

Budapesti Műszaki és Gazdaságtudományi Egyetem

Természettudományi Kar

Gödel univerzum geodetikusainak elemzése

TDK beszámoló

Bárány Balázs

IV. éves matematikus hallgató

Konzulens: Dr. Andai Attila

2006 november 17.

Vázlat

Diffgeo

Normált görbe

Geodetikusok

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címdal



Vissza

Teljes képernyő

Kilép

Előadás vázlat

1. Differenciálgeometriai alapok
2. Időutazás időszerű, normált görbén
3. Gödel univerzum geodetikusai
4. Az egyenletrendszer egy megoldása
5. Példa geodetikuson történő időutazásra
6. Megmaradó mennyiségek az univerzumban

Vázlat

Diffgeo

Normált görbe

Geodetikusok

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címloldal



Vissza

Teljes képernyő

Kilép

Differenciálgeometriai alapok

1 Definíció. Gödel téridőnek nevezzük az $M = \mathbb{R} \times \mathbb{R}^+ \times [0, 2\pi[\times \mathbb{R}$ sokaságot, ahol az első komponens az időnek, a többi pedig az \mathbb{R}^3 hengerkoordinátás felírásának felel meg. A sokaság minden $(t, r, \varphi, z) \in M$ pontjában tekintsük a következő mátrixot.

$$G(t, r, \varphi, z) = \begin{bmatrix} -8 & 0 & -8\sqrt{2}\text{sh}^2r & 0 \\ 0 & 8 & 0 & 0 \\ -8\sqrt{2}\text{sh}^2r & 0 & 8\text{sh}^2r - 8\text{sh}^4r & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 8 \end{bmatrix}$$

A $G : M \rightarrow \text{Lin}(\mathbb{R}^4, \mathbb{R}^4)$ leképezést, illetve az általa meghatározott

$$M \rightarrow \text{Lin}(\mathbb{R}^4 \times \mathbb{R}^4, \mathbb{R}) \quad p \mapsto ((a, b) \mapsto \langle a, G(p)b \rangle)$$

függvényt nevezzük Gödel-metrikának. Az $\langle a, G(p)b \rangle$ mennyiség az a és b vektor p pontbeli skaláris szorzata.

Egy részecske vagy test téridőben történő mozgását egy görbével írhatjuk le. Először megfogalmazzuk matematikailag azt a kijelentést, hogy a „részecske minden pillanatban a fénysebességnél lassabban halad és az időben előre felé mozog”.

2 Definíció. Egy $\underline{v} : \mathbb{R} \rightarrow M$ görbét időszerűnek nevezzük, ha minden $u \in \text{Dom } \underline{v}$ pontban

$$\langle \dot{\underline{v}}(u), G(\underline{v}(u))\dot{\underline{v}}(u) \rangle < 0$$

teljesül. Hasonlóan, fényszerűnek nevezzük, ha $\langle \dot{\underline{v}}(u), G(\underline{v}(u))\dot{\underline{v}}(u) \rangle = 0$, illetve térszerűnek, ha $\langle \dot{\underline{v}}(u), G(\underline{v}(u))\dot{\underline{v}}(u) \rangle > 0$ teljesül minden $u \in \text{Dom } \underline{v}$ pontban.

Vázlat

Diffgeo

Normált görbe

Geodetikusok

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címloldal



Vissza

Teljes képernyő

Kilép

3 Definíció. Az M sokaság egy p pontjában időszerű vektoroknak nevezzük az

$$I_p = \{\underline{v} \in \mathbb{R}^4 \mid \langle \underline{v}, G(p)\underline{v} \rangle < 0\}$$

halmaz elemeit.

Minden $p \in M$ esetén az I_p halmazon értelmezzük a \sim relációt, úgy, hogy az $\underline{v}, \underline{u} \in I_p$ vektorokra $\underline{v} \sim \underline{u}$ pontosan akkor teljesül, ha $\langle \underline{u}, G(p)\underline{v} \rangle < 0$. Ismert, hogy a \sim reláció ekvivalenciareláció, melynek pontosan két ekvivalencia osztálya van.

4 Definíció. Az M sokaság egy p pontjában az I_p halmazon a \sim reláció által meghatározott két ekvivalencia osztályt nevezzük a p pontbeli időkúpnak.

5 Definíció. Az M sokaság minden p pontjában jelölje C_p az I_p egyik időkúpját. A

$$\bowtie: M \rightarrow \mathbb{R}^4 \quad p \mapsto \underline{u}_p$$

leképezést sima időkúp mezőnek nevezzük, ha a leképezés sima és minden $p \in M$ pontban $\underline{u}_p \in C_p$ teljesül. Az M időorientációján sima időkúp mezőt értünk.

A továbbiakban, ha csak másként nem kötjük ki, a térben csak az xy síkban történő mozgást vizsgáljuk, vagyis a $z(u) = 0$ esetet tekintjük.

