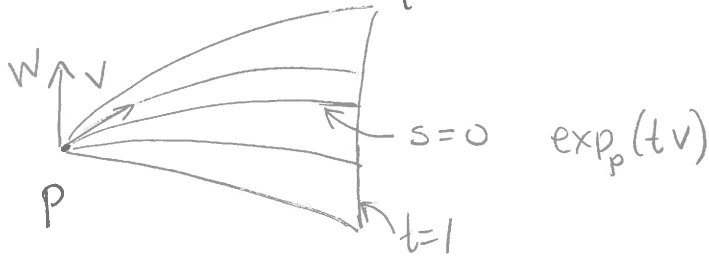


Υπόθεση:

Λήμμα Gauss:

$$f(t,s) = \exp_p(t v(s)) \quad 0 \leq t \leq 1 \quad |s| < \varepsilon$$

με $v(s)$ ζ.ω. $v(0) = v \quad v'(0) = w.$



Τότε $\frac{\partial f}{\partial s}(1,0) = \left(d\exp_p \right)_{t v(s)} (t \cdot v'(s)) \Big|_{\substack{t=1 \\ s=0}} = \left(d\exp_p \right)_v (\cdot w)$

$\left(d\exp_p \right)_v (w)$ χαρακτηρίζει το ποσό απόκλισης των γεωδαισιακών $t \mapsto \exp_p(t v(s))$

Εξαρτάται από την καμπύλωση γύρω από P για το επίπεδο που παράγει τα v, w .

Ορισμός: Αν $\left(d\exp_p \right)_v (w) = 0$ για $w \neq 0$ τότε το v ονομάζεται ιδιόμορφο σημείο της εκθετικής απεικόνισης από P \exp_p .

Λήμμα (από προηγούμενο μάθημα). $f(t,s) = v(t,s)$ διαφ. ηθδιο συνf.

Τότε $\frac{D}{\partial t} \left(\frac{Dv}{\partial s} \right) - \frac{D}{\partial s} \left(\frac{Dv}{\partial t} \right) = R_{\frac{\partial f}{\partial t} \frac{\partial f}{\partial s}} v$

όπου $\left\{ \frac{\partial f}{\partial s}, \frac{\partial f}{\partial t} \right\}$ γάισιο συντεταγμένων της υπο-επιφάνειας με $\left[\frac{\partial f}{\partial s}, \frac{\partial f}{\partial t} \right] = 0$.

$$\frac{\partial f}{\partial s}(t,s) = (d\exp_p)_{tv(s)}(tv'(s)) \quad \text{και διαν. ηδίο συνv } f$$

$$\frac{\partial f}{\partial t}(t,s) = (d\exp_p)_{tv(s)}(v(s)) \quad \text{και επίσης διαν. ηδίο.}$$

και αφού $t \mapsto \exp_p(tv(s_0))$ είναι γεωδαισιακή σε κάθε $s=s_0$ σταθερό,

$$\text{τότε} \quad \frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{\partial f}{\partial t} \right) = 0$$

Θεωρούμε $V = \frac{\partial f}{\partial t}$. Τότε από το Λήμμα:

$$\frac{D}{\partial t} \cdot \frac{D}{\partial s} \left(\frac{\partial f}{\partial t} \right) - \frac{D}{\partial s} \frac{D}{\partial t} \left(\frac{\partial f}{\partial t} \right) - R_{\frac{\partial f}{\partial t} \frac{\partial f}{\partial s}} \frac{\partial f}{\partial t} = 0$$

αυξάνουμε ότι $\frac{D}{\partial s} \left(\frac{\partial f}{\partial t} \right) = \frac{D}{\partial t} \left(\frac{\partial f}{\partial s} \right)$ αφού η f έχει παραμετρική επίφανερα (λήμμα συλλήγματος) και

$$R_{\frac{\partial f}{\partial t} \frac{\partial f}{\partial s}}(*) = -R_{\frac{\partial f}{\partial s} \frac{\partial f}{\partial t}}(*)$$

$$\text{Άρα:} \quad \frac{D}{\partial t} \frac{D}{\partial t} \left(\frac{\partial f}{\partial s} \right) + R_{\frac{\partial f}{\partial s} \frac{\partial f}{\partial t}} \frac{\partial f}{\partial t} = 0.$$

