Y_1) + gR(X_1, Y_2)$$

ب- برای هر  $X, Y \in \chi(M)$ ، عملگر انحنای  $R(X, Y) : \chi(M) \rightarrow \chi(M)$  خطی می باشد، بطوریکه:

$$\forall f \in C^\infty(M), \quad Z, W \in \chi(M)$$

$$R(X, Y)(Z + W) = R(X, Y)Z + R(X, Y)W$$

$$R(X, Y)fZ = fR(X, Y)Z$$

واضح است که اگر  $M = R^n$ ، سپس  $\circ R(X, Y)Z = 0$  برای هر  $X, Y, Z \in \chi(R^n)$ .

تعریف ۱۳.۲.۱. فرض کنیم  $M$  یک منیفلد  $n$ -بعدی،  $p \in M$  و  $X, Y \in T_p M$  پایه هایی داخواه از یک زیر فضای

۲-بعدی  $\pi$  از  $T_p M$  باشد، آنگاه عدد

$$K(\pi) = K(X, Y) = \frac{R_m(X, Y, Y, X)}{\langle X, X \rangle \langle Y, Y \rangle - \langle X, Y \rangle^2}$$

را انحنای برشی<sup>۱۰</sup> در نقطه  $p$  می نامیم.

انحنای برشی  $K(X, Y)$  مستقل از انتخاب بردارهای  $X, Y \in \pi$  است.

تعریف ۱۴.۲.۱. فرض کنیم  $(M, g)$  یک منیفلد ریمانی باشد. می گوئیم  $M$  با انحنای ثابت<sup>۱۱</sup> است، اگر انحنای

برشی  $K$  در تمام نقاط  $P \in M$  ثابت باشد.

<sup>۱۰</sup> Sectional curvature

<sup>۱۱</sup> Constant curvature

**تعریف ۱۵.۲.۱.** متر ریمانی: <sup>۱۲</sup> فرض کنید  $M$  یک منیفلد  $n$ -بعدی باشد. متر ریمانی هموار  $g$  روی  $M$

خانواده  $\{g_x\}_{x \in M}$  از ضرب های داخلی روی هر فضای مماس  $T_x M$  می باشد، بطوریکه توابع

$$g_{ij}(x) = g_x\left(\frac{\partial}{\partial x_i}, \frac{\partial}{\partial x_j}\right)$$

،  $C^\infty$  میباشد.

چون هر  $g_x$  ضرب داخلی می باشد، ماتریس  $g_{ij}$  در هر نقطه  $x \in M$  مثبت معین می باشد.

به عبارتی دیگر متر ریمانی روی منیفلد دیفرانسیل پذیر  $M$  عبارت است از یک تانسور  $g$  از نوع (۲) روی  $M$

بطوریکه در هر نقطه  $p$  از  $M$ ،  $g_p$  متقارن - یعنی  $g_p(X, Y) = g_p(Y, X)$  - و معین مثبت - یعنی

$$\forall X \neq 0, g_p(X, X) > 0$$

به راحتی می توان بررسی نمود که این تانسور در هر نقطه  $M$  یک ضرب داخلی روی  $T_p M$  تعریف می کند

. این ضرب داخلی را توسط  $\langle X, Y \rangle_p$  یا تانسور  $g_p(X, Y)$  نمایش می دهیم.

اگر  $(x, U)$  یک چارت در همسایگی نقطه  $p$  از منیفلد  $M$ ،  $x(p) = (x^1, \dots, x^n)$  مختصات موضعی وابسته به

آن و  $\{\frac{\partial}{\partial x^i}\}$  پایه ای در همسایگی  $p$  روی  $T_p M$  باشد داریم:

$$X = \sum_{i=1}^n X^i \frac{\partial}{\partial x^i}(p), \quad Y = \sum_{i=1}^n Y^i \frac{\partial}{\partial x^i}(p)$$

آنگاه در مختصات موضعی تانسور ریمان به صورت زیر نوشته می شود.

$$g_p(X, Y) = \sum_{i,j=1}^n g_{ij}(p) dx^i \otimes dx^j(X, Y).$$

اگر  $X, Y \in T_p M$ ، آنگاه متریک ریمانی  $g(X, Y)$  یا ضرب داخلی بین دو بردار  $X$  و  $Y$  را می توان به صورت

زیر نوشت:

$$\begin{aligned} \langle X, Y \rangle &= \left\langle \sum_{i=1}^n X^i \frac{\partial}{\partial x^i}, \sum_{j=1}^n Y^j \frac{\partial}{\partial x^j} \right\rangle = \sum_{i,j} X^i Y^j \left\langle \frac{\partial}{\partial x^i}, \frac{\partial}{\partial x^j} \right\rangle \\ g(X, Y) &= \langle X, Y \rangle = \sum_{i,j} g_{ij} X^i Y^j. \end{aligned}$$

<sup>۱۲</sup>Riemannian metric

گزاره ۱۶.۲.۱. روی هر منیفلد دیفرانسیل پذیر (هاسدورف با پایه شمارا) می توان یک متر ریمانی تعریف نمود.

اثبات. در حقیقت می خواهیم شرایطی فراهم نمائیم که متریک القائی توسط چارت های موضعی تشکیل یک

متر ریمانی روی  $M$  بدهد. فرض کنیم  $\{f_\alpha\}$  یک افراز یکانی دیفرانسیل پذیر وابسته به پوشش  $\{V_\alpha\}$  از  $M$

بوسیله همسایگی های مختصاتی باشد. یعنی  $\{V_\alpha\}$  پوشش موضعا متناهی داشته باشد (یعنی هر نقطه از  $M$

یک همسایگی  $U$  دارد بطوریکه  $U \cap V_\alpha \neq \emptyset$  در حداکثر تعداد متناهی از اندیس). و  $\{f_\alpha\}$  های یک خانواده از توابع

دیفرانسیل پذیر روی  $M$  باشد که در خواص زیر صدق می کند:

$$(1) \quad f_\alpha \geq 0 \quad \text{و} \quad f_\alpha = 0 \quad \text{روی} \quad \bar{V}_\alpha \quad \text{مجموعه بسته ی} \quad \bar{V}_\alpha$$

$$(2) \quad \sum_\alpha f_\alpha(p) = 1 \quad \text{به ازای هر} \quad p \in M$$

واضح است که ما می توانیم متر ریمانی  $\langle, \rangle^\alpha$  روی هر  $V_\alpha$  تعریف کنیم. متر به وسیله دستگاه مختصات

موضعی القا می شود. فرض کنیم  $(V_\alpha, \varphi_\alpha = (x_1, \dots, x_n))$  یک دستگاه مختصات موضعی برای  $M$  باشد. می

توان متر ریمانی را به صورت  $\langle \frac{\partial}{\partial x_i}, \frac{\partial}{\partial x_j} \rangle^\alpha = \delta_{ij}$  تعریف کرد.

اکنون با استفاده از متر ریمانی و افراز یکانی یک متر ریمانی روی کل  $M$  به صورت  $\langle u, v \rangle_p = \sum_\alpha f_\alpha(p) \langle u, v \rangle_p^\alpha$

تعریف می کنیم.

■ برای هر  $u, v \in T_p M$ ,  $p \in M$  که این ساختار یک متر ریمانی روی  $M$  تعریف می کند.

قضیه ۱۷.۲.۱. (قضیه اساسی هندسه ریمانی) روی هر منیفلد ریمانی  $(M, g)$  یک و تنها یک الصاق ریمانی

وجود دارد.

اثبات. (اثبات وجود) فرض کنیم  $(M, g)$  یک منیفلد ریمانی بوده و  $X$  و  $Y$  دو میدان برداری روی  $M$  باشند.

عملگر  $\nabla : (X, Y) \rightarrow \nabla_X Y$  را توسط رابطه زیر تعریف نموده نشان می دهیم که به ازای هر میدان برداری

دلخواه  $Z$  یک الصاق ریمانی روی  $M$  است.

$$\nabla_X \langle Y, Z \rangle = X \langle Y, Z \rangle + Y \langle X, Z \rangle - Z \langle X, Y \rangle$$

$$+ \langle [X, Y], Z \rangle + \langle [Z, X], Y \rangle + \langle X, [Z, Y] \rangle$$

براحتی می توان نشان داد که عملگر در شرایط الصاق خطی صدق می کند.

(اثبات یکتایی). برای اثبات یکتایی کافی است توجه کنیم که سمت راست رابطه بالا به  $\nabla$  بستگی ندارد و هر

عملگر دیگری مانند  $\nabla'$  که توسط این رابطه تعریف شود با  $\nabla$  برابر است. ■

برای محاسبه طول برداری مانند  $X$  در فضای اقلیدسی از ضرب داخلی دو بردار یعنی  $\langle X, X \rangle^{\frac{1}{2}}$  استفاده می

کنیم. این ضرب داخلی یک متر موسوم به متریک اقلیدسی در فضای  $R^n$  تعریف می کند،  $\langle X, Y \rangle = \delta_{ij} X^i Y^j$

که در آن  $\delta_{ij}$  دلتای کرونکر است. به همین صورت در منیفلد ریمانی  $(M, g)$  طول یک بردار مماس  $X$  با ارائه

یک ضرب داخلی روی فضای مماس  $T_p M$  به صورت  $g(X, Y) = g_{ij} X^i Y^j$ ، محاسبه می گردد که در آن  $g_{ij}(x)$ ها

توابعی حقیقی روی  $M$  هستند، که بستگی به نقطه  $x \in M$  دارند.

حال می خواهیم ضرب داخلی تعریف کنیم که در آن طول یک بردار علاوه بر نقطه  $x \in M$ ، به جهت آن نیز

بستگی داشته باشد. متریک بر خاسته از این ضرب داخلی را متریک فینسلری می نامیم و با  $g(X, Y) = g_{ij} X^i Y^j$

نمایش می دهیم. در اینجا  $g_{ij}(x, y)$ ها توابعی حقیقی روی  $TM$  هستند، که علاوه بر نقطه  $x \in M$  به جهت آن

یعنی  $y \in T_p M$  بستگی دارند.

**تعریف ۱۸.۲.۱.** یک ساختار فینسلر روی  $TM$  تابعی است چون  $F : TM \rightarrow [0, \infty)$  که در شرایط زیر صدق

می کند :

منظم بودن :  $F$  روی  $F \setminus 0$  هموار است.

همگن مثبت: به ازای هر  $\lambda > 0$ ،  $F(x, \lambda y) = \lambda F(x, y)$

تحدب قوی: ماتریس زیر موسوم به ماتریس هیسن در تمام نقاط  $F \setminus 0$  معین مثبت باشد.

$$(g_{ij}) = \left( \frac{\partial^2 F}{\partial y^i \partial y^j} \right)$$

به این صورت که برای هر  $v \neq 0$  داشته باشیم  $g(v, v) > 0$ .

تانسور متقارن و معین مثبت  $g$  با مولفه های  $g_{ij}$  را تانسور اساسی یا متریک فینسلر نامیده، دو تایی  $(M, F)$  را منیفلد فینسلری می نامند.

توجه نمایید که در اینجا مولفه های تانسور متر فینسلری یعنی  $g_{ij}(x, y)$  روی  $TM$  تعریف شده و توابعی از  $x$  و  $y$  هستند، در صورتی که مولفه های تانسور متریک ریمان یعنی  $g_{ij}(x)$  روی  $M$  تعریف شده و توابعی از  $x$  هستند.

**تذکره ۱:** در اینجا معین مثبت بودن به این معنی است که ماتریس  $(g_{ij})$  ناتبهگون-یعنی با دترمینان مخالف صفر- بوده و برای هر بردار  $y \neq 0$  داشته باشیم  $g_{ij}(x, y)y^i y^j > 0$ .

**تذکره ۲:** اگر فرض کنیم  $C_{ijk} = \frac{1}{3} \frac{\partial g_{ij}}{\partial y^k}$ ، آنگاه  $C$  را مولفه های تانسور تاب کارتان می نامند. تانسور تاب کارتان انحراف متریک فینسلری را از متریک ریمانی مشخص می کند. به عبارت معادل اگر  $C_{ijk} = 0$  باشد، آنگاه  $(g_{ij})$  به  $y$  بستگی نداشته و در نتیجه یک متریک ریمانی است.

**تذکره ۳:** شرط تحدب قوی به این منظور آورده شده است، که ماتریس  $g_{ij}$  معکوس پذیر بوده و مانند ماتریس متریک ریمانی ضرایب معکوس آن یعنی  $g^{ij}$  نیز تعریف شود. مثبت معین بودن  $g_{ij}$  بستگی به انتخاب پایه در  $T_x M$  ندارد.

**تذکره ۴:** شرط مثبت بودن  $F$  از آنجا مورد نیاز است که بتوان با استفاده از آن یک تابع فاصله روی  $M$  تعریف کرد.

**تذکره ۵:** شرط همگن بودن  $F$  به دلیل فراهم آوردن یک شرط لازم و کافی است که بر آن اساس طول قوس یک منحنی که توسط انتگرال  $\int F(x(t), y(t)) dt$  داده می شود به پارامتر  $t$  بستگی نداشته باشد. این موضوع توسط ک. کارا تئودوری استاد پ. فینسلر ثابت شده است.

**تذکره ۶:** شرط همگن مثبت در بعضی مراجع با شرط دیگری به نام شرط همگنی مطلق تعویض می شود. در این حالت به ازای هر  $\lambda \in R$ ،  $F(x, \lambda y) = |\lambda| F(x, y)$ ، نظر به اینکه این شرط نسبتاً سنگین بوده و موجب حذف برخی از مثال های جالب در فضای فینسلر مانند فضای راندرز می شود، در اینجا از آن استفاده نشده

است.

هر متر فینسلری  $F$  روی منیفلد  $M$  یک ساختار طولی  $L_F$  را روی خم های جهت دار در  $M$  تعریف می کند. برای اندازه گیری طول یک منحنی هموار  $C$  مشخص شده با  $C = C(t)$ ,  $a \leq t \leq b$ , در منیفلد  $M$ , کافی است تابع اسکالر غیر منفی  $F(x, \cdot)$  روی هر فضای مماس  $T_x M$  تعریف کنیم. پس طول  $C$  بصورت زیر تعریف می شود

$$L_F(C) = \int_a^b F(C(t), C'(t)) dt$$

تابع  $L_F(C)$  نیازمند این است که مستقل از پارامتریسازی باشد و باید به طور مثبت همگن از درجه ۱ باشد،

$$F(x, \lambda y) = \lambda F(x, y), \quad \lambda > 0$$

ساختار طولی شامل یک تابع غیر منفی  $d : M \times M \rightarrow [0, \infty)$  با  $d(p, q) = \inf_C L(C)$  است، که اینفیموم روی همه ی منحنی های هموار  $C$  از  $p$  تا  $q$  گرفته می شود.

$d$  برگشت ناپذیر می باشد، یعنی  $d(p, q) \neq d(q, p)$  برای هر جفت از نقاط  $\{p, q\}$ .  $F$  به طور منحصر به فرد با  $d_F$  مشخص می شود.

### چند مثال از متریک فینسلری

**مثال.** فضای ریمانی: ساده ترین مثال از یک متریک فینسلری، یک متریک ریمانی است.  $R^n$  را همراه با متریک ریمانی  $a_{ij}$  در نظر میگیریم، در این صورت منیفلد ریمانی  $(R^n, a_{ij})$  را می توان به عنوان یک منیفلد فینسلری در نظر گرفت که تابع اساسی آن توسط  $F(x, y) = \sqrt{a_{ij} y^i y^j}$  تعریف می شود.

**مثال.** فضای کرو پینا: <sup>۱۳</sup> فرض کنیم  $\alpha$  معرف یک متریک ریمانی و  $\beta$  یک ۱-فرم روی منیفلد  $M$  باشند. زیر فضایی از  $TM$  را در نظر می گیریم که در آن ۱-فرم  $\beta > 0$  اکیدا مثبت باشد. می توان نشان داد که در شرایط تابع اساسی فینسلری صدق می کند. در این صورت آن را از نوع کرو پینا گفته و فضای  $(M, \frac{\alpha}{\beta})$  را فضای کرو پینا می نامند.

<sup>۱۳</sup>kropina space

مثال. فضای ماتسوموتو: <sup>۱۴</sup> فرض کنیم  $\alpha$  معرف یک متریک ریمانی و  $\beta$  یک  $\alpha$ -فرم روی منیفلد  $M$  باشند. زیر فضایی از  $TM$  را در نظر می‌گیریم که در آن تابع  $F(x, y) = \frac{\alpha^2}{\alpha\alpha - \beta\beta}$  تعریف شود. تابع  $F(x, y)$  در شرایط تابع اساسی فینسلری صدق می‌کند. در اینصورت آن را از نوع ماتسوموتو گفته و فضای  $(M, \frac{\alpha^2}{\alpha\alpha - \beta\beta})$  را فضای ماتسوموتو می‌نامند.

تعریف ۱۹.۲.۱. تحدید متر فینسلری به صفحه مماس  $T_x M$ ، یک نرم مینکوفسکی نامیده می‌شود.