Vázlat

Diffgeo

Normált görbe

Geodetikusok

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címloldal



Vissza

Teljes képernyő

Kilép

Időutazás lehetősége időszerű, normált görbén

Tekintsük a $\underline{\mathbf{v}}(u) = [t(u), r(u), \varphi(u), 0]$ görbét, ahol $r(u), \varphi(u)$ tetszőleges, folytonosan differenciálható függvények. Tegyük fel még, hogy a $\underline{\mathbf{v}}$ függvény a $[0, c]$ ($c \in \mathbb{R}^+$) intervallumon értelmezett. Ezekhez keresünk olyan $t(u)$ folytonosan differenciálható függvényt, amelyre a

$$\frac{dt}{du}(0) > 0 \quad (1)$$

illetve a

$$\begin{aligned} \langle \dot{\underline{\mathbf{v}}}(u), G(\underline{\mathbf{v}}(u))\dot{\underline{\mathbf{v}}}(u) \rangle &= \\ &= -8 \left(\frac{dt}{du}(u) \right)^2 - 16 \frac{dt}{du}(u) \frac{d\varphi}{du}(u) \sqrt{2} \operatorname{sh}(r(u))^2 + 8 \left(\frac{dr}{du}(u) \right)^2 + \\ &+ 8 \left(\frac{d\varphi}{du}(u) \right)^2 \operatorname{sh}(r(u))^2 - 8 \left(\frac{d\varphi}{du}(u) \right)^2 \operatorname{sh}(r(u))^4 = -1 \end{aligned} \quad (2)$$

feltétel teljesül minden $u \in]0, c[$ esetén.

Ekkor az (2) egyenletet megoldva $\frac{dt}{du}(u)$ -ra, kapjuk a

$$\frac{dt}{du}(u) = \frac{-4\operatorname{sh}(r(u))^2 \frac{d\varphi}{du}(u) - \sqrt{1 + 2\operatorname{sh}(2r(u))^2 \left(\frac{d\varphi}{du}(u) \right)^2 + 8 \left(\frac{dr}{du}(u) \right)^2}}{2\sqrt{2}} \quad (3)$$

$$\frac{dt}{du}(u) = \frac{-4\operatorname{sh}(r(u))^2 \frac{d\varphi}{du}(u) + \sqrt{1 + 2\operatorname{sh}(2r(u))^2 \left(\frac{d\varphi}{du}(u) \right)^2 + 8 \left(\frac{dr}{du}(u) \right)^2}}{2\sqrt{2}} \quad (4)$$

eredményeket. Az (1) feltétel teljesülését kell ellenőrizni.

Vázlat

Diffgeo

Normált görbe

Geodetikuskok

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címloldal

◀ ▶

Vissza

Teljes képernyő

Kilép

1. A $\frac{d\varphi}{du}(0) = 0$ esetben triviálisan a (4) megoldást kell választanunk.
2. A $\frac{d\varphi}{du}(0) > 0$ esetén könnyen látható, hogy az (1) feltétel teljesüléséhez (3)-at nem választhatjuk, mivel az ekkor negatív. A (4) megoldásból elemi átalakításokkal kapjuk az

$$1 + 8 \left(\frac{dr}{du}(0) \right)^2 + 8 \operatorname{sh}(r(0))^2 (1 - \operatorname{sh}(r(0))^2) \left(\frac{d\varphi}{du}(0) \right)^2 > 0$$

feltételt, amely $r(0) \leq \ln(1 + \sqrt{2})$ esetén biztosan teljesül.

Az egyenlőtlenséget $r(0)$ -ra megoldva kapjuk, hogy bármely $\frac{dr}{du}(0) \in \mathbb{R}$ esetén $r(0)$ -át az

$$\left[0, \operatorname{arsh} \left(\sqrt{\frac{2 \frac{d\varphi}{du}(0) + \sqrt{2} \sqrt{1 + 2 \left(\frac{d\varphi}{du}(0) \right)^2 + 8 \left(\frac{dr}{du}(0) \right)^2}}{4 \frac{d\varphi}{du}(0)}} \right) \right)$$

intervallumból választva teljesül a kritérium.

3. A $\frac{d\varphi}{du}(0) < 0$ feltétellel (4) választása esetén nyilvánvalóan teljesül (1). A (3) megoldás választásakor pedig elemi átalakításokkal a

$$1 + 8 \left(\frac{dr}{du}(0) \right)^2 + 8 \operatorname{sh}(r(0))^2 (1 - \operatorname{sh}(r(0))^2) \left(\frac{d\varphi}{du}(0) \right)^2 < 0$$

kritériumot kapjuk, amely nem teljesül, ha $r(0) \leq \ln(1 + \sqrt{2})$.

Vázlat

Diffgeo

Normált görbe

Geodetikuskok

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címloldal



Vissza

Teljes képernyő

Kilép

Tekintsünk a továbbiakban egy olyan görbét, melynek a sugár komponense $r \in \mathbb{R}^+$ állandó és a polárszög komponensét a $\varphi(u) = u^2$ függvény írja le, ahol $u \in [0, \sqrt{2\pi}]$. Ekkor a (4) megoldást u szerint kiintegrálva, $t(0) = 0$ feltétellel kapjuk a

$$t(u) = -u^2 \sqrt{2} \operatorname{sh}(r)^2 + \frac{u \sqrt{16 \operatorname{sh}(2r)^2 u^2 + 2}}{8} + \frac{\ln(4 \operatorname{sh}(2r)u + \sqrt{16 \operatorname{sh}(2r)^2 u^2 + 2})}{16 \operatorname{sh}(2r)} + \frac{-\ln(2)}{32 \operatorname{sh}(2r)} \quad (5)$$

függvényt. Vizsgáljuk meg, hogy r milyen megválasztása esetén lesz $t(0) > t(\sqrt{2\pi})$.

Hosszadalmas, de elemi átalakítások után kapjuk, hogy r -t 2.18745-nél nagyobbak választjuk, teljesül, hogy $t(\sqrt{2\pi}) < 0$. Ennél több is igaz, ugyanis *Maple* program segítségével megállapítható, hogy $t(\sqrt{2\pi}) < 0$ feltétel 0.9 és 2.18745 között is teljesül.