Ορίζεται $J(t) = \frac{\partial f}{\partial s}(t, 0)$ και $\frac{\partial f}{\partial t}(t, 0) = \gamma'(t)$ (αφαι γηωδαιονακι) -3-

Τότε: $\frac{D^2 J}{dt^2} + R_{J(t)} \gamma'(t) \gamma'(t) = 0$. - εξισωση Jacobi.

Ορισμός: Έστω $\gamma: [0, a] \rightarrow \text{γηωδαιονακι}$ και $J(t)$ διαν. ηδίο σην γ .

Το J ονομάζεται ηδίο Jacobi αν $\forall t \in [0, a]$

$$\boxed{\frac{D^2 J}{dt^2} + R_{J(t)} \gamma'(t) \gamma'(t) = 0}$$

- Ανό τα ηδίο ηδίο, το ηδίο $\frac{\partial f}{\partial s}(t, 0)$ είναι ηδίο Jacobi.

Σε συντεταχμένες: Έστω $\{e_i(t)\}_i$ βάση παραλλήλων ο.κ. ηδίων σην γ . ($e_i(t) = P_{0t} e_i(0)$, $\{e_i(0)\}_i$ ο.κ.)

$$J(t) = \sum_i f_i(t) e_i(t).$$

$$\text{και } \frac{D^2 J}{dt^2} = \sum_i f_i''(t) e_i(t) \quad \text{αφω } \frac{D(e_i(t))}{dt} = 0.$$

$$R_{e_i \gamma'} \gamma' = \sum_j \langle R_{e_i \gamma'} \gamma', e_j \rangle e_j \quad \text{αφω } e_j \text{ ο.κ.}$$

Αν το J είναι ηδίο Jacobi, τότε.

$$\left\langle \sum_i f_i''(t) e_{ii} + R_{\left(\sum_i f_i e_i\right) \gamma'} \gamma', e_j \right\rangle = 0 \quad \forall j$$

$$\Rightarrow f_j''(t) + \sum_i f_i(t) \underbrace{\langle R_{e_i(t)} \gamma'(t) \gamma'(t), e_j(t) \rangle}_{\alpha_{ij}} = 0 \quad \forall j \quad (*)$$

Το σύστημα εξισώσεων (*) αποτελείται από γραμμικές εξισώσεις δεύτερου βαθμού/τάξης.

Αρα κάθε ζεύγος $J(0), \frac{DJ}{dt}(0)$ ορίζει μια και μοναδική λύση για $t \in [0, a]$.

Παρατηρούμε ότι υπάρχουν 2n τ.α. πεδία Jacobi στη γ .

Επίσης τα πεδία $\gamma'(t)$ και $t\gamma'(t)$ είναι πεδία Jacobi.

$$\left(\frac{D^2(\gamma')}{dt^2} = 0, \text{ και } \frac{D^2(t\gamma')}{dt^2} = 0 \text{ και } R_{t\gamma'\gamma'}\gamma' = R_{\gamma'\gamma'}\gamma' = 0. \right)$$

Τα υπόλοιπα τ.α. πεδία Jacobi είναι κάθεται στη γ .

- Τα πεδία Jacobi θα μας βοηθήσουν να δούμε το πόσο σπρίγγα απομακρύνονται οι γεωδαισική που ξεκινούν στο p , ανάλογα με την καμπύλότητα, αλλά και να χαρακτηρίσουμε τα εigenσημεία ως exp.