قضیه ۲۰.۲.۱. قضیه اویلر <sup>۱۵</sup>: فرض کنیم تابع حقیقی  $H$  در تمام نقاط  $R^n \setminus \{0\}$  دیفرانسیل پذیر باشد، آنگاه  $H$  همگن مثبت از درجه  $r$  است اگر و تنها اگر

$$y^i H_{y^i}(y) = rH(y)$$

اثبات. فرض کنیم  $H$  همگن مثبت از درجه  $r$  باشد بنابر تعریف به ازای هر  $\lambda > 0$ ، داریم  $H(x, \lambda y) = \lambda^r H(x, y)$  با فرض ثابت بودن  $y$  از این رابطه نسبت به  $\lambda$  مشتق می‌گیریم:

$$y^i H_{\lambda y^i}(\lambda y) = r\lambda^{r-1} H(y)$$

با قرار دادن  $\lambda = 1$  نتیجه حاصل می‌شود. حال بر عکس فرض کنیم:  $y^i H_{y^i}(y) = rH(y)$ . با ثابت در نظر گرفتن  $y$  و  $\lambda > 0$  از قاعده زنجیره ای داریم:

$$\frac{d}{d\lambda} H(\lambda y) = \frac{dH(\lambda y)}{d(\lambda y)} \frac{d(\lambda y)}{d\lambda} = H_{\lambda y}(\lambda y)y = \frac{1}{\lambda} \lambda H_{\lambda y}(\lambda y)y = \frac{1}{\lambda} rH(\lambda y)$$

لذا معادله دیفرانسیل زیر را خواهیم داشت:

$$\frac{d}{d\lambda} H(\lambda y) - \frac{r}{\lambda} H(\lambda y) = 0$$

که این معادله را می‌توان به صورت زیر نوشت:

$$\left(\frac{d}{d\lambda}\right)\left(\frac{H(\lambda y)}{\lambda^r}\right) = 0$$

<sup>۱۴</sup> matsomoto space

<sup>۱۵</sup> Euler's Theorem

که جواب آن به شکل  $H(\lambda y) = c\lambda^r$  است که در آن  $c$  یک مقدار ثابت است. با فرض  $\lambda = 1$  مقدار  $c = H(y)$  بدست می آید. در نتیجه  $H(\lambda y) = \lambda^r H(y)$  که همگن بودن  $H$  را نتیجه می دهد. ■

**تعریف ۲۱.۲.۱.** متر راندرز: فرض کنید  $M$  یک منیفلد  $n$  بعدی باشد. متر راندرز، یک ساختار فینسلری  $F$  روی  $TM$  می باشد که فرمی به صورت:

$$F(x, y) := \alpha(x, y) + \beta(x, y)$$

دارد که  $\alpha(x, y) = \sqrt{\tilde{a}_{ij}(x)y^i y^j}$  و  $\beta(x, y) = \tilde{b}_i(x)y^i$  بطوریکه مولفه های متریک ریمانی باشند و  $\tilde{b}_i$ ها ضرایب ۱-فرمی می باشند

به خاطر عبارت  $\beta$ ، موقعی که  $\tilde{b}_i \neq 0$ ، مترهای راندرز در شرط  $F(x, -y) = F(x, y)$  صدق نمی کنند. در حقیقت تابع فینسلر از فضای راندرز، همگن است اگر و تنها اگر ریمانی باشد.

چون  $\beta(x, y)$  در  $y$  خطی می باشد امکان داشتن یک علامت ثابت وجود ندارد. بنابراین برای اینکه  $F$  روی  $TM$  مثبت باشد باید اندازه مولفه های  $\tilde{b}$  قابل قبول باشد. یعنی مثبت بودن برقرار است اگر و تنها اگر

$$\|\tilde{b}\| = \sqrt{\tilde{b}_i \tilde{b}^i} < 1,$$

که

$$\tilde{b}^i = \tilde{a}^{ij} \tilde{b}_j.$$

**گزاره ۲۲.۲.۱.** فرض کنید  $x \in M$ ، متر راندرز  $F$  روی  $TM \setminus 0$  مثبت می باشد. یعنی

$$\sqrt{\tilde{a}_{ij} y^i y^j} > -\tilde{b}_i y^i \quad \forall y \neq 0 \quad (*)$$

اگر و تنها اگر  $\|\tilde{b}\| < 1$

**اثبات.** فرض کنیم  $F$  مثبت باشد. اگر  $\tilde{b} \neq 0$ ، رابطه ی

$$y^i = -\tilde{b}^i = -\tilde{a}^{ij} \tilde{b}_j$$



را داخل (\*) جانشین کنید،

$$\sqrt{\tilde{a}_{ij}(-\tilde{a}^{ij}\tilde{b}_j)(-\tilde{b}^i)} > -\tilde{b}_i(-\tilde{b}^i)$$

چون  $\tilde{a}^{ij}$  ماتریس معکوس  $\tilde{a}_{ij}$  می باشد، لذا

$$\tilde{a}^{ij}\tilde{a}_{ij} = I$$

$$\implies \sqrt{\tilde{b}_i\tilde{b}^i} > \tilde{b}_i\tilde{b}^i \implies \frac{\tilde{b}_i\tilde{b}^i}{\sqrt{\tilde{b}_i\tilde{b}^i}} < 1 \implies \|\tilde{b}\| < 1$$

برعکس، فرض کنید  $\|\tilde{b}\| < 1$  بنا به نامساوی کوشی شوارتز، اگر  $y \neq 0$  داریم:

$$|\tilde{b}_i y^i| < \sqrt{\tilde{a}_{ij} y^i y^j}$$

■

فضاهای راندرز کاربرد زیادی در ارائه مدل های هندسی برای نظریه نسبیت دارند.

**تعریف ۲۳.۲.۱.** فرض کنید  $M$  یک منیفلد  $n$  بعدی و  $\Pi : TM_0 = TM \setminus \{0\} \rightarrow M$  یک نگاشت تصویر می

باشد. اسپری روی  $M$  یک میدان برداری هموار خاص روی  $TM_0$  بصورت:

$$G = Y^i \frac{\partial}{\partial x^i} - \Upsilon G^i \frac{\partial}{\partial y^i}$$

می باشد که  $G^i = G^i(x, y)$  توابع موضعی با همگنی زیر باشد،

$$G^i(x, \lambda y) = \lambda \Upsilon G^i(x, y) \quad \lambda > 0.$$

**تعریف ۲۴.۲.۱.** یک دیفیئورفیسم از منیفلد  $M$  به خودش (یعنی یک همومورفیسم مانند  $\varphi$  که  $\varphi^{-1}$  مشتق

پذیر باشند) یک تبدیل مشتق یا تبدیل <sup>۱۶</sup> از  $M$  نامیده می شود.

**تعریف ۲۵.۲.۱.** نوردای چپ و راست:

متریک ریمانی روی  $G$  نوردای چپ می باشد، اگر  $\forall u, v \in T_y G$ ,  $\forall x, y \in G$

$$\langle u, v \rangle_y = \langle d(L_x)_y u, d(L_x)_y v \rangle_{L_x(y)}.$$

میدان برداری مشتق پذیر  $X$  روی گروه لی  $G$  نوردای چپ می باشد، اگر  $dL_x X = X \quad \forall x \in G$

<sup>۱۶</sup>Transformation

و متر فینسلر  $F$  روی  $G$  ناوردای چپ می باشد، اگر:

$$F(h, Y) = F(L_g h, L_{g_*} Y) \quad \forall Y \in T_h G, \quad \forall g, h \in G$$

در حالت ناوردای راست به جای  $L_h$  از  $R_h$  استفاده می شود.

تعریف ۲۶.۲.۱. گروه یک پارامتری<sup>۱۷</sup> از تبدیلات  $M$  یک نگاشت از

$$R \times M \longrightarrow M$$

$$(t, p) \in R \times M \longrightarrow \varphi_t(p) \in M$$

که در شرایط زیر صدق می کند :

الف)  $\varphi_t$  که  $t \in R$   $\varphi_t : p \rightarrow \varphi_t(p)$  یک تبدیل از  $M$  می باشد.

$$\text{ب) } t, s \in R, p \in M, \varphi_{t+s}(p) = \varphi_t(\varphi_s(p))$$

هر گروه یک پارامتری از تبدیلات  $\varphi_t$  یک میدان برداری مانند  $X$  را تولید می کند.

گروه یک پارامتری موضعی از تبدیلات موضعی می تواند به صورت یکسانی تعریف شود بجز اینکه  $\varphi_t(p)$  تنها

برای  $t$  هایی که در یک همسایگی از صفر هستند، تعریف می شود و  $p$  در یک مجموعه باز از  $M$  می باشد. فرض

کنید  $I_\epsilon$  یک همسایگی باز به صورت  $(-\epsilon, \epsilon)$  باشد و  $u$  مجموعه بازی از  $M$  باشد گروه یک پارامتری موضعی از

تبدیلات موضعی روی  $I_\epsilon \times u$  تعریف می شود به طوری که

$$۱) \quad \forall t \in I_\epsilon \quad \varphi_t : p \longrightarrow \varphi_t(p)$$

یک دیفیئومورفسم از  $u$  به داخل مجموعه باز  $\varphi_t(u)$  از  $M$  می باشد.

$$۲) \quad \text{if } t, s, t+s \in I_\epsilon, p, \varphi_s(p) \in u \Rightarrow \varphi_{t+s}(p) = \varphi_t(\varphi_s(p))$$

<sup>۱۷</sup>One-parameter

**تعریف ۲۷.۲.۱.** گروه ایزومتري ها : فرض کنید  $(M, F)$  فضای فینسلر باشد. نگاشت  $\varphi$  از  $M$  به خودش یک

ایزومتري نامیده میشود، اگر  $\varphi$  دیفئومورفیسم باشد و برای هر

$$\forall x \in M \quad X \in T_x M \quad F(\varphi(x), d\varphi_x(X)) = F(x, X).$$

ایزومتري های  $(M, F)$  را با  $I(M)$  نمایش می دهیم.

**تعریف ۲۸.۲.۱.** میدانهای برداری  $X$  روی  $M$  میدان برداری کیلینگ نامیده میشود، اگر در یک همسایگی از هر

نقطه  $M$  گروه یک پارامتری ها از تبدیلات موضعی ایجاد شده بوسیله  $X$ ، ایزومتري های موضعی باشند.

**تعریف ۲۹.۲.۱.** هر متر فینسلر  $F = F(x, y)$  روی منیفلد  $n$  بعدی  $M$  یک فرم حجمی تعریف می کند. فرض

کنید در نقطه  $x \in M$ ، پایه ای برای  $T_x M$  و  $\{\theta_i\}$  پایه ای برای  $T_x^* M$  باشد.  $n$ -فرمی زیر در  $x \in M$ ، خوش

تعریف میباشد.

$$dV_F = \sigma_F(x) \theta^1 \wedge \dots \wedge \theta^n.$$

که در آن:

$$\sigma_F(x) = \frac{\text{Vol}(B^n(1))}{\text{Vol}(\{y^i \in \mathbb{R}^n \mid F(x, y^i b_i) < 1\})}.$$

$\text{Vol}(\cdot)$  تابع حجم اقلیدسی روی زیر فضاها در  $\mathbb{R}^n$  را نشان می دهد، بطوریکه برای مکعب واحد  $U = [0, 1]^n$

$$\text{Vol}(U) = 1.$$

$n$ -فرمی  $dV_F$  فرم حجمی فینسلر نامیده می شود. برای هر زیر مجموعه باز  $u \in M$ ، حجم  $u$  با

$\text{Vol}_F(u) = \int_u dV_F$  تعریف می شود. حال تغییر شکل را به صورت زیر تعریف می کنیم:

$$\tau = \ln \frac{\sqrt{\det(g_{ij}(y))}}{\sigma_F}.$$

تغییر شکل روی فضای مماس مینکوفسکی تعریف می شود و خصوصیات غیر اقلیدسی از نرم مینکوفسکی را

اندازه گیری می کند در حالی که  $S$ -انحناکمیتی است که سرعت تغییرات حجم را در طول ژئودزیک ها محاسبه

می کند.

**مثال.** فرض کنید  $R \subset M$  زیر مجموعه همبند باز باشد، که بستارش فشرده باشد. فرض می کنیم که  $R$  شامل یک همسایگی مختصاتی  $x(U)$  با پارامتری ساز مثبت  $x: U \rightarrow M$  و اینکه مرز از  $x^{-1}(R)$  از اندازه صفر در  $R^n$  باشد، اکنون حجم  $Vol(R)$  از  $R$  با انتگرال در  $R^n$  به صورت زیر تعریف می کنیم:

$$Vol(R) = \int_{x^{-1}(R)} \sqrt{\det(g_{ij})} dx_1 \dots dx_n.$$

**تعریف ۳۰.۲.۱.** برای هر  $y \in T_x M - \{0\}$ ، فرض کنید  $\sigma = \sigma(t)$  یک ژئودزیک با  $\sigma(x) = 0$  و  $\sigma'(x) = y$ . قرار دهید:

$$S(x, y) := \frac{d}{dt} [\tau(\sigma(t), \sigma'(t))] |_{t=0},$$

که همگن از درجه یک می باشد یعنی:

$$S(x, y) = \lambda S(x, y), \quad \lambda > 0$$

$S$  تعریف شده در بالا  $S$ -انحنای<sup>۱۸</sup> نامیده می شود.

**تعریف ۳۱.۲.۱.** متریک فینسلر  $F$  روی منیفلد  $n$  بعدی  $M$ ،  $S$ -انحنای ایزوتروپیک تقریبی دارد، اگر تابع اسکالر  $C = C(x)$  روی  $M$  موجود باشد به طوری که

$$S = (n + 1) \{CF + \eta\}$$

که  $\eta = \eta_i(x)y^i$  یک فرمی بسته می باشد.

اگر  $\eta = 0$  باشد، آنگاه  $S, F$ -انحنای ایزوتروپیک دارد. همچنین اگر  $\eta = 0$  و ثابت  $C = C$  آنگاه  $S, F$ -انحنای

ثابت دارد.

**گزاره ۳۲.۲.۱.** فرض کنیم  $M$  یک منیفلد دیفرانسیل پذیر با الصاق خطی  $\nabla$  و  $C: I \rightarrow M$  یک منحنی دیفرانسیل پذیر روی  $M$  باشد. اگر  $V_0 \in T_{C(t_0)}M$  بردار مماس بر  $M$  در نقطه  $C(t_0)$  باشد، آنگاه یک میدان برداری موازی یکتا  $V$  در طول منحنی  $C$  موجود است به طوری که  $V(t_0) = V_0$ .

<sup>۱۸</sup>S-curvature

**اثبات.** ابتدا ثابت می کنیم که اگر گزاره روی یک چارت موضعی  $M$  برقرار باشد آنگاه می توان از آن نتیجه گرفت که گزاره روی کل  $M$  برقرار است. فرض کنیم گزاره برای حالتی که منحنی  $C$  زیر مجموعه ی یک چارت موضعی است برقرار باشد. سپس می توان به شرح زیر نشان داد که گزاره روی کل  $M$  برقرار است از فشردگی  $I$  نتیجه می شود که برای هر  $t_1 \in I$  قطعه  $C([t_0, t_1])$  نیز فشرده بود (چون  $C$  پیوسته است) و آنرا می توان بوسیله تعداد متناهی از چارت های موضعی پوشاند.

طبق فرض  $V$  را می توان روی هر یک از این چارت ها به طور یکتا تعریف نمود. از فرض یکتایی میدان برداری  $V$  در طول منحنی  $C$  نتیجه می شود که این میدان های برداری هنگامی که اشتراک چارت ها نا تهی است بر یک دیگر منطبق می شود. بنابراین  $V$  در تمام نقاط در طول بازه  $[t_0, t_1]$  تعریف می شود و در نتیجه  $V$  در کل بازه  $I$  به طور یکتا تعریف می شود، لذا کافیسیت گزاره را در حالتی که  $C$  زیر مجموعه چارت موضعی  $(x, U)$  است ثابت کنیم .

فرض کنیم که میدان برداری  $V$  در همسایگی  $U$  موجود بوده بطوریکه در طول  $C(t) = (C_1(t), \dots, C_n(t))$  موازی و شرط  $V(t_0) = V_0$  صدق کند. اگر  $V = \sum_j \nu^j \frac{\partial}{\partial x_j}$  آنگاه بنابر قرار داد  $C_i = x(C^i(t)) = x_i$  و با توجه به تعریف  $\frac{DV}{dt} = \nabla_{\frac{dC}{dt}} V$  داریم:

$$\frac{D \frac{\partial}{\partial x_j}}{dt} = \nabla_{\frac{dC}{dt}} \frac{\partial}{\partial x_j} = \nabla_{\frac{dC_i}{dt} \frac{\partial}{\partial x_i}} \frac{\partial}{\partial x_j} = \frac{dC_i}{dt} \nabla_{\frac{\partial}{\partial x_i}} \frac{\partial}{\partial x_j}$$

لذا داریم:

$$\circ = \frac{DV}{dt} = \frac{D(\nu^j \frac{\partial}{\partial x_j})}{dt} = \frac{d\nu^j}{dt} \frac{\partial}{\partial x_j} + \nu^j \frac{D \frac{\partial}{\partial x_j}}{dt} = \frac{d\nu^j}{dt} \frac{\partial}{\partial x_j} + \nu^j \frac{dC_i}{dt} \nabla_{\frac{\partial}{\partial x_i}} \frac{\partial}{\partial x_j} *$$

با جایگذاری رابطه (\*) و تعویض اندیس  $j$  با  $k$  در جمله اول داریم:

$$\frac{DV}{dt} = \left\{ \frac{d\nu^k}{dt} + \nu^j \frac{dC_i}{dt} \Gamma_{ij}^k \right\} \frac{\partial}{\partial x_k} = \circ$$

از این رابطه یک دستگاه  $n$  معادله دیفرانسیل درجه اول خطی نسبت به  $\nu^k(t)$  ازای  $k = 1 \dots n$  بدست می آید.

$$\frac{d\nu^k}{dt} + \nu^j \frac{dC_i}{dt} \Gamma_{ij}^k = \circ$$

براساس قضیه وجود و یکتایی جواب در معادلات دیفرانسیل، این معادله با شرط اولیه  $v^k(t_0) = v_0^k$  دارای جواب یکتاست. از طرف دیگر چون دستگاه خطی است به ازای هر  $t \in I$  جواب های آن موجود بوده و به طور یکتا تعریف می شود، از آن وجود و یکتایی یک میدان برداری موازی یکتا  $V$  با شرط اولیه فوق نتیجه می گردد. ■

**تعریف ۳۳.۲.۱.** منحنی  $\gamma(t)$  روی منیفلد ریمانی  $(M, g)$  را ژئودزیک گوییم، اگر بردار سرعت آن در امتداد خودش موازی باشد. به عبارت دیگر، منحنی  $\gamma : I \rightarrow M$  ژئودزیک می باشد اگر در هر نقطه  $t_0 \in I$ ،

$$\frac{D}{dt} \left( \frac{d\gamma}{dt} \right) = 0$$

اگر  $\gamma : I \rightarrow M$  یک ژئودزیک باشد، آنگاه

$$\frac{d}{dt} \left\langle \frac{d\gamma}{dt}, \frac{d\gamma}{dt} \right\rangle = 2 \left\langle \frac{D}{dt} \frac{d\gamma}{dt}, \frac{d\gamma}{dt} \right\rangle = 0$$