Vázlat

Diffgeo

Normált görbe

Geodetikuskok

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címloldal

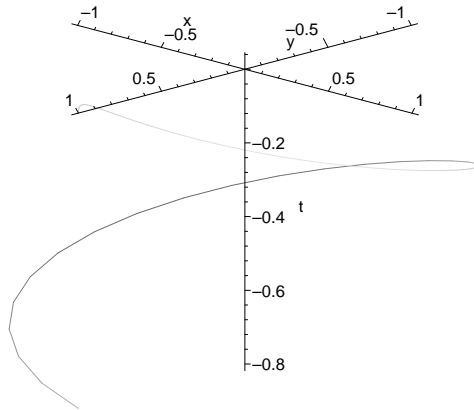


Vissza

Teljes képernyő

Kilép

A vizsgált görbe a tér-idő pályája $r = 1$ esetén a következőképpen alakul.



1. **Kép:** *Időutazás normált, időszerű körön*

Vázlat

Diffgeo

Normált görbe

Geodetikuskok

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címloldal



Vissza

Teljes képernyő

Kilép

A Gödel univerzum geodetikusai

Tekintsük a $\underline{v} : \mathbb{R} \rightarrow M$ görbét, ahol $\underline{v}(u) = [t(u), r(u), \varphi(u), z(u)]$. A Gödel-univerzumban a \underline{v} görbe pontosan akkor geodetikus, ha eleget tesz a következő másodrendű, nemlineáris differenciálegyenlet-rendszernek.

$$\frac{\left(\frac{d^2 \varphi}{d u^2}(u)\right) \operatorname{sh}(r(u)) \operatorname{ch}(r(u)) - 2\sqrt{2} \frac{d t}{d u}(u) \frac{d r}{d u}(u) + 2 \frac{d r}{d u}(u) \frac{d \varphi}{d u}(u)}{\operatorname{ch}(r(u)) \operatorname{sh}(r(u))} = 0 \quad (6)$$

$$\begin{aligned} \frac{d^2 r}{d u^2}(u) + 2\sqrt{2} \operatorname{sh}(r(u)) \operatorname{ch}(r(u)) \frac{d t}{d u}(u) \frac{d \varphi}{d u}(u) - \\ - 3 \left(\frac{d \varphi}{d u}(u)\right)^2 \operatorname{sh}(r(u)) \operatorname{ch}(r(u)) + 2 \left(\frac{d \varphi}{d u}(u)\right)^2 \operatorname{sh}(r(u)) \operatorname{ch}(r(u))^3 = 0 \end{aligned} \quad (7)$$

$$\begin{aligned} \frac{d^2 t}{d u^2}(u) \operatorname{ch}(r(u)) + 4 \operatorname{sh}(r(u)) \frac{d t}{d u}(u) \frac{d r}{d u}(u) + \\ + 2\sqrt{2} \operatorname{sh}(r(u)) \operatorname{ch}(r(u))^2 \frac{d r}{d u}(u) \frac{d \varphi}{d u}(u) - \\ + 2\sqrt{2} \operatorname{sh}(r(u)) \frac{d r}{d u}(u) \frac{d \varphi}{d u}(u) = 0 \end{aligned} \quad (8)$$

$$\frac{d^2 z}{d u^2}(u) = 0 \quad (9)$$

Látható, hogy a z koordináta $z(u) = a u + b$ alakú, ahol $a, b \in \mathbb{R}$, azonban a többi egyenlet megoldása messze nem triviális.

Vázlat

Diffgeo

Normált görbe

Geodetikusok

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címloldal



Vissza

Teljes képernyő

Kilép

1 Tétel. Legyenek t, φ és r kétszer folytonosan differenciálható függvények megoldásai a (6), (7), (8) differenciálegyenleteknek a $t(0) = 0, \varphi(0) = 0, r(0) = r_0, \frac{dt}{du}(0) = t_0, \frac{d\varphi}{du}(0) = \varphi_0, \frac{dr}{du}(0) = 0$ kezdeti feltételek mellett, ahol $r_0, t_0, \varphi_0 \in \mathbb{R}$. Ekkor r páros, t és φ páratlan függvény.

Bizonyítás, vázlat. Könnyen látható, hogy minden $g \in C^2$ függvényre $\frac{dg}{d(-u)}(-u) = -\frac{dg}{du}(-u)$

és $\frac{d^2g}{d(-u)^2}(-u) = \frac{d^2g}{du^2}(-u)$, ezért a $t(-u), r(-u), \varphi(-u)$ függvények kielégítik az egyenletrendszer, ha $t(u), r(u), \varphi(u)$ megoldásai voltak annak. Valamint az egyenletrendszerbe behelyettesítve $-t(u), r(u), -\varphi(u)$ függvényeket, megkapjuk, hogy azok szintén megoldják azt. A kezdeti feltételek összevetésével kapjuk a tétel állítását, ugyanis $-t(0) = 0 = t(-0) = t(0), -\varphi(0) = 0 = \varphi(-0) = \varphi(0), r(-0) = r(0) = r_0, \frac{dt}{du}(-0) = \frac{dt}{du}(0) = t_0, \frac{d\varphi}{du}(-0) = \frac{d\varphi}{du}(0) = \varphi_0, \frac{dr}{du}(-0) = \frac{dr}{du}(0) = 0 = -\frac{dr}{du}(0)$, így az unicitás miatt $t(-u) = -t(u), \varphi(-u) = -\varphi(u), r(-u) = r(u)$. \square

Érdekes kérdés, hogy mit tudunk mondani akkor, ha $\frac{dr}{du}(0) \neq 0$. Fontos látni, ha $t(u), r(u), \varphi(u)$ megoldásai a differenciálegyenlet-rendszernek, akkor $t(u+c) + d_1, r(u+c), \varphi(u+c) + d_2$ is megoldásai, ahol $c, d_1, d_2 \in \mathbb{R}$. Ekkor, ha létezik olyan $c \in \mathbb{R}$, amelyre $\frac{dr}{du}(c) = 0$, akkor az $t(u+c) - t(c), r(u+c), \varphi(u+c) - \varphi(c)$ függvények szintén páros, illetve páratlan függvények lesznek, valamint megoldásai a (6), (7), (8) differenciálegyenlet-rendszernek. A $t(0) = t_1, r(0) = r_0, \varphi(0) = \varphi_1, \frac{dt}{du}(0) = 0, \frac{dr}{du} = r_1 > 0$ és $\frac{d\varphi}{du}(0) = 0$ kezdeti feltételek mellett nincs olyan $c \in \mathbb{R}$, amelyre $\frac{dr}{du}(c) = 0$.