حال چارت مختصاتی  $(U, x)$  را حول  $\gamma(t_0)$  در نظر می گیریم منحنی  $\gamma$

$$\gamma(t) = (x_1(t), \dots, x_n(t))$$

ژئودزیک خواهد بود اگر و تنها اگر

$$\begin{aligned} 0 &= \frac{D}{dt} \left( \frac{d\gamma}{dt} \right) = \sum_k \left( \frac{d^2 x_k}{dt^2} + \sum_{i,j} \Gamma_{ij}^k \frac{dx_i}{dt} \frac{dx_j}{dt} \right) \frac{\partial}{\partial x_k} \\ \implies \frac{d^2 x_k}{dt^2} + \sum_{i,j} \Gamma_{ij}^k \frac{dx_i}{dt} \frac{dx_j}{dt} &= 0, \quad k = 1, \dots, n \end{aligned}$$

**لم ۳۴.۲.۱.** همگنی ژئودزیک ها: اگر ژئودزیک  $\gamma(t, p, v)$  روی  $(-\delta, \delta)$  تعریف شده باشد، آنگاه ژئودزیک

$$\gamma(t, p, av) \text{ نیز روی فاصله } \left(-\frac{\delta}{a}, \frac{\delta}{a}\right) \text{ تعریف می شود به طوریکه } \forall a \in R^+$$

$$\gamma(t, p, av) = \gamma(at, p, v).$$

با استفاده از این لم ما می توانیم سرعت یک ژئودزیک را با کم کردن فاصله ی تعریف آن، زیاد یا کم کنیم. با استفاده از وجود و یکتایی ژئودزیک های یک منیفلد ریمانی  $(M, g)$  به وجود و یکتایی آن در روی کلاف مماس

$TM$  می‌رسیم. فرض کنیم  $(x, U)$  یک چارت روی  $M$  و  $\gamma$ ، یک منحنی هموار روی آن باشد. در این صورت منحنی  $(\gamma(t), \gamma'(t))$  را در روی  $TM$  در نظر می‌گیریم. با توجه به این که  $TU = U \times R^n$ ، اگر  $\gamma$  روی  $M$  ژئودزیک باشد، منحنی  $(x_1(t), \dots, x_n(t)) \rightarrow t$  در دستگاه زیر صدق می‌کند.

$$\frac{dx_k}{dt} = y_k, \quad \frac{dy_k}{dt} = - \sum_{i,j} \Gamma_{ij}^k y_i y_j \quad (k = 1, \dots, n) \quad (1.1)$$

**قضیه ۳۵.۲.۱. قضیه شار موضعی:** فرض کنیم  $X$  یک میدان برداری  $C^\infty$  روی بازه  $V$  در منیفلد  $M$  باشد. آنگاه به ازای هر نقطه  $p \in M$ ، مجموعه‌ی باز  $V_0 \subset V$  حول  $p$  و عدد  $\delta > 0$  و نگاشت  $\varphi: (-\delta, \delta) \times V_0 \rightarrow V, C^\infty$  وجود دارند به طوری که منحنی  $\varphi(t, q) \rightarrow t$  به ازای هر  $q \in V_0$  تنها مسیر  $X$  است که در لحظه‌ی  $t = 0$  از  $q$  می‌گذرد و بردار سرعت آن  $X_q$  است.

با استفاده از قضیه شار موضعی داریم:

**لم ۳۶.۲.۱.** فرض کنیم  $\gamma$  یک ژئودزیک روی  $M$  باشد. آنگاه یک میدان برداری یکتا مانند  $G$  روی  $TM$  وجود دارد به طوری که  $(\gamma(t), \gamma'(t)) \rightarrow t$  منحنی انتگرال  $G$  روی  $TM$  باشد.

**اثبات.** ابتدا یکتایی  $G$  را با فرض وجود آن بررسی می‌کنیم. چارت  $(x, U)$  را روی  $M$  در نظر می‌گیریم. منحنی انتگرال میدان برداری  $G$  در  $TU$  منحنی‌هایی به صورت  $(\gamma(t), \gamma'(t))$  است که در آن  $\gamma$  یک ژئودزیک روی  $M$  است. لذا در معادله ۱.۱ صدق می‌کند. چون جواب معادله یکتاست پس  $G$  یکتاست. با توجه به وجود جواب در دستگاه فوق وجود  $G$  ثابت می‌شود. یعنی  $y_k$  و  $\frac{dy_k}{dt}$  ها مولفه‌های  $G$  را تشکیل می‌دهند. ■

میدان برداری  $G$  در لم بالا را یک میدان برداری ژئودزیک یا یک اسپری ژئودزیک روی  $TM$  می‌گویند.

با استفاده از وجود و یکتایی ژئودزیک‌ها می‌توان نگاشت‌نمایی را به صورت زیر تعریف کرد.

**تعریف ۳۷.۲.۱.** فرض کنیم  $(M, g)$  یک منیفلد ریمانی،  $p \in M$  و  $\Omega \subset TM$  بصورت زیر تعریف شود  $\{\gamma_\nu\}$  در فاصله ای شامل  $[0, 1]$  تعریف شود  $\Omega_p = \{\nu \in T_p M \mid \text{تعریف شود}\}$ . نگاشت نمایی در نقطه  $p$  رابه صورت زیر تعریف می کنیم:

$$\exp_p : \Omega_p \longrightarrow M,$$

$$\nu \mapsto \exp_p \nu = \gamma_\nu(1).$$

**تذکر:** حوزه تعریف نگاشت نمایی همواره شامل یک همسایگی کوچک صفر (مبدا)  $0 \in T_p M$  است. به زبان ساده نگاشت نمایی نگاشتی از فضای مماس  $TM$  به روی ژئودزیک های  $M$  تعریف می کند که هر بردار  $\nu$  رابه نقطه ای از ژئودزیک  $\gamma_\nu$  در زمان  $t = 1$  می برد که آن را توسط  $\gamma(1, p, \nu)$  یا  $\gamma_\nu(1)$  نیز نمایش می دهیم.

نظریه گروه های لی در اواخر قرن نوزدهم میلادی بوجود آمد. ریشه های آن در مطالعه تقارن های برخی از دستگاه های معادلات دیفرانسیل و روش پیدا کردن حلی برای آنها است. مفهوم گروه های لی اولین دفعه توسط سوفوس لی<sup>۱۹</sup> در سال [۱۸۷۴] مطرح شد و در آن زمان آنها را "گروه های پیوسته" نامید و هدف اصلی وی توسعه نظریه گالوا در مورد معادلات دیفرانسیل بود. این معادلات دیفرانسیل امروزه معادلات از نوع لی نامیده می شوند و یک نمونه مشهور آن معادلات ریکاتی است.

در ابتدا نظریه گروه های لی مفهومی موضعی داشت و کار های لی، کیلینگ و کارتان در این مورد تا اوایل قرن بیستم [۱۹۲۰] به همین شکل موضعی ادامه داشت. اصطلاح "گروه لی" برای این گروه ها از کارتان<sup>۲۰</sup> است. سپس کار های ویل و کارتان این نظریه را به سمت سراسری شدن سوق داد و کتاب "نظریه گروه های لی" تألیف شوالی در سال [۱۹۴۶] اولین اثر مدون در زمینه نظریه گروه های لی بطور سراسری است.

**قضیه ۳۸.۲.۱.** منیفلد با یک ساختار گروهی یک گروه لی است اگر و تنها اگر نگاشت های

<sup>۱۹</sup>S.Lie

<sup>۲۰</sup>E.Cartan



$$\begin{array}{ll} G \rightarrow G & G \times G \rightarrow G \\ x \rightarrow x^{-1} & (x, y) \rightarrow xy \end{array}$$

مشتق پذیر باشند.

### چند مثال از گروه‌های لی:

۱- مجموعه اعداد مختلط غیر صفر  $(C^*)$  و اعداد حقیقی غیر صفر  $(R^*)$ ، گروه‌های لی هستند. منیفلد بودن و گروه بودن واضح است تنها باید بگوییم که نگاشت  $\mu(z, z') = z + z'$  از کلاس  $C^\infty$  است اما به علت خطی بودن  $C^\infty$ ،  $\mu$  بودن واضح است.

۲- مجموعه ی ماتریس‌های معکوس پذیر  $n$  بعدی  $(GL(n, R))$  نیز گروه لی می باشد.

۳- مجموعه ماتریس‌های بالا مثلثی، نا منفرد و با ضرب ماتریسی نیز یک گروه لی است.

فضای مماس  $\mathfrak{g}$  در عنصر همانی از گروه  $G$  با یک نقش ترکیبی  $[X, Y] \rightarrow [X, Y]$  (که عمل براکت روی میدانهای برداری ناوردا روی  $G$  است) بدست می آید.

**مثال.** مجموعه میدان‌های برداری به همراه گروه لی تعریف شده به صورت فوق یک جبر لی می باشد.

ساختار  $G, \mathfrak{g}$  بوسیله نگاشت  $exp : \mathfrak{g} \rightarrow G$  با هم مرتبط هستند که خط‌های راست از مبدا در  $\mathfrak{g}$  به زیر گروه‌های یک پارامتری از  $G$  برده میشود، همچنین ساختار  $G$  با یک همسایگی دلخواه از عنصر همانی  $G$  مشخص می گردد.

فرم‌های انتقال چپ  $L_x$  و راست  $R_x$  بصورت:

$$L_x : G \rightarrow G, L_x(y) = xy \quad ; \quad R_x : G \rightarrow G, R_x(y) = yx$$

می باشند، که دیفیئومورفیسم می باشند.

**تعریف ۳۹.۲.۱.** [۴] هر زیرگروه ۱- پارامتری از گروه لی  $G$  یک همومورفیسم تحلیلی از  $R$  به  $G$  می باشد.

برای هر  $X \in \mathfrak{g}$ ،  $\exp(tX)$  زیر گروه یک-پارامتری از  $G$  تولید شده توسط  $X$  می باشد. عمل  $\exp(tX)$  روی  $X$ ، آن را به گروه یک-پارامتری  $\varphi_t$  از دیفئومورفیسم های  $M$  تعریف شده با  $\varphi_t(y) = \exp(tX)y$  تبدیل می کند. اکنون  $X$  در  $\mathfrak{g}$  را با میدان برداری روی  $M$  تولید شده بوسیله  $\varphi_t$ ، تعریف می کنیم. در حقیقت  $\mathfrak{g}$  را با مجموعه ای از میدان های برداری کیلینگ از  $(M, \mathfrak{g})$  که زیر گروه های یک-پارامتری از  $G$  تولید می کند، تعریف می کنیم.

**قضیه ۴۰.۲.۱.** [۴] همسایگی  $N_e$  از صفر در  $\mathfrak{g}$  و همسایگی باز  $N_e$  از  $e$  در  $G$  وجود دارد، بطوریکه تابع  $\exp$  یک دیفئومورفیسم تحلیلی از  $N_e$  به داخل  $N_e$  می باشد.

فرض کنید  $X_1, \dots, X_n$  پایه ای از  $\mathfrak{g}$  باشد. نگاشت

$$\exp(x_1 X_1 + \dots + x_n X_n) \longrightarrow (x_1, \dots, x_n)$$

از  $N_e$  به  $N_e$  یک چارت مختصاتی روی  $N_e$  می باشد که چارت مختصاتی متعارف نسبت به  $X_1, \dots, X_n$  نامیده می شود و  $N_e$  همسایگی مختصاتی متعارف نامیده می شود.

**تعریف ۴۱.۲.۱.** اگر  $a \in G$ ، فرض کنید  $C_a = L_a \circ R_{a^{-1}}$  تابعی باشد که هر  $g$  را به  $aga^{-1}$  می فرستد. چون  $C_a = L_a \circ R_{a^{-1}}$  دیفئومورفیسم می باشد، بنابراین  $C_a$  یک اتومورفیسم از  $G$  می باشد. مشتق  $C_a$  با  $Ad_a$  نشان داده می شود. اگر  $a, b \in G$  سپس

$$C_{ab}(g) = abg(ab)^{-1} = a(bgb^{-1})a^{-1} \implies C_{ab} = C_a \circ C_b$$

حال با مشتق گیری داریم:  $Ad_{ab} = Ad_a \circ Ad_b$ .

همومورفیسم  $Ad_a$  نمایش الحاقی از  $G$  نامیده می شود.

**تعریف ۴۲.۲.۱.** یک منیفلد هموار همراه با عمل هموار تعدی روی گروه لی را یک منیفلد همگن می نامیم.

**تعریف ۴۳.۲.۱.** فضای راندرز همگن: فضای راندرز  $(M, F)$  همگن نامیده می شود، اگر گروه ایزومتري های

$I(M, F)$  از  $(M, F)$  بطور تعدی روی  $M$  عمل کند [۱۳]. (یعنی برای هر  $x, y$  در  $M$  یک ایزومتري مانند  $f$  وجود

داشته باشد که  $f(x) = y$ ).

هر عمل گروه، تعدی<sup>۲۱</sup> نامیده می شود موقعی که یک مدار دارد.

در واقع عمل  $G$  روی  $X$  تعدی نامیده می شود اگر و تنها اگر برای هر  $x, y \in X$  وجود دارد  $g \in G$

$$y = gx \text{ بطوریکه}$$

نتیجه ۴۴.۲.۱. هر گروه لی  $G$  همگن می باشد.  $G = \frac{G}{\{e\}}$

تعریف ۴۵.۲.۱. منیفلد ریمانی  $(M, g)$  متقارن نامیده می شود، اگر برای هر  $x$  در  $M$  ایزومتري  $f_x$  از  $(M, g)$

موجود باشد بطوریکه

$$f_x(x) = x \quad T_x(f_x) = -Id_{T_x M}.$$

ایزومتري  $f_x$ ، تقارن حول  $x$  نامیده می شود.

مثال. هر گروه لی  $G$ ، همراه با متر ناوردا فضای متقارنی به صورت  $g \rightarrow g^{-1}$  می باشد که تقارن مورد نظر

اطراف عنصر همانی می باشد.

نتیجه ۴۶.۲.۱. هر فضای متقارن، همگن می باشد.

طرح اثبات. اگر دو نقطه به وسیله یک ژئودزیک بهم وصل شوند سپس تقارن در نقطه میانی این دو نقطه

و روی ژئودزیک، یک ایزومتري می باشد که این نقاط را به یکدیگر می نگارد. بنابراین هر دو نقطه که بوسیله

ژئودزیک های قطعه ای می توانند به یکدیگر وصل شوند، بوسیله یک ایزومتري هم به یکدیگر نگاشته می شوند.

این نشان می دهد که فضا همگن می باشد.

اما هر فضای همگن لازم نیست متقارن باشد، چون فضای همگن منبع خوبی از ایزومتري ها دارد. بنابراین

منبع خوبی از میدان های برداری کیلینگ می باشد.

تعریف ۴۷.۲.۱. فضای همگن تحویلی: فضای همگن  $\frac{G}{H}$  را تحویلی نامیم، اگر جبر لی  $\mathfrak{g}$  از  $G$  به جمع مستقیم

<sup>۲۱</sup>Transitive

فضای برداری از جبر لی  $\mathfrak{h}$  از  $H$  و زیر فضای  $ad(H)$  ناوردای  $\mathfrak{m}$  تجزیه شود،

$$\mathfrak{g} = \mathfrak{h} + \mathfrak{m}$$

بطوریکه:

$$\forall h \in H \quad ad(h)(\mathfrak{m}) \subset \mathfrak{m}$$

لازم نیست  $\mathfrak{m}$  تحت عمل براکت همانند  $\mathfrak{h}$  بسته باشد. ناوردایی  $\mathfrak{m}$  تحت  $Ad(H)$  نتیجه می دهد که  $[\mathfrak{h}, \mathfrak{m}] \subset \mathfrak{m}$

**تعریف ۴۸.۲.۱.** الصاق چرن بر یک منیفلد فینسلری یک الصاق خطی است که روی کلاف برداری متمایز  $\pi^*TM$

که بر منیفلد  $TM$  قرار می گیرد، عمل می کند.

فرض کنیم  $(E, \pi, N)$  کلاف برداری و  $f : M \rightarrow N$  نگاشتی  $C^\infty$  بین دو منیفلد  $M$  و  $N$  باشد. می توان

یک کلاف برداری روی  $M$  با همان تار کلاف برداری  $(E, \pi, N)$  را به صورت زیر تعریف کرد. این ساختار جدید

را کلاف پول بک می نامیم.

**تعریف ۴۹.۲.۱.** اگر  $(E, \pi, N)$  یک کلاف برداری و  $f : M \rightarrow N$  نگاشت  $C^\infty$  باشد. کلاف پول بک  $E$  توسط  $f$

را با نماد  $f^*E$  نمایش داده و آن را به صورت زیر تعریف می کنیم:

$$f^*E = \{(x, \nu) \in M \times E \mid f(x) = \pi(\nu)\}.$$

تارهای کلاف پول بک  $f^*E$  یک کپی از تارهای  $E$  می باشند.  $f^*E$  با نگاشت تصویر مولفه اول  $pr_1 : f^*E \rightarrow M$

که به صورت  $(x, \nu) \in M \times E \mapsto x \in M$  تعریف می شود، یک کلاف برداری روی  $M$  است. اگر نگاشت تصویر

مولفه دوم  $pr_2 : f^*E \rightarrow E$  که به صورت  $(x, \nu) \mapsto \nu$  تعریف شود؛ آنگاه نگاشت بین کلاف ها در نمودار زیر

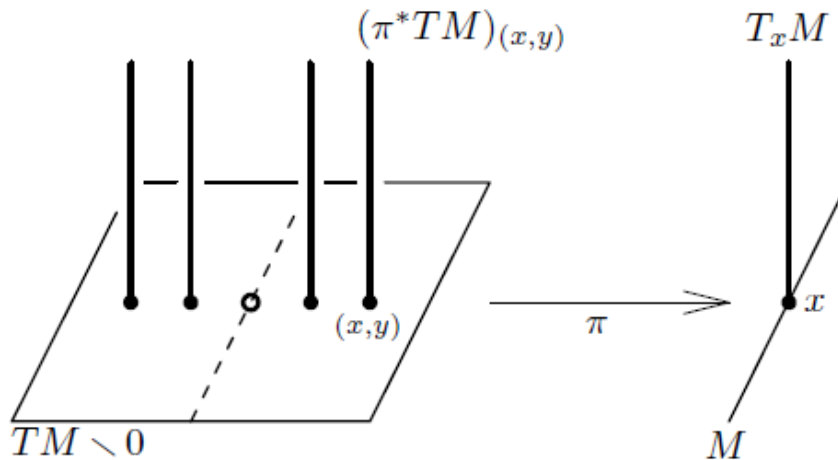
جابجایی است.

$$\begin{array}{ccc} f^*E & \xrightarrow{pr_2} & E \\ pr_1 \downarrow & & \downarrow \pi \\ M & \xrightarrow{f} & N \end{array}$$

و  $f^*E \cong E$ . اگر  $\pi : TM \rightarrow M$  نگاشت تصویر متعارف باشد، با توجه به تعریف فوق کلاف پول بک  $\pi^*TM$  قابل تعریف بوده و تارهای آن در هر نقطه  $(x, y) \in TM^\circ$  به صورت زیر است:

$$\pi^*TM|_{(x,y)} := \{(x, y, \nu) | \nu \in T_xM\} \cong T_xM.$$

به عبارت دیگر تار روی یک نقطه  $(x, y)$  یکی از  $T_xM$  است. کلاف مماس پول بک (کلاف برداری روی کلاف مماس  $TM^\circ$ ) نامیده می شود.



شکل ۱.۱: قسمت نقطه چین، تصویر برش صفر حذف شده است.

**تعریف ۵۰.۲.۱.** فرض کنید  $\{\frac{\partial}{\partial x^i}, \frac{\partial}{\partial y^i}\}$  کنج موضعی طبیعی برای  $T(TM_\circ)$  باشد. آنگاه  $VTM := span\{\frac{\partial}{\partial y^i}\}$  زیرکلاف  $T(TM_\circ)$  می باشد که کلاف مماس عمودی  $M$  نامیده می شود.

فرض کنید  $\partial_i := (x, y \frac{\partial}{\partial x^i} |_x)$  در این صورت  $\{\partial_i\}$  یک کنج موضعی برای  $\pi^*TM$  می باشد.

کلاف برداری  $\pi^*TM$  برش متعارف  $\mathcal{L}$  را دارد که به صورت زیر تعریف می گردد:

$$\mathcal{Y}_{(x,y)} := (x, y, y)$$

به ازای  $\mathcal{Y} = y^i \partial_i$  به شکل زیر می تواند بیان شود:  $\mathcal{Y} = y^i \frac{\partial}{\partial x^i} |_x \in T_xM$ .

حال به بیان دو تانسور مهم در هندسه فینسلری می پردازیم.

**تعریف ۵۱.۲.۱.** فرض کنید  $F$  متر فینسلری روی  $M$  باشد و

$$g_{ij} := \frac{1}{4} [F^2]_{y^i y^j}(x, y), \quad C_{ijk} := \frac{1}{4} [F^2]_{y^i y^j y^k}(x, y).$$

$\mathcal{G}$  و  $\mathcal{C}$  را به صورت زیر تعریف می کنیم:

$$\mathcal{G} := g_{ij} dx^i \otimes dx^j, \quad \mathcal{C} := C_{ijk} dx^i \otimes dx^j \otimes dx^k.$$

$\mathcal{G}$  و  $\mathcal{C}$  تانسور هایی روی  $TM$  می باشند که به ترتیب تانسور اساسی و تانسور کارتان نامیده می شوند.

حال به بیان قضیه زیر می پردازیم:

**قضیه ۵۲.۲.۱.** (چرن) فرض کنید  $(M, F)$  منیفلد فینسلری  $n$ -بعدی باشد. برای کنج موضعی دلخواه  $\pi^* TM$

یعنی  $\{e_i\}$  و هم کنج دوگان آن برای  $\pi^* T^* M$  یعنی  $\{w^i\}$ ، مجموعه یکتایی از  $1$ -فرمی های موضعی  $\{w_j^i\}$  روی وجود دارد به طوری که :

$$dw^i = w^j \wedge w_j^i \quad (۲.۱)$$

$$dg_{ij} = g_{kj} w_i^k + g_{ik} w_j^k + 2 C_{ijk} w^{n+k} \quad (۳.۱)$$

که در آن:

$$w^{n+i} := dy^i + y^j w_j^i$$

و  $y := y^i e_i$ . بنابراین  $g_{ij} := g(e_i, e_j)$  و  $C_{ijk} := C(e_i, e_j, e_k)$  در حقیقت ۲.۱ معادل با تقارن

$$\Gamma_{kj}^i = \Gamma_{jk}^i$$

و نبودن جملات  $dy^k$  در  $w_j^i$  است، یعنی:

$$w_j^i = \Gamma_{jk}^i dx^k$$

۳.۱ نتیجه می دهد:

$$\Gamma_{ij}^k = \frac{1}{\mathfrak{V}} g^{kl} \left\{ \frac{\partial g_{jl}}{\partial x^i} + \frac{\partial g_{jl}}{\partial x^i} - \frac{\partial g_{jl}}{\partial x^i} \right\} - g^{kl} \{ C_{jml} N_i^m + C_{jml} N_i^m - C_{jml} N_i^m \}$$

که در آن:

$$N_j^i := y^m \Gamma_{mj}^i.$$

در نتیجه:

$$N_j^k = \frac{1}{\mathfrak{V}} g^{kl} \left\{ \frac{\partial g_{jl}}{\partial x^i} + \frac{\partial g_{li}}{\partial x^j} - \frac{\partial g_{ij}}{\partial x^l} \right\} y^i - \mathfrak{Y} g^{kl} C_{jml} G^m, \quad (4.1)$$

که

$$G^i := \frac{1}{\mathfrak{V}} N_j^i y^j = \frac{1}{\mathfrak{V}} \Gamma_{jk}^i y^j y^k.$$

پس:

$$G^i = \frac{1}{\mathfrak{F}} g^{il} \left\{ \frac{\partial g_{jl}}{\partial x^k} + \frac{\partial g_{lk}}{\partial x^j} - \frac{\partial g_{ik}}{\partial x^l} \right\} y^j y^k$$

و  $g^{ij}$  وارون ماتریس  $g_{ij}$  می باشد.

تعریف ۵۳.۲.۱. با فرم های الصاق چرن یعنی  $\{w_j^i\}$  نسبت به کنج موضعی  $\{e_i\}$  برای  $\pi^*TM$  الصاق خطی  $\nabla$

روی  $\pi^*TM$  به صورت زیر تعریف می شود:

$$\nabla_Y X := \{dX^i(Y) + X^j w_j^i(Y)\} \otimes e_i.$$

به طور ساده تر:

$$\nabla X := \{dX^i + X^j w_j^i\} \otimes e_i.$$

$\nabla$  الصاق چرن <sup>۲۲</sup> نامیده می شود.

تعریف ۵۴.۲.۱. متریک فینسلر  $F$  روی منیفلد  $M$  متر بروالد <sup>۲۳</sup> نامیده می شود اگر در دستگاه مختصات

طبیعی  $(x^i, y^i)$  برای  $TM$ ، علائم کریستوفل  $\Gamma_{jk}^i = \Gamma_{jk}^i(x)$  توابعی بر حسب  $x \in M$  باشند.

در این حالت،  $G^i = \frac{1}{2} \Gamma_{jk}^i(x) y^j y^k$  همگن از درجه دوم می باشد.

فرض کنید  $G = y^i \frac{\partial}{\partial x^i} - 2G^i(y) \frac{\partial}{\partial y^i}$  اسپری روی منیفلد  $M$  باشد. به ازای هر  $y \in TM \setminus \{0\}$ ، انحنای بروالد

$B_y : T_x M \times T_x M \times T_x M \rightarrow T_x M$  فرمی سه خطی به صورت :

$$B_y(u, v, w) = B_{jkl}^i(y) u^j v^k w^l \frac{\partial}{\partial x^i} \Big|_x$$

که

$$B_{jkl}^i(y) := \frac{\partial^2 G^i}{\partial y^j \partial y^k \partial y^l}(y).$$

و انحنای بروالد میانه  $E_y : T_x M \times T_x M \rightarrow R$  فرمی دو خطی می باشد که به شکل زیر تعریف می شود:

$$E_y(u, v) = E_{ij}(y) u^i v^j \quad E_{ij}(y) := \frac{1}{2} B_{ijm}^m(y).$$

بر اساس انحنای بروالد، داگلاس مفهوم جدید  $D_y : T_x M \times T_x M \times T_x M \rightarrow T_x M$  را معرفی نمود که فرمی

سه خطی می باشد و به صورت  $D_y(u, v, w) = D_{jkl}^i(y) u^j v^k w^l \frac{\partial}{\partial x^i} \Big|_x$  تعریف می شود که

$$D_{jkl}^i := B_{jkl}^i - \frac{2}{n+1} [E_{jk} \delta_l^i + E_{jl} \delta_k^i + E_{kl} \delta_j^i + \frac{\partial E_{jk}}{\partial y^i} y^i].$$

$D := \{D_y\}_{y \in TM \setminus \{0\}}$  انحنای داگلاس نامیده می شود.

تعریف ۵۵.۲.۱. اگر  $D = 0$  آنگاه اسپری، آفین تصویری می باشد.

تعریف ۵۶.۲.۱. هر متر فینسلر، متر داگلاس <sup>۲۴</sup> نامیده می شود، اگر اسپری آن آفین تصویری باشد.

<sup>۲۲</sup>Chern connection

<sup>۲۳</sup>Berwald Metric

<sup>۲۴</sup>Douglas Metric



## فصل ۲

# الصاق لوی چویتای منیفلد های ریمانی همگن

### ۱.۲ مقدمه

همان طور که اشاره شد، مفهوم الصاق در سال [۱۹۱۷] توسط لوی چویتا مورد مطالعه قرار گرفت. اکنون در نظر داریم بنا به فرمول کوزول [۶] و میدان های برداری کیلینگ، [۵] فرمولی برای الصاق لوی چویتا در دستگاه مختصات موضعی بدست آورده و چند نتیجه مربوط به آن را روی فضای رده ای بیان نموده [۱] که در فصل بعد برای محاسبه  $S$ -انحنای فضای راندرز همگن استفاده می شوند.

### ۲.۲ الصاق لوی چویتا در حالت موضعی

در ابتدا نشان می دهیم با استفاده از گروه های ۱-پارامتری می توان میدان برداری ساخت [۶]. فرض کنیم  $f \in C^\infty(M)$  یک گروه یک پارامتری از دیفئومورفیسم های  $M$  باشد. همچنین فرض کنیم  $a \in M$  را دلخواه و ثابت در نظر می گیریم، در این صورت داریم:

$$M \times R \xrightarrow{\varphi} M \xrightarrow{f} R$$

$$(a, t) \longrightarrow \varphi_t(a) \longrightarrow f(\varphi_t(a))$$

اکنون تابع  $f(\varphi_t(a))$ ، تابعی با برد و دامنه اعداد حقیقی است، یعنی:

$$f(\varphi_t(a)) : R \longrightarrow R$$

$$t \rightarrow f(\varphi_t(a)).$$

اکنون  $X_a$  را به صورت زیر تعریف می کنیم:

$$X_a : C^\infty(M) \rightarrow R$$

$$X_a(f) = \frac{\partial}{\partial t} f(\varphi_t(a))|_{t=0}$$

به سادگی می توان نشان داد که  $X_a$  خطی ولایب نیتز می باشد:

$$\forall f, g \in C^\infty(M) \quad \lambda, \mu \in R$$

$$X_a(\lambda f + \mu g) = \frac{\partial}{\partial t} ((\lambda f + \mu g)(\varphi_t(a)))|_{t=0}$$

$$= \lambda \frac{\partial}{\partial t} f(\varphi_t(a)) + \mu \frac{\partial}{\partial t} g(\varphi_t(a))|_{t=0}$$

$$= \lambda(X_a f) + \mu(X_a g)$$

بنابراین  $X_a$  خطی است.

$$X_a(fg) = \frac{\partial}{\partial t} ((fg)(\varphi_t(a)))|_{t=0}$$

$$= \frac{\partial}{\partial t} f(\varphi_t(a))|_{t=0} \cdot g(\varphi_0(a)) + f(\varphi_0(a)) \frac{\partial}{\partial t} g(\varphi_t(a))|_{t=0}$$

$$= X_a(f)g(a) + f(a)X_a(g)$$

بنابراین  $X_a$  در شرط لایب نیتز صدق می کند. بنابراین:

$$X_a \in T_a M$$

اکنون با فرض متغیر بودن  $a \in M$  به یک میدان برداری روی  $M$  می رسم.

$$\left\{ \begin{array}{l} X: M \rightarrow TM \\ \forall a \in M \quad X(a) \in T_a M \end{array} \right.$$

عکس عمل فوق را می توان انجام داد یعنی از یک میدان برداری به یک گروه ۱-پارامتری برسیم.

فرض کنید  $(\frac{G}{H}, \alpha)$  منیفلد ریمانی همگن باشد، که  $\frac{G}{H}$  منیفلد همگن تحویلی باشد.  $m$  را فضای مماس  $T_0(\frac{G}{H})$

و  $\langle, \rangle$  ضرب داخلی متناظر روی  $m$  تعریف می کنیم [۸].

چون علاقه مند به مشتق گیری از میدان های برداری ناوردا روی  $\frac{G}{H}$  میباشیم. لذا گروه تبدیل یک پارامتری

$\{\phi_t; t \in \mathbb{R}\}$  از  $\frac{G}{H}$  را به صورت زیر تعریف می کنیم:

$$\phi_t(gH) = (\exp(tv)g)H \quad g \in G$$

که  $\phi_t$  میدان برداری روی  $\frac{G}{H}$  تولید می کند که میدان های برداری کیلینگ نامیده می شوند [۵]. این میدان برداری را با  $\hat{v}$  نمایش می دهیم. حال قضیه زیر را بیان می کنیم:

**قضیه ۱.۲.۲.** [۱۲]، [۸] فرض کنید  $M = \frac{G}{H}$  فضای همگن تحویلی با یک ترکیب  $ad(H)$ -ناوردای  $\mathfrak{g} = \mathfrak{h} + \mathfrak{m}$  باشد. فرض کنید  $g$  متر  $G$ -ناوردا روی  $M$  باشد، در این صورت الصاق ریمانی برای  $g$  به صورت زیر می باشد:

$$\Lambda_m(X)Y = \frac{1}{4}[X, Y]_m + U(X, Y)$$

که  $U(X, Y)$  نگاشت دو خطی متقارن از  $\mathfrak{m} \times \mathfrak{m} \rightarrow \mathfrak{m}$  می باشد که به صورت زیر تعریف می شود:

$$\langle U(X, Y), Z \rangle = \frac{1}{4}(\langle X, [Z, Y]_m \rangle + \langle [Z, X]_m, Y \rangle), \quad \forall X, Y, Z \in \mathfrak{m}.$$

و  $\Lambda_m(X)$  یک تبدیل خطی از  $\mathfrak{m}$  می باشد.

**اثبات.** با مشخص کردن  $m$  و  $T_0 M$  داریم  $\Lambda_m(X) = -(A_X)$  چون  $A_X$  نسبت به  $g$  پادمتقارن می باشد لذا  $\Lambda_m(X)$  نسبت به  $B$  پاد متقارن می باشد، بنابراین:  $B(\Lambda_m(X)Y, Z) + B(Y, \Lambda_m(X)Z) = 0$  برای هر  $Y, Z \in \mathfrak{m}$ .  
همچنین داریم:

$$\Lambda_m(X)Y - \Lambda_m(Y)X = [X, Y]_m.$$

اگر قرار دهیم:

$$U(X, Y) = \Lambda_m(X)Y - \left(\frac{1}{4}\right)[X, Y]_m,$$

سپس  $U(X, Y)$  در  $X, Y$  متقارن می باشد و در رابطه زیر صدق می کند:

$$B(U(X, Y), Z) + B(Y, U(X, Z)) = \left(\frac{1}{4}\right)\{B([X, Y]_m, Z) + B(Y, [Z, X]_m)\} (*)$$

از (\*) و جایگشت  $X, Y, Z$  و همچنین تقارن  $U$  بدست می آوریم:

$$\Upsilon B(U(X, Y), Z) = B(X, [Z, Y]_m) + B(Y, [Z, X]_m)$$

■

در این صورت:

$$\langle \Lambda_m(X)Y, Z \rangle = \frac{1}{\Upsilon} (\langle [X, Y]_m, Z \rangle + \langle X, [Z, Y]_m \rangle + \langle [Z, X]_m, Y \rangle).$$

چون  $\Lambda_m(X)Y = \nabla_Y X$  بنا بر این داریم:

$$\langle \nabla_X Y, Z \rangle = \frac{1}{\Upsilon} (\langle [Y, X]_m, Z \rangle + \langle [Z, X]_m, Y \rangle + \langle [Z, Y]_m, X \rangle), \quad (1.2)$$

که  $H = 0$  مبدا فضای رده ای می باشد و  $[V_1, V_2]_m$  تصویر  $[V_1, V_2]$  نسبت به  $m$  می باشد. حال فرمولی برای الصاق در دستگاه مختصات موضعی نتیجه می گیریم .

فرض کنید  $u_1, \dots, u_n$  پایه متعامد از  $m$  نسبت به  $\langle, \rangle$  باشد. سپس بنا به [۴] همسایگی  $U$  از صفر در  $\frac{G}{H}$  وجود

دارد بطوریکه نگاشت:

$$(exp x^1 u_1 \exp x^2 u_2 \dots exp x^n u_n) H \mapsto (x^1, x^2, \dots, x^n) \quad (2.2)$$

یک دستگاه مختصات موضعی روی  $U$  می باشد. اکنون میدان برداری  $\frac{\partial}{\partial x^i}$  را محاسبه می کنیم.