Vázlat

Diffgeo

Normált görbe

Geodetikusok

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címloldal



Vissza

Teljes képernyő

Kilép

A geodetikusok differenciálegyenletének egy megoldása

Tekintsük a továbbiakban egy olyan görbét, melynek a sugár komponense $r \in \mathbb{R}^+$ állandó. Ekkor a geodetikusra vonatkozó differenciálegyenletek a következőkre redukálódnak.

$$\frac{d^2 \varphi}{d u^2}(u) = 0 \quad (10)$$

$$2\sqrt{2}\operatorname{sh}(r)\operatorname{ch}(r)\frac{d t}{d u}(u)\frac{d \varphi}{d u}(u) - 3\left(\frac{d \varphi}{d u}(u)\right)^2 \operatorname{sh}(r)\operatorname{ch}(r) + \\ + 2\left(\frac{d \varphi}{d u}(u)\right)^2 \operatorname{sh}(r)\operatorname{ch}(r)^3 = 0 \quad (11)$$

$$\frac{d^2 t}{d u^2}(u) = 0 \quad (12)$$

A (10) és (12) egyenletekből következik, hogy $t(u) = t_1 u + t_0$ és $\varphi(u) = \varphi_1 u + \varphi_0$. Így (11) előáll

$$2\sqrt{2}t_1\varphi_1 - \varphi_1^2 + 2\varphi_1^2\operatorname{sh}(r)^2 = 0$$

alakban. Tegyük fel, hogy t_1, φ_1 adott és $\varphi_1 \neq 0$, ugyanis ellenkező esetben az egyenlet triviálisan teljesül. Pontosán akkor létezik valós r , $t_1 > 0$ esetén, ha $\varphi_1 > 2\sqrt{2}t_1$ vagy $\varphi_1 < 0$, illetve $t_1 < 0$ esetén $\varphi_1 < 2\sqrt{2}t_1$ vagy $\varphi_1 > 0$. Ekkor

$$r = \operatorname{arsh}\left(\sqrt{\frac{\varphi_1 - 2\sqrt{2}t_1}{2\varphi_1}}\right).$$

A fentieket a skaláris szorzatba helyettesítve kapjuk a

$$8t_1^2 - 8\sqrt{2}t_1\varphi_1 + 2\varphi_1^2$$

kifejezést.

Vázlat

Diffgeo

Normált görbe

Geodetikusok

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címdoldal

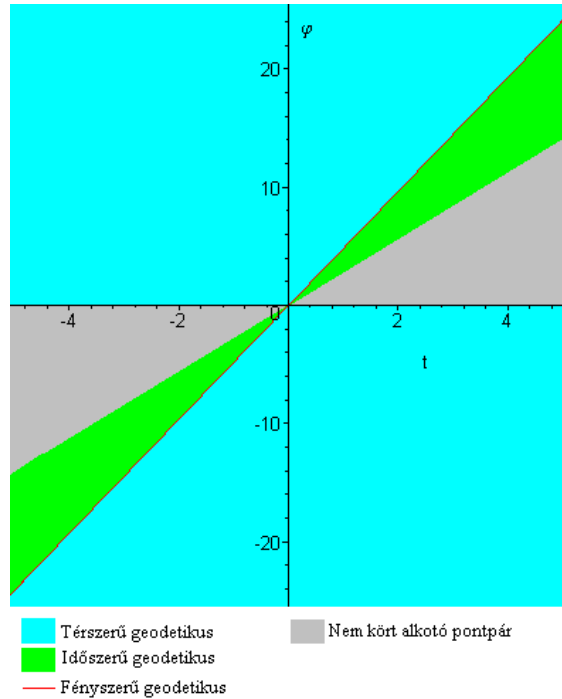


Vissza

Teljes képernyő

Kilép

A következő ábrán a (t_1, φ_1) pontpárokhoz tartozó geodetikuskok, osztályozása látható.



2. Kép: A geodetikus görbe osztályozása (t_1, φ_1) pontpár függvényében

Vázlat

Diffgeo

Normált görbe

Geodetikuskok

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címloldal



Vissza

Teljes képernyő

Kilép

Példa geodetikusan történő időutazásra

A geodetikusan történő mozgás a Gödel-téridőben az egyenes vonalú, egyenletes mozgásnak felel meg fizikailag. A következő geodetikus görbe kezdeti feltételei legyenek: $t(0) = 0$, $\varphi(0) = 0$, $r(0) = 1.5$, $\frac{d\varphi}{du}(0) = -0.2$, $\frac{dr}{du}(0) = 0$, valamint a 2. fejezetben, a normált görbékkel kapcsolatban elmondottak alapján a $\frac{dt}{du}(0)$ értéket válasszuk meg 0.220015-nek. Ekkor a skaláris szorzat értéke hozzávetőlegesen -1.000007719 . Ismeretes, hogy geodetikusan a skaláris szorzat állandó, azaz a geodetikus időszerű, és jó közelítéssel normálnak mondható. A Maple programcsomag *dsolve* programjának *bvp* módszerével beállítható, numerikus megoldás esetén, az abszolút hiba, melyet válasszunk 10^{-11} -nek a $[0, 3]$ intervallumon. Ekkor a geodetikus görbe az $u_0 = 2.8059105774$ helyen a következő értékeket veszi fel.