فرض کنید  $gH = (x^1, x^2, \dots, x^n) \in U$  . سپس:

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial x^i} |_{gH} &= \frac{d}{dt} (exp x^1 u_1 \dots exp x^{i-1} u_{i-1} exp(t + x^i) u_i exp x^{i+1} u_{i+1} \dots exp x^n u_n) |_{t=0} \\ &= \frac{d}{dt} (exp x^1 u_1 \dots exp x^{i-1} u_{i-1} exp t u_i exp - x^{i-1} u_{i-1} \dots exp - x^1 u_1 . gH) |_{t=0} \\ &= \frac{d}{dt} exp t (e^{x^1 ad u_1} \dots e^{x^{i-1} ad u_{i-1}} (u_i)) . gH |_{t=0} . \end{aligned}$$

حال  $v_i$  را به صورت  $v_i = e^{x^i ad_{u_1}} \dots e^{x^{i-1} ad_{u_{i-1}}}(u_i)$  نمایش می دهیم [۱]. داریم:

$$\frac{\partial}{\partial x^i} |_{gH} = \hat{v}_i |_{gH}. \quad (۳.۲)$$

اکنون الصاق لوی چویتا از  $\alpha$  تحت دستگاه مختصاتی بالاروی  $U$ ، را محاسبه می کنیم. فرض کنید  $u_{n+1}, \dots, u_m$

پایه ای از  $\mathfrak{h}$  باشد.  $v_i$  را می توانیم به صورت  $v_i = \sum_{j=1}^m f_{ij} u_j$  بنویسیم که  $j = 1, 2, \dots, n$  توابعی از

$x^1, \dots, x^{i-1}$  می باشند. بنابراین  $\frac{\partial}{\partial x^i} = \sum_{j=1}^m f_{ij} \hat{u}_j$ . حال داریم:

$$\begin{aligned} \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^i}} \frac{\partial}{\partial x^j} &= \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^i}} \left( \sum_{l=1}^m f_{jl} \hat{u}_l \right) \\ &= \sum_{l=1}^m \left( \frac{\partial f_{jl}}{\partial x^i} \right) \hat{u}_l + \sum_{l=1}^m f_{jl} \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^i}} \hat{u}_l \\ &= \sum_{l=1}^m \left( \frac{\partial f_{jl}}{\partial x^i} \right) \hat{u}_l + \sum_{k,l=1}^m f_{ik} f_{jl} \nabla_{\hat{u}_k} \hat{u}_l. \end{aligned}$$

با استفاده از تقارن الصاق لوی چویتادر دستگاه مختصات موضعی داریم:

$$\nabla_{\frac{\partial}{\partial x^i}} \frac{\partial}{\partial x^j} - \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^j}} \frac{\partial}{\partial x^i} = \left[ \frac{\partial}{\partial x^i}, \frac{\partial}{\partial x^j} \right] = 0$$

$$\nabla_{\frac{\partial}{\partial x^i}} \frac{\partial}{\partial x^j} = \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^j}} \frac{\partial}{\partial x^i}$$

پس تنها کافی است  $\nabla_{\frac{\partial}{\partial x^i}} \frac{\partial}{\partial x^j}$  را برای هر  $i \geq j$  محاسبه کنیم [۱].

چون توابعی از  $x^1 \dots x^{j-1}$  هستند، داریم:  $\frac{\partial f_{jl}}{\partial x^i} = 0 \quad \forall i \geq j$

بنابراین:

$$\nabla_{\frac{\partial}{\partial x^i}} \frac{\partial}{\partial x^j} = \sum_{k,l=1}^m f_{ik} f_{jl} \nabla_{\hat{u}_k} \hat{u}_l \quad i \geq j$$

بنا به تعریف  $f_{ij}$  می بینیم که  $f_{ij}(\circ, \circ, \dots, \circ) = \delta_{ij}$  بنابراین:

$$\left( \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^i}} \frac{\partial}{\partial x^j} \right) |_{\circ} = \left( \nabla_{\hat{u}_i} \hat{u}_j \right) |_{\circ} \quad i \geq j$$

فرض کنید  $\Gamma_{ij}^k$  علائم کریستوفل از الصاق تحت دستگاه مختصاتی باشد یعنی  $\nabla_{\frac{\partial}{\partial x^i}} \frac{\partial}{\partial x^j} = \Gamma_{ij}^k \frac{\partial}{\partial x^k}$  سپس داریم:

$$\Gamma_{ij}^k(\circ) \frac{\partial}{\partial x^k} |_{\circ} = (\nabla_{\hat{u}_i} \hat{u}_j) |_{\circ} \quad i \geq j \quad (4.2)$$

با استفاده از ۳.۲ می بینیم که  $\frac{\partial}{\partial x^k} |_{\circ} = \hat{v}_k |_{\circ} = \hat{u}_k$  بنابراین:

$$\Gamma_{ij}^l(\circ) = \langle \Gamma_{ij}^k(\circ) \hat{u}_k, \hat{u}_l \rangle = \langle \nabla_{\hat{u}_i} \hat{u}_j, \hat{u}_l \rangle |_{\circ}, \quad i \geq j \quad (5.2)$$

با استفاده از ۲.۲ داریم:

$$\Gamma_{ij}^l(\circ) = \frac{1}{\sqrt{g}} (- \langle [u_i, u_j]_m, u_l \rangle + \langle [u_l, u_i]_m, u_j \rangle + \langle [u_l, u_j]_m, u_i \rangle), \quad i \geq j \quad (6.2)$$

گاهی فرمول بالا را با استفاده از ثابت های ساختاری جبر لی نشان می دهیم. برای  $1 \leq i, j \leq m$ ، در نظر

بگیرید:

$$[u_i, u_j] = \sum_{k=1}^m C_{ij}^k u_k.$$

ثابت های  $C_{ij}^k$  ثابت های ساختاری از جبر و نسبت به پایه  $(u_1, \dots, u_n, u_{n+1}, \dots, u_m)$  نامیده می شوند. با استفاده

از ثابت های ساختاری، فرمول ۲.۶ را می توانیم به صورتی دیگر بنویسیم.

هرگاه  $\Gamma_{ij}^l(\circ) = \langle \Gamma_{ij}^k(\circ) u_k, u_l \rangle$ ، آنگاه:

$$\begin{aligned} \Gamma_{ij}^l &= \frac{1}{\sqrt{g}} (- \langle \sum_{k=1}^m C_{ij}^k u_k, u_l \rangle + \langle \sum_{k=1}^m C_{li}^k u_k, u_j \rangle + \langle \sum_{k=1}^m C_{lj}^k u_k, u_i \rangle) = \\ &= \frac{1}{\sqrt{g}} (- \sum_{k=1}^m C_{ij}^k \delta_{kl} + \sum_{k=1}^m C_{li}^k \delta_{kj} + \sum_{k=1}^m C_{lj}^k \delta_{ki}) \end{aligned}$$

$$\Gamma_{ij}^l = \Gamma_{ji}^l = \frac{1}{\sqrt{g}} (-C_{ij}^l + C_{il}^j + C_{jl}^i) \quad i \geq j \quad (7.2)$$

اکنون چند کاربرد از فرمول های ۲.۲-۶.۲ را برای فضای راندرز بیان می کنیم.

فرض کنید  $M$  یک منیفلد  $n$ -بعدی باشد. متر راندرز  $F$  روی  $M$  شامل متر ریمانی  $\tilde{a} = \tilde{a}_{ij} dx^i \otimes dx^j$  روی  $M$  و ۱-فرمی  $\tilde{b} = \tilde{b}_i dx^i$  می باشد. بوسیله  $\tilde{a}$  و  $\tilde{b}$  تابع  $F$  روی  $TM$  را بصورت:

$$F(x, y) = \alpha(x, y) + \beta(x, y) \quad x \in M, \quad y \in T_x M$$

در نظر می گیریم که  $\alpha(x, y) = \sqrt{\tilde{a}_{ij} y^i y^j}$ ,  $\beta(x, y) = \tilde{b}_i(x) y^i$  حال فرض می کنیم  $x \in M$ . متر ریمانی بر روی فضای کتانژانت  $T_x^*(M)$  یک ضرب داخلی القا می کند که  $\langle dx_i, dx_j \rangle = \tilde{a}^{ij}(x)$  این ضرب داخلی یک ایزومورفیسم خطی بین  $T_x(M)$  و  $T_x^*(M)$  تعریف می کند. در این صورت هر ۱-فرمی  $\tilde{b}$  با یک میدان برداری هموار  $\tilde{b}^\#$  روی  $M$  متناظر می باشد. فرض کنید:

$$\tilde{b}^\# = (\tilde{b}^\#)^i \frac{\partial}{\partial x_i}$$

سپس:

$$(\tilde{b}^\#)^i = \sum_{j=1}^n \tilde{a}^{ij} \tilde{b}_j = \tilde{b}^i.$$

برای هر  $y \in T_x(M)$  داریم:

$$\langle y, \tilde{b}^\# \rangle = \langle y, (\tilde{b}^\#)^i \frac{\partial}{\partial x_i} \rangle = \langle y, \left( \sum_{j=1}^n \tilde{a}^{ij}(x) \tilde{b}_j \right) \frac{\partial}{\partial x_i} \rangle = \tilde{b}_i(x) y^i = \beta(x, y)$$

واضح است که:  $\|\tilde{b}^\#\| = \|\tilde{b}\|$ . بنابراین:  $\|\tilde{b}\| = \sqrt{\tilde{b}_i \tilde{b}^i} < 1$  برقرار است اگر و تنها اگر  $\|\tilde{b}^\#\| < 1$ .

لم ۲.۲.۲. [۱۵] متر راندرز تعریف شده با متر ریمانی  $\tilde{a}$  و ۱-فرمی  $\tilde{b}$  از نوع بروالد می باشد اگر و تنها اگر  $\tilde{b}$  نسبت به  $\tilde{a}$  موازی باشد.

لم ۳.۲.۲. [۱۵] متر راندرز روی یک منیفلد شامل متر ریمانی  $\tilde{a} = \tilde{a}_{ij} dx^i \otimes dx^j$  همراه با میدان برداری هموار  $\tilde{b}^\#$  با

$$\tilde{a}(x)(\tilde{b}^\#, \tilde{b}^\#) < 1 \quad \forall x \in M$$

به صورت زیر تعریف می شود:

$$F(x, y) = \sqrt{\tilde{a}(x)(y, y)} + \tilde{a}(x)(\tilde{b}^\sharp, y) \quad x \in M, \quad y \in T_x M.$$

واضح است که  $\tilde{b}$  موازی می باشد اگر و تنها اگر میدان برداری متناظر  $\tilde{b}^\sharp$  نسبت به  $\tilde{a}$  موازی باشد.

**نتیجه ۴.۲.۲.** متر راندرز  $F$  روی  $M$  با متر ریمانی  $\tilde{a}$  و میدان برداری  $\tilde{b}^\sharp$  تعریف می شود.  $(M, F)$  از نوع بروالد می باشد اگر و تنها اگر  $\tilde{b}^\sharp$  نسبت به  $\tilde{a}$  موازی باشد.

حال در نظر داریم ۱-فرمی متناظر با هر میدان برداری را تعریف کنیم.

**گزاره ۵.۲.۲.** [۱۴] تناظر یک به یکی بین مجموعه ی میدان های برداری ناوردا روی  $\frac{G}{H}$  و زیر فضای زیر وجود دارد

$$V = \{X \in \mathfrak{m} \mid Ad(h)X = X, \forall h \in H\}.$$

**اثبات.** فرض کنید  $\pi : G \rightarrow \frac{G}{H}$  نگاهت تصویر طبیعی و  $R_g, L_g$  به ترتیب انتقال های چپ و راست از  $G$  باشند. مشتق  $d\pi$ ،  $\mathfrak{g}$  را به روی فضای مماس  $T_*(\frac{G}{H})$  در  $\{H\} = \mathfrak{o}$  می نگارد. کرنل  $d\pi$ ،  $\mathfrak{h}$  می باشد.

انتقال  $\tau(g) : xH \rightarrow gxH$  در رابطه  $\tau(g) \circ L_g = \tau(g) \circ \pi$  صدق می کند و چون برای هر

$$h \in H, \quad \pi \circ R_h = \pi, \quad Ad(g)X = dR_{g^{-1}} \circ dL_g(X)$$

حال با مشتق گیری داریم:

$$d\pi \circ Ad(h)X = d\tau(h) \circ d\pi(X) \quad X \in \mathfrak{g}.$$

بنابراین تحت ایزومورفیسم  $\mathfrak{g} \cong T_*(\frac{G}{H})$  تبدیل خطی  $Ad(h)$  از  $\mathfrak{g}$  متناظر با تبدیل خطی  $d\tau(h)$  از  $T_*(\frac{G}{H})$  می باشند. اکنون ترکیب  $\mathfrak{g} = \mathfrak{h} + \mathfrak{m}$  یک ایزومورفیسم طبیعی به صورت  $\mathfrak{g} \simeq \mathfrak{m}$  می دهد. تحت این ایزومورفیسم، تبدیل خطی  $d\tau(h)$  از  $T_*(\frac{G}{H})$  متناظر با تبدیل خطی  $Ad(h)$  از  $\mathfrak{m}$  می باشد.

حال در نظر می گیریم  $X \in V$  و  $\tilde{X}$  تصویرش تحت ایزومورفیسم  $\mathfrak{m} \simeq T_*(\frac{G}{H})$  باشد.



فرض کنید  $g \in G$  بردار مماس در  $gH$  را به صورت  $\tilde{X}_{gh} = d(\tau(g))_*(\tilde{X}_o)$  تعریف می کنیم. اگر  $g_1 H = gH$

سپس  $g^{-1}g_1 \in H$ . چون  $Ad(h)X = X \quad \forall h \in X$  بحث بالا نشان می دهد که  $d\tau(g^{-1}g_1)_*\tilde{X}_o = \tilde{X}_o$ .

بنابراین:  $d\tau(g)_*\tilde{X}_o = d\tau(g_1)_*\tilde{X}_o$ . بنابراین  $\tilde{X}$  میدان برداری خوشتعریف روی  $\frac{G}{H}$  می باشد و تحت عمل  $G$

ناوردا می باشد، بنابراین تناظر  $X \rightarrow \tilde{X}$  دو سویی می باشد. ■

نتیجه ۶.۲.۲. [۱۴] فرض کنید  $\frac{G}{H}$  منیفلد همگن تحویلی باشد. متر ریمانی ناوردا  $\tilde{a}$  را روی  $\frac{G}{H}$  فرض می

کنیم و متر های راندرز ناوردا را روی  $\frac{G}{H}$  تحت متر ریمانی  $\tilde{a}$  در نظر می گیریم. متر ریمانی ناوردا  $\tilde{a}$  یک ضرب

داخلی روی  $\mathfrak{g}$  القا می کند که در رابطه زیر صدق می کند.

$$\langle Ad(h)X, Ad(h)Y \rangle = \langle X, Y \rangle \quad X, Y \in \mathfrak{g}, h \in H$$

قضیه ۷.۲.۲. [۱۴] فرض کنید  $\tilde{a}$  متر ریمانی ناوردا روی  $\frac{G}{H}$  باشد و  $\mathfrak{m}$  مولفه متعامد از  $\mathfrak{h}$  در  $\mathfrak{g}$  نسبت به ضرب

داخلی القایی روی  $\mathfrak{g}$  بوسیله  $\tilde{a}$  باشد. سپس تناظر یک به یکی بین مجموعه  $\mathfrak{m}$  و متر های راندرز ناوردا

روی  $\frac{G}{H}$  تحت متر ریمانی  $\tilde{a}$  و مجموعه

$$V_1 = \{X \in \mathfrak{m} | Ad(h)X = X, \langle X, X \rangle = 1, \forall h \in H\}$$

وجود دارد.

اثبات. فرض کنید  $X \in V_1$ . بنا به گزاره ۵.۲.۲،  $X$  با یک میدان برداری ناوردا  $\tilde{X}$  روی  $\frac{G}{H}$  متناظر می

باشد. چون  $\tilde{X}$  تحت عمل  $G$  ناوردا می باشد، لذا داریم:

$$\tilde{a}(gH)(\tilde{X}, \tilde{X}) = \tilde{a}(H)(\tilde{X}, \tilde{X}) = \langle X, X \rangle = 1.$$

بوسیله لم ۳.۲.۲ متر راندرز  $F_X$  را روی  $\frac{G}{H}$  بصورت:

$$F_X(gH, y) = \sqrt{\tilde{a}(gH)(y, y)} + \tilde{a}(gH)(\tilde{X}, y), \quad y \in T_{gH}\left(\frac{G}{H}\right)$$

تعریف می کنیم. بوضوح  $F_X$  تحت عمل  $G$  ناوردا می باشد و تناظر  $X \rightarrow F_X$  دو سویی می باشد. ■

برای هر  $X \in V_1$ ، متر راندرز متناظر از نوع بروالد می باشد، زیرا برای هر  $X \in V_1$ ،  $G$  به طور تعدی روی  $\frac{G}{H}$  همانند ایزومتري های متر راندرز متناظر عمل می کند.

بنابه گزاره ۵.۲.۲، میدان های برداری  $G$ -ناوردا روی  $\frac{G}{H}$  به طور یک به یک با مجموعه

$$V = \{X \in m \mid Ad(h)X = X, \forall h \in H\}$$

متناظر هستند. بنابراین متر های راندرز ناوردا بطور یک به یک با مجموعه  $V_1 = \{u \in V, | \langle u, u \rangle < 1\}$  متناظر می باشند. حال فرض کنید  $u$  یک عنصر غیر صفر در  $V_1$  باشد، سپس  $u$  بوسیله  $\alpha$ -فرمی  $\beta$  و متر ریمانی بصورت  $\alpha$  بصورت  $\beta(y) = \langle y, u \rangle$  و متر راندرز متناظر بصورت  $F = \alpha + \beta$  تعریف می شود. پایه متعامد  $u_1, \dots, u_n$  از  $m$  بطوریکه  $u_n = \frac{u}{|u|}$  و دستگاه مختصات موضعی در ۳.۲ را در نظر می گیریم. چون  $u$  تحت عمل  $G$  ناوردا می باشد، لذا داریم:

$$\tilde{u}|_{gH} = d\tau_g(u)$$

که  $\tau_g$  دیفیئومورفیسمی از  $\frac{G}{H}$  می باشد که به صورت  $g \setminus H \rightarrow gg \setminus H$  تعریف می شود. بنابراین

$$\begin{aligned} \tilde{u}|_{gH} &= \frac{d}{dt}(\tau_g(\exp(tu)H))|_{t=0} \\ &= \frac{d}{dt}(\exp(x^1 u_1) \exp(x^2 u_2) \dots \exp(x^n + ct)u_n)H|_{t=0} \\ &= c \frac{\partial}{\partial x^n} |_{gH} \end{aligned}$$

که  $c = |u| < 1$ .

اولین کاربرد آن در زیر بیان شده است.

**گزاره ۸.۲.۲.** متر راندرز  $F = \alpha + \beta$  از نوع بروالد می باشد اگر و تنها اگر:

$$\langle [u, v]_m, v \rangle = 0, \quad \langle [v, w]_m, u \rangle = 0, \quad \forall v, w \in m$$

اثبات. بنا به [۱۵]  $F$  از نوع بروالد است اگر و تنها اگر  $\beta$  نسبت به  $\alpha$  موازی باشد یا به طور معادل میدان برداری

$$\Gamma_{ni}^l = \Gamma_{in}^l = \circ \quad \forall i, l = 1, 2, \dots, n \quad \text{یعنی: موازی باشد، یعنی:}$$

به خاطر ناوردا بودن  $u$  کافی است فقط در مبدا بررسی کنیم که  $\Gamma_{in}^l(\circ) = \circ$ . با استفاده از ۶.۲ این معادل

است با اینکه:

$$-[u_n, u_i]_m, u_i > + < [u_i, u_i]_m, u_n > + < [u_i, u_n]_m, u_i > = \circ \quad i, l = 1, \dots, n \quad (۸.۲)$$

با قرار دادن  $i = l$  در ۸.۲ بدست می آوریم:

$$- < [u_n, u_i]_m, u_i > + < [u_i, u_n]_m, u_i > = \circ$$

$$\implies < [u_n, u_i]_m, u_i > = \circ \quad i, l = 1, 2, \dots, n. \quad (۹.۲)$$

براحتی نشان می دهیم که رابطه معادل است با:

$$< [u_n, u_i]_m, u_l > + < [u_n, u_l]_m, u_i > = \circ, \quad i, l = 1, 2, \dots, n. \quad (۱۰.۲)$$

از ترکیب ۸.۲ و ۹.۲ و ۱۰.۲ داریم:

$$< [u_l, u_i]_m, u_n > = \circ$$

■

بنابراین اثبات کامل می شود.

## فصل ۳

# $S$ -انحنای فضای راندرز همگن

### ۱.۳ مقدمه

محاسبه کمیت های هندسی یکی از مسئله های مهم می باشد و در حالت خاص محاسبه انحنای فضاهای همگن.

میلنور<sup>۱</sup> با استفاده از انحنای برشی متر های ریمانی ناوردای چپ، روی گروه های لی خصوصیات انحنای چندفضا را مطالعه نمود و نتایج جالبی را بدست آورد [۷]. فرمول انحنای برشی منیفلد های ریمانی همگن برای کلاسبندی منیفلد های ریمانی همگن با انحنای مثبت [۲] یا انحنای منفی [۱۲] بکار برده شده است .

حال می خواهیم فرمولی برای  $S$ -انحنای فضای راندرز همگن بیان کنیم . فرمول صریحی برای  $S$ -انحنای در دستگاه مختصات موضعی بوسیله شن معرفی شده است [۱۶].

هدف اصلی ما اینست که برای فضای راندرز همگن فرمولی ارائه دهیم که به دستگاه مختصات موضعی وابسته نباشد.

### ۲.۳ فرم حجمی فضای راندرز

فرم حجمی بیان شده در تعریف ۲۸.۲.۱ را در نظر می گیریم.

---

<sup>۱</sup>J.Milnor

به طور کلی  $\sigma_F(x)$  نمی تواند بر حسب توابع مقدماتی به شکل  $F = F(x, y)$  بیان شود، اما برای متر راندرز القا شده توسط متر ریمانی قابل محاسبه می باشد. متر ریمانی  $\alpha$  و منیفلد  $n$  بعدی  $M$  را در نظر بگیرید. فرض کنید:

$$\alpha = \sqrt{a_{ij}(x)y^i y^j}, \quad y = y^i \frac{\partial}{\partial x^i} \Big|_x \in T_x M$$

و  $A$  یک ماتریس باشد بطوریکه  $A^T A = (a_{ij})$ . سپس تبدیل خطی  $x = Ay : R^n \rightarrow R^n$  دامنه محدب

$$U_x = \{(y^i) \in R^n \mid \sqrt{a_{ij}(x)y^i y^j} < 1\}$$

$$\det(A) = \sqrt{\det(a_{ij}(x))} \quad (1.3)$$

مشاهده می کنیم که:

$$\text{Vol}(B^n(1)) = \int_{B^n(1)} dx^1 \dots dx^n = \int_{U_x} \det(A) dy^1 \dots dy^n = \sqrt{\det(a_{ij}(x))} \text{Vol}(U_x)$$

این نتیجه می دهد:

$$\text{Vol}(U_x) = \frac{\text{Vol}(B^n(1))}{\sqrt{\det(a_{ij}(x))}}.$$

سپس  $\sigma_\alpha(x)$  در فرمول  $dV_\alpha = \sigma_\alpha(x) dx^1 \dots dx^n$  به صورت زیر بدست می آید:

$$\sigma_\alpha(x) = \sqrt{\det(a_{ij}(x))}.$$

اکنون متر راندرز  $F = \alpha + \beta$  را در نظر بگیرید که  $\alpha = \sqrt{a_{ij}y^i y^j}$  متر ریمانی است و  $\beta = b_i(x)y^i$  یک ۱-فرمی روی منیفلد  $n$ -بعدی  $M$  می باشد. فرض کنید:

$$\Omega_x = \{(y^i) \in R^n \mid F(x, y^i \frac{\partial}{\partial x^i} \Big|_x) < 1\}.$$

با استفاده از جبر خطی بدست می آوریم:

$$\text{Vol}(\Omega_x) = \frac{\text{Vol}(B^n(1))}{(1 - \|\beta_x\|_\alpha^2)^{\frac{n+1}{4}} \sqrt{\det(a_{ij}(x))}},$$

که  $\|\beta_x\|_\alpha$  نرم  $\beta$  از  $x$  نسبت به  $\alpha_x$  می باشد. با قرار دادن فرمول بالا در

$$\sigma_F(x) = \frac{\text{Vol}(B^n(\mathbf{1}))}{\text{Vol}(\{y^i \in R^n \mid F(x, y^i b_i) < \mathbf{1}\})}$$

نتیجه می دهد:

$$\sigma_F(x) = (\mathbf{1} - \|\beta_x\|_\alpha^2)^{\frac{n+1}{2}} \sigma_\alpha(x)$$

بنابراین:

$$dV_F = (\mathbf{1} - \|\beta_x\|_\alpha^2)^{\frac{n+1}{2}} dV_\alpha \quad (2.3)$$

توجه کنید که برای هر زیر مجموعه باز  $\Omega \subset M$ ,

$$\int_\Omega dV_F \leq \int_\Omega dV_\alpha.$$

تساوی برقرار است اگر و تنها اگر  $F = \alpha$ .

**مثال.** فرض کنید متر راندرز  $F = \alpha + \beta$  روی گوی واحد  $B^n(\mathbf{1}) \subset R^n$  بصورت زیر باشد،

$$\alpha = \frac{\sqrt{|y|^2 - (|x|^2 |y|^2 - \langle x, y \rangle^2)}}{\mathbf{1} - |x|^2}$$

$$\beta = \frac{\langle x, y \rangle}{\mathbf{1} - |x|^2} + \frac{\langle a, y \rangle}{\mathbf{1} + \langle a, x \rangle},$$

که  $a \in B^n(\mathbf{1})$ ,  $y \in T_x R^n \cong R^n$  و  $\langle \cdot, \cdot \rangle, |\cdot|$  بترتیب نرم افلیدسی استاندارد و ضرب داخلی می باشد. حال

برای بدست آوردن فرم حجمی، ابتدا لم زیر را داریم:

**لم ۱.۲.۳.** فرض کنید  $G = (g_{ij})$  و  $H = (h_{ij})$  ماتریس متقارن  $n \times n$  و  $c = (c_i)$  یک بردار  $n$ -بعدی باشد فرض

می کنیم  $H$  معکوس پذیر باشد با معکوس  $H^{-1} = (h^{ij})$  و  $g_{ij} = h_{ij} + \delta c_i c_j$  سپس:

$$\det(g_{ij}) = (\mathbf{1} - \delta c^2) \det(h_{ij})$$

که  $c = \sqrt{h^{ij}c_i c_j}$  . اگر  $1 + \delta c^2 \neq 0$  سپس  $G$  معکوس پذیر است. ماتریس معکوس  $(g^{ij}) = G^{-1}$  با بدست می آید.

بنا به لم بالا برای ماتریس

$$a_{ij} = \frac{1}{1 - |x|^2} \left\{ \delta_{ij} + \frac{x^i x^j}{1 - |x|^2} \right\}$$

بدست می آوریم:

$$\det(a_{ij}) = \frac{1}{(1 - |x|^2)^{n+1}}$$

سپس،

$$dV_\alpha = (1 - |x|^2)^{-\frac{n+1}{2}} dx^1 \dots dx^n.$$

بنا به لم ۱.۲.۳ داریم:

$$a^{ij} = (1 - |x|^2) \{ \delta^{ij} - x^i x^j \}$$

سپس نرم بصورت زیر می باشد:

$$\| \beta_x \|_\alpha = \sqrt{a^{ij}(x) b_i(x) b_j(x)} = 1 - \frac{(1 - |x|^2)(1 - |a|^2)}{(1 + \langle a, x \rangle)^2}.$$

با قرار دادن فرمول بالادر ۲.۳ بدست می آوریم:

$$dV_F = \left[ \frac{1 - |a|^2}{(1 + \langle a, x \rangle)^2} \right]^{\frac{n+1}{2}} dx^1 \dots dx^n$$

حال کمیت تغییر شکل  $\tau$  را به صورتی که در فصل اول تعریف نمودیم، در نظر می گیریم:

$$\tau = \frac{\sqrt{\det(g_{ij}(y))}}{\sigma_F}$$

که  $\sigma_F$  و  $\sqrt{\det(g_{ij}(y))}$  همراه با تغییر پایه  $\{b_i\}$  به طور یکسان تغییر می کنند، بنابراین تغییر شکل وابسته به پایه نمی باشد. تغییر شکل به صورت زیر همگن می باشد:

$$\tau(x, \lambda y) = \tau(x, y) \quad \lambda > 0, y \in T_x M$$

اکنون  $F$  رامتر فینسلر روی منیفلد  $M$  در نظر می گیریم. چون تغییر شکل برای نرم مینکوفسکی  $F_x$  روی هر فضای مماس  $T_x M$  تعریف می شود، بنابراین می توانیم تابع اسکالر  $\tau = \tau(x, y)$  را روی  $TM \setminus \{0\}$  بدست آوریم. بوسیله قضیه ی دیک<sup>۳</sup>،  $F$ ، ریمانی می باشد اگر و تنها اگر  $\tau = 0$  بنابراین تغییر شکل متر های ریمانی را در میان متر های فینسلری مشخص می کند. حال به مطالعه سرعت جابجایی تغییر شکل در طول ژئودزیک ها می پردازیم.

### ۳.۳ S-انحنا

در هندسه فینسلری، مفهوم S-انحنا در ابتدا در قضیه مقایسه حجمی<sup>۴</sup> [۱۰] تولید شد. فرمول S-انحنا ی تعریف شده در تعریف ۳۰.۲.۱ را در نظر می گیریم:

$$S(x, y) = \frac{d}{dt}[\tau(\sigma(t), \sigma'(t))]_{t=0}$$

در دستگاه مختصات موضعی  $(x^i, y^i)$  فرض کنید  $\Lambda dx^1 \wedge \dots \wedge dx^n$  فرم حجمی و  $G^i = G^i(x, y)$  ضرایب اسپری از  $F$  را نشان دهند. از فرمول ۴.۱ نتیجه می شود:

$$\frac{\partial G^m}{\partial y^m} = \frac{1}{\sqrt{g}} g^{ml} \frac{\partial g_{ml}}{\partial x^i} - \frac{2}{\sqrt{g}} g^{ml} C_{iml} G^i.$$

از طرفی مشاهده می شود که:

$$\tau_{y^i} = \frac{\partial}{\partial y^i} [\ln \sqrt{\det(g_{jk}(x, y))}] = \frac{1}{\sqrt{g}} g^{jk} \frac{\partial g_{jk}}{\partial y^i} = g^{jk} C_{ijk}$$

بنابراین:

$$\begin{aligned} S &= y^i \frac{\partial \tau}{\partial x^i} - \frac{2}{\sqrt{g}} \frac{\partial \tau}{\partial y^i} G^i \\ &= \frac{1}{\sqrt{g}} g^{ml} \frac{\partial g_{ml}}{\partial x^i} y^i - \frac{2}{\sqrt{g}} I_i G^i - y^m \frac{\partial}{\partial x^m} (\ln \sigma_F(x)). \end{aligned}$$

<sup>۳</sup>Deick

<sup>۴</sup>Volume comparison theorem



پس در مختصات موضعی،  $S$ -انحنا به شکل زیر خواهد بود:

$$S = \frac{\partial G^m}{\partial y^m}(x, y) - y^m \frac{\partial}{\partial x^m}(Ln\sigma_F(x)).$$

اکنون می توانیم ثابت کنیم هر متر برآورد از  $S$ -انحنای صفر می باشد. ابتدا لم زیر را بیان می کنیم.

**لم ۱.۳.۳.** فرض کنید  $\sigma = \sigma(t)$  یک ژئودزیک در منیفلد فینسلر  $(M, F)$  باشد و فرض کنید  $U = U(t)$  و

$V = V(t)$  میدان های برداری بطور خطی موازی در طول  $\sigma$  باشد، سپس برای هر خانواده از ضرب های داخلی

القایی در طول  $\sigma$

$$g_{\sigma'(t)}(U(t), V(t)) = constant.$$

بنابراین طول های  $U = U(t)$  و  $V = V(t)$  و زاویه بین آنها با تحدید به طول  $\sigma$  ثابت هستند.

**لم ۲.۳.۳.** فرض کنید  $C = C(t)$  یک منحنی  $C^\infty$  قطعه ای در یک منیفلد فینسلری  $(M, F)$  باشد و فرض کنید

$$U = U^i(t) \frac{\partial}{\partial x^i} |_{C(t)}$$

میدان برداری موازی در طول  $C$  باشد، سپس

$$F(C(t), U(t)) = constant$$

**گزاره ۳.۳.۳.** برای هر متر برآورد  $S$ -انحنا صفر می شود.

**اثبات.** نقطه دلخواه  $(x, y) \in T_0 M$  را در نظر بگیرید و فرض کنید  $\sigma = \sigma(t)$  ژئودزیک دلخواه با  $\sigma(0) = x$  و

$\sigma'(0) = y$  باشد و  $\{b_i(t)\}$  فرم های خطی موازی در طول  $\sigma$  باشند، یعنی هر  $b_i(t)$  بطور خطی در طول  $\sigma$  موازی

باشد. فرض کنید:

$$g_{ij}(t) = g_{\sigma'(t)}(b_i(t), b_j(t))$$

بنا به لم ۱.۳.۳ ثابت  $g_{ij}(t)$  بنابراین دترمینان

$$\det(g_{ij}(t)) = constant$$

از طرف دیگر برای هر  $(y^i) \in R^n$  میدان برداری  $U = y^i b_i(t)$  بطور خطی موازی در طول  $\sigma$  می باشد. بنا به لم ۲.۳.۳ داریم:

$$F(\sigma(t), y^i b_i(t)) = constant$$

بنابراین هر زیر مجموعه محدب  $U_t \subset R^n$  به صورت زیر مستقل از  $t$  می باشد.

$$U_t = \{(y^i) \in R^n \mid F(\sigma(t), y^i b_i(t)) < 1\}.$$

این نتیجه می دهد که ضرایب فرم حجمی  $dV_F$  ثابت می باشند، یعنی:

$$\sigma_F(\sigma(t)) = \frac{Vol(B^n(1))}{Vol(U_t)} = constant.$$

بنابراین تغییر حجم در طول  $\sigma$  باید ثابت باشد، یعنی:

$$\tau(\sigma(t), \sigma'(t)) = Ln \frac{\sqrt{\det(g_{ij}(t))}}{\sigma_F(\sigma(t))} = constant$$

حال بنا به فرمول

$$S(x, y) = \frac{d}{dt} [\tau(\sigma(t), \sigma'(t))] |_{t=0}$$

داریم:  $S = 0$

### ۴.۳ مترهای راندرز از $S$ -انحنای ایزوتروپیک

ارلی <sup>۵</sup> در سال ۲۰۰۱، اولین نویسنده ای بود که ثابت نمود برخی از مترهای راندرز از انحنای تخت ثابت،  $S$ -انحنای ثابت دارد و در ادامه بائو رابل <sup>۶</sup> نشان داد که هر متر راندرز از انحنای تخت ثابت،  $S$ -انحنای ثابت دارد.

در این قسمت مترهای راندرز با  $S$ -انحنای ثابت یا ایزوتروپیک را مطالعه می کنیم.