$$t(u_0) = -1.46203489895569794$$

$$r(u_0) = 1.500000000000003176$$

$$\varphi(u_0) = 0.982678359395364366 \cdot 10^{-11}$$

$$\frac{dt}{du}(u_0) = 0.220015000000080868$$

$$\frac{dr}{du}(u_0) = 0.486471986368156246 \cdot 10^{-10}$$

$$\frac{d\varphi}{du}(u_0) = -0.19999999999965122$$

Vázlat

Diffgeo

Normált görbe

Geodetikusok

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címloldal

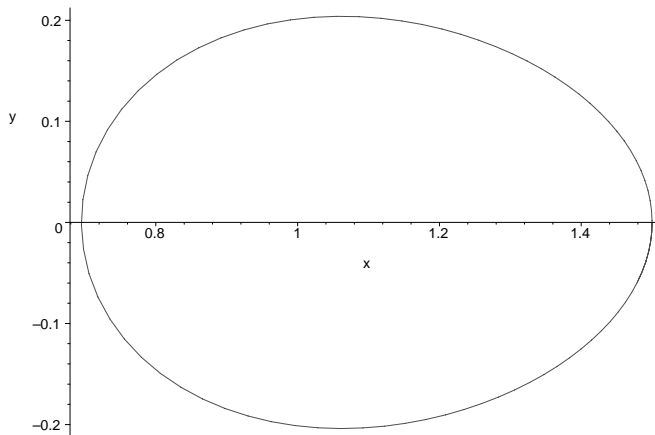


Vissza

Teljes képernyő

Kilép

Így a görbét jó közelítéssel térkoordinátaiban zártnak tekinthetjük, amelynek pályáját az alábbi ábra szemlélteti.



3. Kép: *A geodetikus görbe térkoordinátái*

Vázlat

Diffgeo

Normált görbe

Geodetikusok

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címloldal

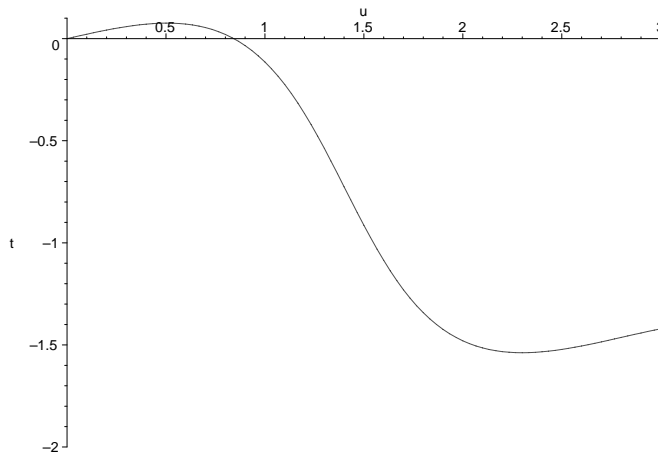


Vissza

Teljes képernyő

Kilép

A hozzá tartozó időfüggvényt pedig az alábbi ábra mutatja.



4. Kép: A geodetikus görbe időkoordinátája

Vázlat

Diffgeo

Normált görbe

Geodetikuskok

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címloldal



Vissza

Teljes képernyő

Kilép

Geodetikusok származtatása megmaradó mennyiségek-ből

2 Tétel. Legyen $H(g_1, g_2, t, r, \varphi)$ a következő mátrix

$$\begin{pmatrix} g_2 + \frac{g_1 \operatorname{ch}(r)^2}{2} & 0 & \frac{(g_1 + 8g_2 + g_1 \operatorname{ch}(2r)) \operatorname{sh}(r)^2}{4\sqrt{2}} \\ -\sqrt{2} \cos(\varphi) \operatorname{sh}(2r) & \sin(\varphi) & -\frac{\cos(\varphi) (\operatorname{ch}(2r) - 2) \operatorname{sh}(2r)}{2} \\ \sqrt{2} \sin(\varphi) \operatorname{sh}(2r) & \cos(\varphi) & \frac{\sin(\varphi) (\operatorname{ch}(2r) - 2) \operatorname{sh}(2r)}{2} \end{pmatrix}.$$

Ekkor minden g_2, g_1 valós számhoz és minden $t(u), r(u), \varphi(u)$ megoldásához a (6), (7), (8) differenciálegyenlet-rendszernek léteznek olyan c_1, c_2 valós számok és $f(g_1, g_2)$ valós konstans, amelyre teljesül a

$$H(g_1, g_2, t(u), r(u), \varphi(u)) \cdot \begin{pmatrix} \frac{dt}{du}(u) \\ \frac{dr}{du}(u) \\ \frac{d\varphi}{du}(u) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} f(g_1, g_2) \\ c_1 \\ c_2 \end{pmatrix}$$

összefüggés. A továbbiakban $H(g_1, g_2, t(u), r(u), \varphi(u))$ mátrixot impulzusmátrixnak nevezzük.

Vázlat

Diffgeo

Normált görbe

Geodetikusok

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címloldal

◀ ▶

Vissza

Teljes képernyő

Kilép

Bizonyítás, vázlat. A bizonyítás alapötlete a következő, jelöljük a $\left(\frac{dt}{du}(u), \frac{dr}{du}(u), \frac{d\varphi}{du}(u)\right)$ vektort a továbbiakban a $\dot{\underline{v}}(u)$ szimbólummal. Tekintsük a (6), (7), (8) differenciálegyenletrendszer bal oldalát, mint egy vektort, az $\underline{X} = [(8), (7), (6)]$ sorrendben. Ezt szorozzuk be egy $D(t(u), r(u), \varphi(u))$ 3×3 -as invertálható mátrixszal, melynek elemei akárhányszor differenciálható függvények. Tegyük fel, hogy az így kapott vektor előáll

$$\frac{d}{du} \left(D(t(u), r(u), \varphi(u)) \cdot \dot{\underline{v}}(u) \right)$$

alakban, vagyis

$$D(t(u), r(u), \varphi(u)) \cdot \underline{X} = \frac{d}{du} \left(D(t(u), r(u), \varphi(u)) \cdot \dot{\underline{v}}(u) \right) \quad (13)$$

teljesül.

Vázlat

Diffgeo

Normált görbe

Geodetikuskok

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címloldal



Vissza

Teljes képernyő

Kilép

A fenti (13) egyenletből a megfelelő együtthatók egyenlővé tételével kapjuk a következő parciális differenciálegyenlet-rendszert a D mátrix $(\underline{d}_i)_{i=1,2,3}$ oszlopvektoraira:

$$\frac{\partial \underline{d}_1}{\partial t} = 0 \quad (14)$$

$$\frac{\partial \underline{d}_1}{\partial r} = -\frac{\partial \underline{d}_2}{\partial t} - \frac{2\sqrt{2}}{\text{sh}(r)\text{ch}(r)} \underline{d}_3 + 4\underline{d}_1 \text{th}(r) \quad (15)$$

$$\frac{\partial \underline{d}_1}{\partial \varphi} = -\frac{\partial \underline{d}_3}{\partial t} + \frac{2\text{sh}(2r)}{\sqrt{2}} \underline{d}_2 \quad (16)$$

$$\frac{\partial \underline{d}_2}{\partial r} = 0 \quad (17)$$

$$\frac{\partial \underline{d}_2}{\partial \varphi} = -\frac{\partial \underline{d}_3}{\partial r} + \frac{2}{\text{sh}(r)\text{ch}(r)} \underline{d}_3 + 2\sqrt{2}\text{ch}(r)\text{sh}(r)\underline{d}_1 - 2\sqrt{2}\underline{d}_1 \text{th}(r) \quad (18)$$

$$\frac{\partial \underline{d}_3}{\partial \varphi} = \frac{1}{2}\underline{d}_2(\text{ch}(2r) - 2)\text{sh}(2r) \quad (19)$$

Vázlat

Diffgeo

Normált görbe

Geodetikuskok

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címloldal



Vissza

Teljes képernyő

Kilép

A fenti egyenletrendszert megoldva, melynek részletei a dolgozatban olvashatóak, kapjuk a D mátrix $(\underline{d}_i)_{i=1,2,3}$ oszlopvektoraira:

$$\underline{d}_1 = \sqrt{2}(\underline{k}_1 \sin(\varphi) - \underline{k}_2 \cos(\varphi))\text{sh}(2r) + \underline{1}(g_2 + \frac{1}{2}g_1\text{ch}(r)^2) \quad (20)$$

$$\underline{d}_2 = \underline{k}_1 \cos(\varphi) + \underline{k}_2 \sin(\varphi) \quad (21)$$

$$\underline{d}_3 = \frac{1}{2}(\underline{k}_1 \sin(\varphi) - \underline{k}_2 \cos(\varphi))(\text{ch}(2r) - 2)\text{sh}(2r) + \underline{1}\frac{(g_1 + 8g_2 + g_1\text{ch}(2r))\text{sh}(r)^2}{4\sqrt{2}}, \quad (22)$$

Itt $g_1, g_2 \in \mathbb{R}$, valamint $\underline{k}_1, \underline{k}_2 \in \mathbb{R}^3$ és $\underline{k}_1, \underline{k}_2, \underline{1}$, ahol $\underline{1}$ az a vektor, melynek minden eleme 1, lineárisan függetlenek, mivel D invertálható. Így D mátrixot a $[\underline{1}, \underline{k}_2, \underline{k}_1]$ mátrixszal beszorozva kapjuk az állítást. \square

A fenti összefüggésben elegendő a g_1, g_2 konstansokat két lineárisan független vektor elemeiként megválasztani, hiszen azokból már bármely más konstansok is előállíthatók; mivel könnyen ellenőrizhető, hogy

$$f(g_1, g_2) + f(h_1, h_2) = f(g_1 + h_1, g_2 + h_2)$$

teljesül minden $g_1, g_2, h_1, h_2 \in \mathbb{R}$ paraméterre. Így speciálisan tekintsük a $H(0, 1, t, r, \varphi)$ és $H\left(1, -\frac{1}{4}, t, r, \varphi\right)$ mátrixokat.