<sup>۵</sup>Early

<sup>۶</sup>Bao-Roble

فرض کنید  $F = \alpha + \beta$  متر راندرز روی منیفلد  $n$ -بعدی  $M$  باشد و

$$\rho := Ln\sqrt{1 - \|\beta_x\|_\alpha^2}.$$

با استفاده از ۲.۳ فرم های حجمی متر راندرز  $dV_F$  و متر ریمانی  $dV_\alpha$  به صورت زیر با هم مرتبط هستند:

$$dV_F = e^{(n+1)\rho(x)} dV_\alpha$$

ضرایب اسپری  $G^i = G^i(x, y)$  از  $F$  و ضرایب اسپری  $G_\alpha^i = G_\alpha^i(x, y)$  به صورت  $G^i = G_\alpha^i + Py^i + Q^i$  مرتبط هستند که:

$$P = \frac{e_{\circ\circ}}{\Upsilon_F} - s_{\circ\circ}, \quad Q^i = \alpha s_{\circ}^i$$

و

$$e_{\circ\circ} = e_{ij}y^i y^j, \quad s_{\circ} = s_i y^i, \quad s_{\circ}^i = s_j^i y^j$$

چون  $s_{ij} + s_{ji} = \circ$  داریم:

$$s_{\circ\circ} = s_{ij}y^i y^j = \circ$$

و  $s_{\circ}^i = a^{ij} s_{ij} = \circ$  با استفاده از همگنی  $P$  و پادمتقارن بودن  $s_{ij}$  داریم:

$$\frac{\partial(Py^m)}{\partial y^m} = \frac{\partial P}{\partial y^m} y^m + nP = (n+1)P$$

$$\frac{\partial Q^m}{\partial y^m} = \alpha^{-1} s_{\circ\circ} + \alpha s_m^m = \circ$$

چون ریمانی می باشد تساوی زیر برقرار است:

$$\frac{\partial G_\alpha^m}{\partial y^m} = \Gamma_{im}^m y^i = y^m \frac{\partial}{\partial x^m} (\sqrt{\det(a_{ij})}) = y^m \frac{\partial}{\partial x^m} (Ln\sigma_\alpha)$$

که  $\Gamma_{jk}^i$  علائم کریستوفل از  $\alpha$  می باشند از تساوی بالا بدست می آوریم:

$$S = \frac{\partial G^m}{\partial y^m} - y^m \frac{\partial}{\partial x^m} (Ln\sigma_F)$$

$$\begin{aligned} &= \frac{\partial G_\alpha^m}{\partial y^m} - \frac{\partial(Py^m)}{\partial y^m} + \frac{\partial Q^m}{\partial y^m} - (n+1)y^m \frac{\partial \rho}{\partial x^m} - y^m \frac{\partial}{\partial x^m} (Ln\sigma_\alpha) \\ &= (n+1)\{P - \rho_\circ\} \\ &= (n+1)\left\{\frac{e_\circ}{F} - (s_\circ + \rho_\circ)\right\} \end{aligned}$$

$$\text{که } \rho_\circ = \rho_{x^i}(x)y^i$$

اکنون S-انحنای ایزوتروپیک متر راندرز را در یک فضای همگن محاسبه می کنیم. هر فضای همگنی، متقارن نیز می باشد. بنابراین کافی است ما انحنای را فقط در مبدا  $H = \circ$  محاسبه کنیم.

حال فرض کنید  $(U, (x^1, x^2, \dots, x^n))$  دستگاه مختصات موضعی تعریف شده در قبل باشد. مطابق فرمول S-انحنای بدست آمده در بالا ما نیاز داریم که کمیت های زیر را در مبدا محاسبه کنیم:  $e_{\circ\circ} = e_{ij}y^i y^j - 1$  که  $s_j^i$  و  $s_i = b_j s_j^i$  همچنین  $\beta = b_i dx^i$  تعریف می شود. همچنین  $r_{ij} = \frac{1}{\sqrt{b_{ij} + b_{ji}}}$ ،  $e_{ij} = r_{ij} + b_i s_j + b_j s_i$  با  $s_j^i = a^{ih} s_{hj}$  تعریف می شود که  $s_{ij} = \frac{1}{\sqrt{a_{ij} - \frac{\partial b_i}{\partial x^j} - \frac{\partial b_j}{\partial x^i}}}$  و  $(a^{kl})$  ماتریس معکوس  $(a_{ij})$  می باشد.  $s_\circ = s_i y^i - 2$ .  $\rho_\circ = \rho_{x^i} y^i - 3$  که  $\rho = \ln \sqrt{1 - \|\beta\|}$  و  $\|\beta\|$  طول فرم  $\beta$  نسبت به  $\alpha$  باشد.

مقدار  $\rho_\circ$  در ۳ را براحتی می توانیم محاسبه کنیم. در حقیقت برای هر  $i$ ،  $\rho_{x^i} = \circ$  چون  $\beta$ ، بعنوان یک فرم ناوردای روی  $\frac{G}{H}$ ، طول ثابت دارد. بنابراین  $\rho_\circ = \circ$ . اکنون  $e_{\circ\circ}$  و  $s_\circ$  را محاسبه می کنیم. ابتدا، چون:

$$b_i = \beta\left(\frac{\partial}{\partial x^i}\right) = \langle \hat{u}, \frac{\partial}{\partial x^i} \rangle = c \left\langle \frac{\partial}{\partial x^n}, \frac{\partial}{\partial x^i} \right\rangle,$$

بنابراین داریم:

$$\begin{aligned} \frac{\partial b_i}{\partial x^j} &= c \frac{\partial}{\partial x^j} \left\langle \frac{\partial}{\partial x^n}, \frac{\partial}{\partial x^i} \right\rangle \\ &= c \left( \left\langle \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^j}} \frac{\partial}{\partial x^n}, \frac{\partial}{\partial x^i} \right\rangle + \left\langle \frac{\partial}{\partial x^n}, \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^j}} \frac{\partial}{\partial x^i} \right\rangle \right). \end{aligned} \tag{۳.۳}$$

با استفاده از تقارن الصاق  $(\nabla_{\frac{\partial}{\partial x^j}} \frac{\partial}{\partial x_i} - \nabla_{\frac{\partial}{\partial x_i}} \frac{\partial}{\partial x_j} = [\frac{\partial}{\partial x_j}, \frac{\partial}{\partial x_i}] = \circ)$  را در مبدا محاسبه می کنیم.

$$s_{ij} = \frac{1}{\sqrt{a_{ij} - \frac{\partial b_i}{\partial x^j} - \frac{\partial b_j}{\partial x^i}}}$$

$$= \frac{1}{\sqrt{c \left( \left\langle \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^j}} \frac{\partial}{\partial x^n}, \frac{\partial}{\partial x^i} \right\rangle + \left\langle \frac{\partial}{\partial x^n}, \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^j}} \frac{\partial}{\partial x^i} \right\rangle - \left\langle \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^j}} \frac{\partial}{\partial x^i}, \frac{\partial}{\partial x^j} \right\rangle - \left\langle \frac{\partial}{\partial x^n}, \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^i}} \frac{\partial}{\partial x^j} \right\rangle \right)}}$$

$$= \frac{1}{\sqrt{c}} c \left( \left\langle \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^n}} \frac{\partial}{\partial x^j}, \frac{\partial}{\partial x^i} \right\rangle - \left\langle \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^n}} \frac{\partial}{\partial x^i}, \frac{\partial}{\partial x^j} \right\rangle \right)$$

$$s_{ij}(\circ) = \frac{1}{\sqrt{c}} c \left( \left\langle \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^n}} \frac{\partial}{\partial x^j}, \frac{\partial}{\partial x^i} \right\rangle - \left\langle \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^n}} \frac{\partial}{\partial x^i}, \frac{\partial}{\partial x^j} \right\rangle \right) | \circ$$

بوسیله (۲.۲)–(۶.۲)، داریم:

$$= \frac{1}{\sqrt{c}} c (\Gamma_{nj}^i(\circ) - \Gamma_{ni}^j(\circ))$$

$$= \frac{1}{\sqrt{c}} (- \langle [u_n, u_j]_m, u_i \rangle + \langle [u_i, u_n]_m, u_j \rangle + \langle [u_n, n_j]_m, u_i \rangle$$

$$- \frac{1}{\sqrt{c}} \langle [u_n, u_i]_m, u_j \rangle + \langle [u_j, u_n]_m, u_i \rangle + \langle [u_n, u_j]_m, u_i \rangle)$$

$$= \frac{1}{\sqrt{c}} c \langle [u_i, u_j]_m, u_n \rangle$$

$$\Rightarrow s_{ij}(\circ) = \frac{1}{\sqrt{c}} c \langle [u_i, u_j]_m, u_n \rangle \quad (۴.۳)$$

چون در مبدا  $(a_{ij}) = I_n$  می باشد لذا داریم:

$$s_j^i(\circ) = a^{ik}(\circ) s_{kj}(\circ) = \sum_{k=1}^n \delta_{ik} s_{kj}(\circ) = s_{ij}(\circ)$$

بنابراین:

$$s_i(\circ) = b_l(\circ) s_l^i(\circ) = c s_i^n(\circ) = c s_{ni}(\circ)$$

حال برای  $y = y^i u_i \in M$  داریم:

$$s_\circ(y) = y^l s_l(\circ) = c y^l s_{ni}(\circ) = c y^l \cdot \frac{1}{\sqrt{c}} c \langle [u_n, u_l]_m, u_n \rangle = \frac{1}{\sqrt{c}} \langle [c u_n, y^l u_l]_m, c u_n \rangle$$

$$= \frac{1}{\sqrt{c}} \langle [u, y]_m, u \rangle \quad (۵.۳)$$

اکنون  $r_{ij}$  را محاسبه می کنیم. فرض کنید  $i \geq j$ . لذا داریم:

$$r_{ij}(\circ) = \frac{1}{\sqrt{c}} (b_{i;j} + b_{j;i}) | \circ$$

$$= \frac{1}{\sqrt{}} \left( \frac{\partial b_i}{\partial x^j} - b_l \Gamma_{ji}^l + \frac{\partial b_j}{\partial x^i} - b_l \Gamma_{ij}^l \right) | \circ$$

$$= \frac{1}{\sqrt{}} \left( \frac{\partial b_i}{\partial x^j} + \frac{\partial b_j}{\partial x^i} \right) | \circ - (\Upsilon b_l) \Gamma_{ij}^l$$

باقرار دادن  $c = \Upsilon b$  بدست می آوریم:

$$r_{ij}(\circ) = \frac{1}{\sqrt{}} \left( \frac{\partial b_i}{\partial x^j} + \frac{\partial b_j}{\partial x^i} \right) | \circ - c \Gamma_{ij}^n(\circ)$$

حال از فرمول ۱.۳ و ۲.۲ - ۲.۳ داریم:

$$\frac{1}{\sqrt{}} \left( \frac{\partial b_i}{\partial x^j} + \frac{\partial b_j}{\partial x^i} \right) | \circ = \frac{1}{\sqrt{}} c \left[ \left( \left\langle \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^j}} \frac{\partial}{\partial x^n}, \frac{\partial}{\partial x^i} \right\rangle + \left\langle \frac{\partial}{\partial x^n}, \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^j}} \frac{\partial}{\partial x^i} \right\rangle \right) | \circ + \left( \left\langle \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^i}} \frac{\partial}{\partial x^n}, \frac{\partial}{\partial x^j} \right\rangle + \left\langle \frac{\partial}{\partial x^n}, \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^i}} \frac{\partial}{\partial x^j} \right\rangle \right) | \circ \right]$$

$$= \frac{1}{\sqrt{}} c \left( \left\langle \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^j}} \frac{\partial}{\partial x^n}, \frac{\partial}{\partial x^i} \right\rangle + \left\langle \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^i}} \frac{\partial}{\partial x^n}, \frac{\partial}{\partial x^j} \right\rangle \right) | \circ$$

$$= \frac{1}{\sqrt{}} c \left( \Gamma_{jn}^i(\circ) + \Gamma_{in}^j(\circ) \right) = - \frac{1}{\sqrt{}} c \left( \langle [u_i, u_j]_m, u_n \rangle \right) \quad (۶.۳)$$

از ترکیب فرمول ۶.۲ با ۴.۳ بدست می آوریم:

$$r_{ij}(\circ) = - \frac{1}{\sqrt{}} c \left( \langle [u_i, u_j]_m, u_n \rangle - c \Gamma_{ij}^n(\circ) \right)$$

$$r_{ij}(\circ) = - \frac{1}{\sqrt{}} c \left( \langle [u_n, u_i]_m, u_j \rangle + \langle [u_n, u_j]_m, u_i \rangle \right) \quad (۷.۳)$$

توجه کنید که نسبت به اندیس  $i$ ،  $j$  متقارن می باشد و طرف راست معادله ۵.۳ نسبت به  $j$  و  $i$  متقارن می

باشد. با محاسبه نشان می دهیم که برای  $i \leq j$  فرمول ۵.۳ همچنین موجود می باشد.

$$(b_i s_j + b_j s_i) | \circ = [b_i (b_i s_j^i) + b_j (b_j s_i^j)] | \circ = (b_i^{\Upsilon} s_j^i + b_j^{\Upsilon} s_i^j) | \circ = (b_i^{\Upsilon} a^{in} s_{nj} + b_j^{\Upsilon} a^{jn} s_{ni}) | \circ$$

$$= b_i^{\Upsilon} a^{in} \left( \frac{1}{\sqrt{}} c \langle [u_n, u_j]_m, u_i \rangle \right) + b_j^{\Upsilon} a^{jn} \left( \frac{1}{\sqrt{}} c \langle [u_n, u_i]_m, u_j \rangle \right)$$

داریم:

$$\begin{aligned} (b_i s_j + b_j s_i)|_{\circ} &= \circ & \forall \circ \leq i, j \leq n-1, \\ (b_i s_j + b_j s_i)|_{\circ} &= \frac{1}{\forall} c^{\forall} \langle [u_n, u_i]_m, u_n \rangle & \forall 1 \leq i \leq n-1, j = n, \\ (b_i s_j + b_j s_i)|_{\circ} &= \frac{1}{\forall} c^{\forall} \langle [u_n, u_i]_m, u_n \rangle & \forall i = n, 1 \leq j \leq n-1 \\ (b_i s_j + b_j s_i)|_{\circ} &= \circ & \forall i = j = n \end{aligned}$$

در نتیجه:

$$\begin{aligned} e_{\circ \circ}(y) &= r_{ij}(\circ) y^i y^j + (b_i s_j + b_j s_i)|_{\circ} y^i y^j \\ &= -\frac{1}{\forall} c \langle [u_n, u_i]_j \rangle + \langle [u_n, u_j]_m, u_i \rangle y^i y^j + \sum_{j=1}^{n-1} \langle [cu_n, u_j]_m u_n \rangle y^j y^n \\ &= -\frac{1}{\forall} \langle [cu_n, y^i u_i]_m, y^j u_j \rangle + \langle [cu_n, y^j u_j]_m, y^i u_i \rangle + \sum_{j=1}^n \langle [cu_n, u_j y^j]_m, cu_n \rangle cy^n \\ &= -\langle [u, y]_m, y \rangle + \langle [u, y]_m, u \rangle \langle y, u \rangle \\ &= \langle [u, y]_m, \langle y, u \rangle u - y \rangle, \end{aligned}$$

که در محاسبات بالا از پاد متقارن بودن براکت لی:  $[u_n, u_n] = \circ$  و روابط  $cu_n = u, y^n = \langle y, u_n \rangle$  استفاده

کرده ایم.

سرانجام فرمول S-انحنا را بدست می آوریم:

$$S(\circ, y) = (n+1) \left\{ \frac{e_{\circ \circ}(y)}{\forall F(y)} - (s_{\circ}(y) - \rho_{\circ}(y)) \right\} = \frac{n+1}{\forall} \left\{ \frac{\langle [u, y]_m, \langle y, u \rangle u - y \rangle}{F(y)} - \langle [u, y]_m, u \rangle \right\}$$

محاسبات بالا را در قضیه زیر خلاصه می کنیم.

**قضیه ۱.۴.۳.** فرض کنید  $(\frac{G}{H}, \alpha)$  منیفلد ریمانی همگن باشد و فرض کنید جبرلی  $\mathfrak{g}$  از  $G$  تجزیه ای به صورت

$\mathfrak{g} = \mathfrak{h} + \mathfrak{m}$  با  $Ad(h)\mathfrak{m} \subset \mathfrak{m}$  دارد. تناظر یک به یکی بین مترهای راندرز  $G$ -ناورداروی  $\frac{G}{H}$  تحت متر ریمانی  $\alpha$  و

مجموعه ی

$$V_1 = \{u \in \mathfrak{m} | \alpha(u) < 1, Ad(h)(u) = u, \forall h \in H\}$$

وجود دارد. برای هر  $u \in V_1$  متر راندرز متناظر  $S$ -انحنایی به صورت:

$$S(\circ, y) = \frac{n+1}{2} \left\{ \frac{\langle [u, y]_m, \langle y, u \rangle u - y \rangle}{F(y)} - \langle [u, y]_m, u \rangle \right\}$$

دارد که  $H = \circ$  مبدا  $\frac{G}{H}$  و  $m$  را فضای مماس  $T_\circ(\frac{G}{H})$  تعریف می کنیم.

### ۵.۳ کاربرد نتایج بدست آمده

در این بخش چند کاربرد از نتایج بدست آمده در قسمت قبل را بیان می کنیم.

آقایان شن<sup>۷</sup> و زینگ<sup>۸</sup> اثبات کردند که متر راندرز از  $S$ -انحنای ایزوتروپیک تقریبی می باشد اگر و تنها اگر از  $S$ -انحنای ایزوتروپیک باشد. آنها همچنین متر های راندرز با  $S$ -انحنای ایزوتروپیک را مشخص کردند ([۱۱]). قضیه زیر نشان می دهد که  $S$ -انحنای فضای راندرز همگن خصوصیات بیشتری را دارا می باشد.