Vázlat

Diffgeo

Normált görbe

Geodetikuskok

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címdal



Vissza

Teljes képernyő

Kilép

A tételben előforduló egyenlet kifejtve a következőképpen alakul.

$$\frac{dt(u)}{du} + \sqrt{2}\operatorname{sh}(r(u))^2 \frac{d\varphi(u)}{du} = f(0, 1) \quad (23)$$

$$\frac{\operatorname{ch}(2r(u))}{4} \frac{dt(u)}{du} + \frac{\operatorname{sh}(r(u))^4}{2\sqrt{2}} \frac{d\varphi(u)}{du} = f\left(1, -\frac{1}{4}\right) \quad (24)$$

$$\begin{aligned} -\sqrt{2} \cos(\varphi(u)) \operatorname{sh}(2r(u)) \frac{dt}{du}(u) + \sin(\varphi(u)) \frac{dr}{du}(u) - \\ - \frac{\cos(\varphi(u))(\operatorname{ch}(2r(u)) - 2)\operatorname{sh}(2r(u))}{2} \frac{d\varphi}{du}(u) = c_1 \end{aligned} \quad (25)$$

$$\begin{aligned} \sqrt{2} \sin(\varphi(u)) \operatorname{sh}(2r(u)) \frac{dt}{du}(u) + \cos(\varphi(u)) \frac{dr}{du}(u) + \\ + \frac{\sin(\varphi(u))(\operatorname{ch}(2r(u)) - 2)\operatorname{sh}(2r(u))}{2} \frac{d\varphi}{du}(u) = c_2 \end{aligned} \quad (26)$$

Vázlat

Díffgeo

Normált görbe

Geodetikusak

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címloldal



Vissza

Teljes képernyő

Kilép

A *Maple* programcsomag *dsolve* programjának *dverk78* módszerével beállítható az abszolút és relatív hiba. Tekintsük az abszolút és a relatív hibát most 10^{-8} nagyságúnak. A következő táblázatban a fenti egyenletek numerikus megoldásának maximális eltérését adjuk meg a $[0, 2]$ intervallumon a kezdeti értékekben felvettektől.

r(0)	r'(0)	t'(0)	j'(0)	(23) hiba	(24) hiba	(25) hiba	(26) hiba
1.33	0.78	0.81	0.56	$0.5 \cdot 10^{-8}$	$0.5 \cdot 10^{-8}$	$0.4 \cdot 10^{-7}$	$0.54 \cdot 10^{-8}$
1.14	-0.21	0.26	-1.37	$0.7 \cdot 10^{-8}$	$0.6 \cdot 10^{-8}$	$0.25 \cdot 10^{-7}$	$0.42 \cdot 10^{-8}$
0.5	-0.97	0.67	0.14	$0.25 \cdot 10^{-8}$	$0.129 \cdot 10^{-8}$	$0.726 \cdot 10^{-8}$	$0.3 \cdot 10^{-7}$
0.68	-1.05	0.97	-0.34	$0.2 \cdot 10^{-8}$	$0.13 \cdot 10^{-8}$	$0.64 \cdot 10^{-7}$	$0.4 \cdot 10^{-7}$
0.1	1.43	1.29	-0.37	$0.4 \cdot 10^{-8}$	$0.19 \cdot 10^{-8}$	$0.38 \cdot 10^{-8}$	$0.8 \cdot 10^{-8}$
0.84	-0.56	1.36	1.11	$0.2 \cdot 10^{-8}$	$0.2 \cdot 10^{-8}$	$0.8 \cdot 10^{-8}$	$0.28 \cdot 10^{-8}$
0.62	0.96	0.3	-0.69	$0.7 \cdot 10^{-9}$	$0.417 \cdot 10^{-9}$	$0.2613 \cdot 10^{-6}$	$0.6 \cdot 10^{-7}$
1.26	0.13	0.75	0.37	$0.3 \cdot 10^{-8}$	$0.3 \cdot 10^{-8}$	$0.2 \cdot 10^{-7}$	$0.2 \cdot 10^{-8}$
0.29	0.32	1.26	0.67	$0.1 \cdot 10^{-8}$	$0.1 \cdot 10^{-8}$	$0.15 \cdot 10^{-8}$	$0.6 \cdot 10^{-9}$
0.11	-0.52	1.23	-0.03	$0.1 \cdot 10^{-8}$	$0.1 \cdot 10^{-8}$	$0.1 \cdot 10^{-8}$	$0.11 \cdot 10^{-8}$
1.28	-0.31	0.67	-0.58	$0.4 \cdot 10^{-8}$	$0.26 \cdot 10^{-8}$	$0.16 \cdot 10^{-7}$	$0.6 \cdot 10^{-8}$
0.14	-0.82	1.4	-0.52	$0.1 \cdot 10^{-8}$	$0.2 \cdot 10^{-8}$	$0.17 \cdot 10^{-8}$	$0.19 \cdot 10^{-8}$
0.35	0.92	0.02	0.43	$0.42 \cdot 10^{-9}$	$0.2177 \cdot 10^{-9}$	$0.532 \cdot 10^{-7}$	$0.1 \cdot 10^{-7}$
1.24	0.79	0.69	1.25	$0.8 \cdot 10^{-8}$	$0.8 \cdot 10^{-8}$	$0.5 \cdot 10^{-7}$	$0.8 \cdot 10^{-8}$
0.15	-1.17	1.49	0.14	$0.1 \cdot 10^{-8}$	$0.1 \cdot 10^{-8}$	$0.15 \cdot 10^{-8}$	$0.3 \cdot 10^{-8}$
0.3	0.45	0.35	0.97	$0.9 \cdot 10^{-9}$	$0.6 \cdot 10^{-9}$	$0.105 \cdot 10^{-8}$	$0.28 \cdot 10^{-8}$
0.41	0.69	1.49	-0.08	$0.1 \cdot 10^{-8}$	$0.1 \cdot 10^{-8}$	$0.4 \cdot 10^{-8}$	$0.19 \cdot 10^{-8}$
0.7	-0.2	1.41	1.48	$0.1 \cdot 10^{-8}$	$0.2 \cdot 10^{-8}$	$0.6 \cdot 10^{-9}$	$0.4 \cdot 10^{-9}$
0.2	0.17	1.14	-1.06	$0.1 \cdot 10^{-8}$	$0.1 \cdot 10^{-8}$	$0.12 \cdot 10^{-8}$	$0.4 \cdot 10^{-9}$
0.36	-0.84	1.31	-1.08	$0.2 \cdot 10^{-8}$	$0.1 \cdot 10^{-8}$	$0.3 \cdot 10^{-8}$	$0.18 \cdot 10^{-8}$

1. Táblázat: A megmaradó mennyiségek numerikus hibája

Vázlat

Diffgeo

Normált görbe

Geodetikuskok

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címdal



Vissza

Teljes képernyő

Kilép

Néhány egyszerű következmény

A fenti (23), (24) egyenleteket $\frac{dt(u)}{du}$, $\frac{d\varphi(u)}{du}$ függvényekre megoldva, mint lineáris egyenletrendszer kapjuk, hogy ezen függvények csak $r(u)$ -től illetve a kezdeti feltételekől függenek és a következőképpen alakulnak

$$\frac{dt(u)}{du} = \frac{4f\left(1, -\frac{1}{4}\right)}{\text{ch}(r(u))^2} - f(0, 1)\text{th}(r(u))^2 \quad (27)$$

$$\frac{d\varphi(u)}{du} = 2\sqrt{2} \frac{f(0, 1)\text{ch}(2r(u)) - 4f\left(1, -\frac{1}{4}\right)}{\text{sh}(2r(u))^2}. \quad (28)$$

Így $\frac{dt(u)}{du} \leq 0$ akkor és csak akkor teljesül, ha $4f\left(1, -\frac{1}{4}\right) \leq f(0, 1)\text{sh}(r(u))^2$. Ennek egy egyszerű következménye, hogy $\frac{dt(u)}{du} \leq 0$ minden u -ra, ha $f\left(1, -\frac{1}{4}\right) \leq 0$ és $f(0, 1) \geq 0$, illetve $\frac{dt(u)}{du} \geq 0$ minden u -ra, ha $f\left(1, -\frac{1}{4}\right) \geq 0$ és $f(0, 1) \leq 0$.

Vázlat

Diffgeo

Normált görbe

Geodetikuskok

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címloldal



Vissza

Teljes képernyő

Kilép

Másik érdekes megállapítás, hogy $\frac{dr(u)}{du}$ függvény korlátos minden kezdeti érték megválasztása esetén. A $H(g_1, g_2, t(u), r(u), \varphi(u))$ mátrix inverzét tekintve egyszerűen kiszámolható, hogy

$$\frac{dr(u)}{du} = c_1 \sin(\varphi(u)) + c_2 \cos(\varphi(u)) \quad (29)$$

Azaz $\frac{dr(u)}{du}$ korlátos és $\left\| \frac{dr(u)}{du} \right\| \leq \|c_1\| + \|c_2\|$ minden u -ra.

A $\varphi(u)$ és $r(u)$ függvények között is felírhatunk egy összefüggést, ugyanis (28) és (29) egyenletek miatt

$$\frac{dr}{d\varphi} = \frac{c_1 \sin(\varphi) + c_2 \cos(\varphi)}{2\sqrt{2} \cdot \frac{f(0, 1) \operatorname{ch}(2r) - 4f\left(1, -\frac{1}{4}\right)}{\operatorname{sh}(2r)^2}}.$$

Azaz

$$c_2 \sin(\varphi(u)) - c_1 \cos(\varphi(u)) = \frac{\sqrt{2} \left(4f\left(1, -\frac{1}{4}\right) \operatorname{ch}(2r(u)) - f(0, 1) \right)}{\operatorname{sh}(2r(u))} + m$$

minden u -ra a geodetikuson valamely m valós konstanssal.

Vázlat

Diffgeo

Normált görbe

Geodetikuskok

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címloldal



Vissza

Teljes képernyő

Kilép

Összefoglalás

1. Példát mutattam olyan normált, időszerű görbére, mely térkoordinátaiban zárt, illetve azon időutazás történik.
2. Felírtam a geodetikusok differenciálegyenlet-rendszerének egy megoldását.
3. Mutattam olyan geodetikust, mely zártnak mondható térkoordinátaiban, és időutazást hajt végre a rajta haladó részecske.
4. Felírtam a megmaradó mennyiségek explicit alakját a geodetikusokból származtatva.

Vázlat

Diffgeo

Normált görbe

Geodetikusok

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címdal



Vissza

Teljes képernyő

Kilép

Felhasznált irodalom

- [1] Andréka H., Madarász J., Némethi I.: *Visualizing some ideas about Gödel-type rotating universes*, preprint 2002.
- [2] Chandrasekhar, S., Wright, J. P.: *The geodesics in Gödel's universe*, Proc. Nat. Acad. Sci. U.S.A. **47**, 1961, 341–347.
- [3] Hawking, S., Ellis, G. F. *Large Scale Structure of Space-Time*, Cambridge University Press, 1975.
- [4] Hraskó Péter: *Bevezetés az általános relativitáselméletbe*, Műegyetemi Kiadó, Budapest, 1997.
- [5] Landau, L. D., Lifshic, I. M.: *Elméleti fizika II.*, Tankönyvkiadó, Budapest, 1978.
- [6] O'Neill, B.: *Semi-Riemannian Geometry*, Academic Press, New York, 1983.
- [7] Szenthe J.: *Bevezetés a sima sokaságok elméletébe*, ELTE Eötvös Kiadó, Budapest, 2002.
- [8] Szenthe J.: *A Riemann geometria elemei*, mondAt Kft, Budapest, 1998.

Vázlat

Diffgeo

Normált görbe

Geodetikuskok

Egy megoldás

Példa időutazásra

Megmaradó mennyiségek

Következmények

Összefoglalás

Irodalom

Címdoldal



Vissza

Teljes képernyő

Kilép