**قضیه ۱.۵.۳.** فرض کنید  $(\frac{G}{H}, F)$  فضای راندرز همگن باشد بطوریکه  $F$  بوسیله متر ریمانی  $G$ -ناوردای  $\alpha$  تعریف شود و  $u \in V_1 \neq \circ$  در قضیه باشد سپس  $(\frac{G}{H}, F)$ ،  $S$ -انحنای ایزوتروپیک دارد اگر و تنها اگر  $S$ -انحنای صفر داشته باشد.

**اثبات.** فرض کنید  $F$ ،  $S$ -انحنای ایزوتروپیک دارد. سپس  $\alpha$ -فرمی بسته  $\eta$  و تابع  $C(x)$  روی  $\frac{G}{H}$  وجود دارد بطوریکه:

$$S(x, y) = (n+1)(C(x)F(y) + \eta(y)), \quad y \in T(\frac{G}{H})$$

در حالت خاص در  $x = \circ$  داریم:

$$\frac{n+1}{2} \left\{ \frac{\langle [u, y]_m, \langle y, u \rangle u - y \rangle}{F(y)} - \langle [u, y]_m, u \rangle \right\} = (n+1)(C(\circ)F(y) + \eta(y)) \quad y \in m \quad (۸.۳)$$

با فرض  $y = u$  و  $y = -u$  بدست می آوریم:

$$C(\circ)F(u) + \eta(u) = \circ, \quad C(\circ)F(-u) - \eta(u) = \circ.$$

<sup>۷</sup>Shen

<sup>۸</sup>Xing



$$C(\circ)(F(-u) + F(-u)) = \circ \quad \implies C(\circ) = \circ.$$

بنابراین:

$$\left\{ \frac{\langle [u, y]_m, \langle y, u \rangle u - y \rangle}{F(y)} - \langle [u, y]_m, u \rangle \right\} = \Upsilon \eta(y) \quad (۹.۳)$$

در نظر می گیریم،  $y = y^i u_i$  که  $u_i$  پایه متعامد از  $m$  می باشد. حال فرمول ۹.۳ را می توانیم دوباره به صورت

زیر بنویسیم:

$$\Upsilon \eta(y) + \langle [u, y]_m, u \rangle (\sqrt{\sum_{i=1}^n (y^i)^2} + \langle u, y \rangle) = \langle [u, y]_m, \langle y, u \rangle u - y \rangle$$

$$(\Upsilon \eta(y) + \langle [u, y]_m, u \rangle) \sqrt{\sum_{i=1}^n (y^i)^2} = \langle [u, y]_m, \langle y, u \rangle u - y \rangle$$

$$-(\Upsilon \eta(y) + \langle [u, y]_m, u \rangle) \times \langle u, y \rangle$$

توجه کنید که طرف راست معادله بالاچند جمله ای از  $y^i$  ها هستند. تساوی بالا وقتی برقرار است که:

$$\Upsilon \eta(y) + \langle [u, y]_m, u \rangle = \circ$$

بنابراین داریم:

$$\implies \langle [u, y]_m, \langle y, u \rangle u - y \rangle = \circ \quad \forall y \in m \quad (۱۰.۳)$$

اکنون زیر فضای  $m$  تجزیه ای به صورت زیر دارد:

$$m = L(u) + L(u)^\perp,$$

که  $L(u)$  از  $u$  تولید می شود. در واقع  $L(u)$  فضای تولید شده توسط بردار  $u$  می باشد. بوسیله ۱۰.۳، برای هر

$y_2 \in L(u)^\perp$  داریم:

$$\langle [u, y_2], y_2 \rangle = \circ$$

در نتیجه برای هر  $y = y_1 + y_2$ ،  $y_1 \in L(u)$ ،  $y_2 \in L(u)^\perp$  داریم:

$$\circ = \langle [u, y]_m, \langle y, u \rangle u - y \rangle = \langle [u, y_2]_m, \langle y_1, u \rangle u - y_1 \rangle$$

$$= \langle [u, y_2]_m, \langle y_1, u \rangle u - \frac{\langle y_1, u \rangle}{\langle u, u \rangle} u \rangle = \langle y_1, u \rangle \times \left( 1 - \frac{1}{\langle u, u \rangle} \right) \times \langle [u, y_2]_m, u \rangle$$

چون  $\langle u, u \rangle = 1$ ، معادله بالا نتیجه می دهد که:

$$\langle [u, y_2]_m, u \rangle = \circ \quad \forall y_2 \in L(u)^\perp,$$

یابه طور معادل:

$$\langle [u, y]_m, u \rangle = \circ \quad \forall y \in \mathfrak{m} \quad (11.3)$$

بنا به (۸.۳) و (۹.۳)  $S$ -انحنای  $F$  صفر می شود. چون  $(\frac{G}{H}, F)$  همگن می باشد، لذا  $S$ -انحنا همه جا صفر می باشد. ■

برای هر  $y \in \mathfrak{m}$ ، تبدیل خطی  $ad_m$  به صورت زیر تعریف می کنیم:

$$ad_m(y)(u) = [y, u]_m$$

نتیجه ۲.۵.۳. فضای راندرز همگن در قضیه (۱.۴.۳)،  $S$ -انحنای ایزوتروپیک تقریبی دارد اگر و فقط اگر  $ad_m(u)$  نسبت به ضرب داخلی  $\langle, \rangle$  پاد متقارن باشد. در حالت خاص این فضا  $S$ -انحنای صفر دارد اگر و فقط اگر  $ad_m(u)$  نسبت به ضرب داخلی  $\langle, \rangle$  پاد متقارن باشد.

اثبات. اگر  $ad_m(u)$  نسبت به ضرب داخلی  $\langle, \rangle$  پاد متقارن باشد. سپس برای هر  $y \in \mathfrak{m}$ ، داریم:

$$\langle [u, y]_m, y \rangle = \circ$$

و

$$\langle [u, y]_m, u \rangle = - \langle y, [u, u]_m \rangle = \circ.$$

$$S(\circ, y) = \frac{n+1}{4} \left\{ \frac{\langle [u, y]_m, \langle y, u \rangle u - y \rangle}{F(y)} - \langle [u, y]_m, u \rangle \right\}, \quad 1.3.3$$

بنابراین  $F$ ،  $S$ -انحنای صفر دارد.

از طرف دیگر اگر  $F, S$ -انحنای ایزوتروپیک تقریبی داشته باشد. سپس بنابه اثبات قضیه قبل، روابط ۸.۳ و ۹.۳ برقرار می باشند.

$$\langle [u, y]_m, \langle y, u \rangle_{u_y} \rangle = \circ \quad \forall y \in m$$

$$\langle [u, y]_m, u \rangle = \circ \quad \forall y \in m$$

بنابراین:  $\langle [u, y]_m, y \rangle = \circ$

و بنابراین  $ad_m(u)$  نسبت به  $\langle, \rangle$  پاد متقارن می باشد.

حال یک کاربرد دیگر از فرمول  $S$ -انحنا بیان می کنیم.

**گزاره ۳.۵.۳.** فرض کنید  $(\frac{G}{H}, F)$  فضای راندرزهمگن باشد که توسط  $\alpha$  و  $u \neq \circ$  تعریف شده در قضیه ۱.۴.۳ تعریف می شود، بنابراین  $F$  از نوع داگلاس است اگر فقط اگر

$$\langle [v_1, v_2]_m, u \rangle = \circ \quad \forall v_1, v_2 \in m$$

بنابراین اگر  $F$  از نوع داگلاس باشد و  $S$ -انحنای ایزوتروپیک تقریبی داشته باشد سپس  $F$  از نوع بروالد می باشد.

**اثبات.**  $F$  از نوع داگلاس می باشد اگر و فقط اگر ۱- فرمی متناظر  $\beta$  بسته باشد یعنی  $d\beta = \circ$  چون  $G, \beta$  ناوردا می باشد، تنها نیاز داریم که اثبات کنیم  $d\beta|_{\circ} = \circ$

مطابق مختصات موضعی ۲.۲ می بینیم که این معادل است با:

$$S_{ij} = \frac{1}{\sqrt{}} \left( \frac{\partial b_i}{\partial x^j} - \frac{\partial b_j}{\partial x^i} \right) = \circ \quad \forall i, j$$

مطابق معادله ۱.۴.۳ این نیز معادل است با:

$$S_{ij}(\circ) = \frac{1}{\sqrt{}} C([u_i, u_j]_m, u_n) > \quad \forall i, j$$

$$\implies \frac{1}{\sqrt{}} C < [u_i, u_j]_m, u_n \rangle = \circ \quad \forall i, j$$

بنابراین:

$$\langle [v_1, v_2]_m, u \rangle = 0 \quad \forall v_1, v_2 \in m$$

قسمت اول حکم اثبات شد.

حال اگر  $F, S$ -انحنای ایزوتروپیک داشته باشد پس بنا لم ۲.۵.۳، داریم:  $\langle [u, v]_m, v \rangle = 0$

اگر  $F$  از نوع داگلاس هم باشد، با استفاده از قضیه ۸.۲.۲، سپس  $F$  از نوع بروالد می باشد.



# مراجع

- [1] Shaoqiang Deng. *The s-curvature of homogenous randers spaces*. Elsevier, 27:75–84, 2009. [31](#), [35](#)
- [2] Manfredo Perdigao do Carmo. *Riemannian Geometry. Mathematics: THEORY and Applications*. 1992. [2](#)
- [3] E. Heintze. *On homogenous manifolds of negative curvature*. Math. Ann., 211:23–34, 1974. [42](#)
- [4] S. Helgason. *Differential Geometry, Lie Groups and Symmetric Spaces*, second ed., Academic Press. [23](#), [24](#), [34](#)
- [5] K. Nomizu S. Kobayashi. *Foundations of Differential Geometry*, vol 1. Interscience Publishers, 1963. [31](#), [33](#)
- [6] K. Nomizu S. Kobayashi. *Foundations of Differential Geometry*, vol 2. Interscience Publishers, 1969. [31](#)
- [7] J. Milnor. *Curvature of left invariant riemannian metric on lie groups*. Adv. Math., 21:293–329, 1976. [42](#)
- [8] K. Nomizu. *Invariant affine connec tions on homogeneous spaces*. Amer. J. Math., 76:33–65, 1954. [32](#), [33](#)
- [9] G. Randers. *On an assymmetric metric in the four-space of general relativity*. Phys. Rev. Math., 128:195–199, 1997. [□](#), [2](#)
- [10] Z. She. *Volume comparison and its applications in riemann-finsler geometry*. Adv. Math., 128:306–328, 1997. [46](#)
- [11] Z. Shen. *On randers metrics of isotropic s-curvature*. Acta Math. Sinica, 24:789–796, 2008. [54](#)
- [12] N. Wallach. *compact homogeneous riemannian manifolds with strictly positive curvature*. Acta Math., 96:277–295, 1972. [33](#), [42](#)
- [13] S. Deng Z. Hou. *The group of isometries of a finsler space*. Pacific J. Math, 207:149–155, 2002. [24](#)

- 
- [14] S. Deng Z. Hou. *Invariant randers metric on homogenous riemannian manifold*. J. Phys. A:Math. Gen., 37:4353–4360, 2004. [38](#), [39](#)
- [15] D. Bao Z. Shen, S.S. Chern. *An Introduction to Riemann-Finsler Geometry*. Springer-Verlag, New York. [37](#), [41](#)
- [16] S.S. Chern Z. Shen. *Riemann-Finsler Geometry*. World Scientific Publishers. [2](#), [42](#)

# فهرست الفبایی

ژئودزیک، ۲۰  
گروه ایزومتری ها، ۱۷  
گروه های لی، ۲۲

S-انحنا، ۴۳  
الصاق آفین، ۳  
فضای ماتسوموتو، ۱۳  
فضای کرو پینا، ۱۲  
قضیه دیک، ۴۷  
مشتق کوواریان، ۵  
گروه یک پارامتری، ۱۶

الصاق، ۳  
انحنا، ۶  
انحنای ایزوتروپیک، ۱۸  
انحنای برشی، ۷  
انحنای ثابت، ۷  
تعدی، ۲۵  
تغییر شکل، ۱۷، ۴۶  
ساختار فینسلر، ۱۰  
علائم کریستوفل، ۴

فرم حجمی، ۱۷، ۴۳  
فضای متقارن، ۲۶  
فضای همگن تحویلی، ۲۶  
قضیه اوپلر، ۱۳  
قضیه شار موضعی، ۲۱  
لوی چویتا، ۶  
متر بروالد، ۳۰  
متر داگلاس، ۳۱  
متر راندرز، ۱۴  
معادلات ریکاتی، ۲۲  
منیفلد رده ای، ۲۵  
میدان برداری کیلینگ، ۱۷  
نگاشت نمایی، ۲۲  
همگنی ژئودزیک، ۲۰

# واژه‌نامه فارسی به انگلیسی

<i>Almost isotropic S-curvature</i>	S-انحنای ایزوتروپیک تقریبی
<i>Vanishing S-curvature</i>	S-انحنای صفر
<i>Connection</i>	الصاق
<i>Levi-Civita connection</i>	الصاق لوی چویتا
<i>Curvature</i>	انحنا
<i>Berwald type</i>	از نوع بروالد
<i>Lie bracket</i>	براکت لی
<i>Closed</i>	بسته
<i>Skew-symmetry</i>	پاد متقارن
<i>Orthonormal basis</i>	پایه متعامد
<i>Smoot function</i>	تابع هموار
<i>Decomposition</i>	تجزیه
<i>distortion</i>	تغییر شکل
<i>One-to-one corresponding</i>	تناظر یک به یک
<i>Lie algebra</i>	جبر لی
<i>Direct consequence</i>	جمع مستقیم
<i>Polynomial</i>	چند جمله ای
<i>Volume</i>	حجم
<i>Local coordinate system</i>	دستگاه مختصات موضعی
<i>Geodesic</i>	ژئودزیک
<i>Radius</i>	شعاع
<i>Coefficients</i>	ضرایب
<i>Christoffel symbols</i>	علائم کریستوفل
<i>Action</i>	عمل
<i>Douglas space</i>	فضای داگلاس
<i>Coset space</i>	فضای رده ای
<i>Tangent space</i>	فضای مماس
<i>Slit tangent bundle</i>	کلاف مماس سوراخ دار
<i>One-parameter transformation group</i>	گروه تبدیل یک پارامتری
<i>Origin</i>	مبدا
<i>Trajectory</i>	مسیر
<i>Equation</i>	معادله



<i>Manifold</i> .....	منیفلد
<i>Reductive homogenous manifold</i> .....	منیفلد همگن تحویلی
<i>Parallel</i> .....	موازی
<i>Killing vectore field</i> .....	میدان برداری کیلینگ
<i>Fundamental vector field</i> .....	میدان برداری بنیادی
<i>Invariant</i> .....	ناوردا
<i>Minkowski norm</i> .....	نرم مینکوفسکی
<i>Zero point</i> .....	نقاط صفر
<i>Mapping</i> .....	نگاشت
<i>Neighborhood</i> .....	همسایگی
<i>Homogeneous</i> .....	همگن
<i>1-Form</i> .....	یک فرمی

# واژه‌نامه انگلیسی به فارسی

<i>Action</i>	عمل
<i>Almost isotropic S-curvature</i>	$S$ -انحنای ایزوتروپیک تقریبی
<i>Berwald type</i>	از نوع بروالد
<i>Christoffel symbols</i>	علائم کریستوفل
<i>Closed</i>	بسته
<i>Curvature</i>	انحنا
<i>Coefficients</i>	ضرایب
<i>Connection</i>	الصاق
<i>Coset space</i>	فضای رده ای
<i>Decomposition</i>	تجزیه
<i>Direct consequence</i>	جمع مستقیم
<i>Distortion</i>	تغییر شکل
<i>Douglas space</i>	فضای داگلاس
<i>Equation</i>	معادله
<i>Fundamental vector field</i>	میدان برداری بنیادی
<i>Geodesic</i>	ژئودزیک
<i>Homogeneous</i>	همگن
<i>Invariant</i>	ناوردا
<i>Killing vector field</i>	میدان برداری کیلینگ
<i>Levi-Civita connection</i>	الصاق لوی چویتا
<i>Lie algebra</i>	جبر لی
<i>Lie bracket</i>	براکت لی
<i>Local coordinate system</i>	دستگاه مختصات موضعی
<i>Manifold</i>	منیفلد
<i>Mapping</i>	نگاشت
<i>Minkowski norm</i>	نرم مینکوفسکی
<i>Neighborhood</i>	همسایگی
<i>One-Form</i>	یک فرمی
<i>One-to-one corresponding</i>	تناظر یک به یک
<i>One-parameter transformation group</i>	گروه تبدیل یک پارامتری
<i>Origin</i>	مبدا
<i>Orthonormal basis</i>	پایه متعامد

<i>Parallel</i> .....	موازی
<i>Polynomial</i> .....	چندجمله ای
<i>Radius</i> .....	شعاع
<i>Reductive homogenous manifold</i> .....	منیفلد همگن تحویلی
<i>Smoothe function</i> .....	تابع هموار
<i>Slit tangent bundle</i> .....	کلاف مماس سوراخ دار
<i>Skew-symmetry</i> .....	پاد متقارن
<i>Tangent space</i> .....	فضای مماس
<i>Trajectory</i> .....	مسیر
<i>Vanishing S-curvature</i> .....	S-انحنای صفر
<i>Volume</i> .....	حجم
<i>Zero point</i> .....	نقاط صفر

## ***Abstract***

*In this thesis, we give an explicit formula of the S-curvature of homogenous Randers spaces by compute of the Levi-Civita connection homogenous Riemannian manifolds and prove that a homogenous Randers space with almost isotropic S-cuerature must have vanishing S-curvature .*

***Keywords:*** *Randers space, S-curvature, Berwald space, reductive Homobenous space, Levi-Civita connection, Killing vector field, isotropic S-curvature*



*Shahrood University of Technology*

*Department of Mathematics*

*MS Thesis*

# **Compute the S-curvature of homogenous Randers space**

*By:*

*Samira Delavar*

*Supervisor:*

*Dr. Hamid-reza Salimi-Moghadam*

*Advisor:*

*Mr. S. Reza Mosavi*

*Sep 2011*