Έστω M πολυτελής Riemann με σταθερή καμπυλότητα
 ροής K . (K ανεξάρτητη τω $\sigma \Rightarrow$ ανεξάρτητη τω σημείου
 για $n \geq 3$. - Έμεις υποθέτουμε $K(\rho, \sigma) = K \quad \forall \rho, \forall \sigma$.)

Έστω γ γεωδαισιακή με $|\gamma'| = 1$.
 και $J(t)$ πεδίο Jacobi στη γ , κάθετο στο $\gamma'(t)$. $\forall t$.

Λήμμα: $R_{J\gamma'} \gamma' = KJ$.

Απόδειξη: Αφού $K(\rho, \sigma) = K$, τότε.

$$R(x, y, z, w) = K Q(x, y, z, w) = K (\langle x, w \rangle \langle y, z \rangle - \langle x, z \rangle \langle y, w \rangle)$$

$$\begin{aligned} \therefore \langle R_{J\gamma'} \gamma', T \rangle &= R(J, \gamma', \gamma', T) = K (\langle J, T \rangle \langle \gamma', \gamma' \rangle - \langle J, \gamma' \rangle \langle \gamma', T \rangle) \\ &= K \langle J, T \rangle. \quad \forall T. \end{aligned}$$

$$\therefore R_{J\gamma'} \gamma' = KJ. \quad \square$$

• Παρατήρηση: Αν V, W διαν. πεδία στο \mathbb{R}^n τ.ω.
 $\langle V, z \rangle = \langle W, z \rangle \quad \forall z \in \mathbb{R}^n$, τότε $V = W$.

Άρα για κάθε πεδίο Jacobi κάθετο στο γ' ισχύει.

$$\frac{D^2 J}{dt} + KJ = 0.$$

Έστω $w(t)$ παράγωγο διαν. ηθίο γ
 με $\langle \gamma', w \rangle = 0$ και $|w|=1$, τότε.

$$J(t) = \begin{cases} \frac{\sin(t\sqrt{k})}{\sqrt{k}} w(t) & \text{αν } k > 0 \\ tw(t) & \text{αν } k = 0 \\ \frac{\sinh(t\sqrt{-k})}{\sqrt{-k}} w(t) & \text{αν } k < 0 \end{cases}$$

είναι οι λύσεις της εξίσωσης Jacobi με
 $J(0) = 0$ και $J'(0) = w(0)$.

(• αφού $\frac{Dw}{dt} = 0$, τότε $\frac{D^2 J}{dt^2} = (\varphi_k(t))'' \cdot w(t) = -k \varphi_k(t) \cdot w(t)$.

Οι συναρτήσεις συντελεστές του w , είναι

λύσεις της $\varphi_k'' = -k\varphi_k$ με $\varphi_k(0) = 0$ και $\varphi_k'(0) = 1$).

• Το $w(0)$ καθορίζει μοναδικά το $w(t)$.

• Η μοναδικότητα των λύσεων για την εξίσωση Jacobi
 (αφού καθορισμών αρχικές συνθήκες) μας δείχνει ότι αυτός είναι
 και ο μοναδικός τρόπος να πάρουμε ηθίο Jacobi γ
 με $J(0) = 0$:

Πρόταση: Αν $J(t)$ είναι ηέδιο Jacobi σην $\gamma \subseteq \mathbb{R}^n$ δασησκη
 $\gamma(t): [0, a] \rightarrow M$ με $\gamma'(0) = v$ και $\gamma(0) = p$ τ.ω. $J(0) = 0$
 και $J'(0) = w$, τότε $J(t) = \frac{\partial}{\partial s} (\exp_p (tv(s))) \Big|_{(t, 0)}$ οηω
 $v(s)$ κελησύλη σση $T_p M$ με $v(0) = v$ και $v'(0) = w$.

Απόδειξη: Έσση $f(s, t) = \exp_p (tv(s))$ και $\bar{J}(t) = \frac{\partial f}{\partial s} \Big|_{(t, 0)}$.

$$\frac{\partial f}{\partial s} \Big|_{(t, 0)} = (d\exp_p)_{tv(0)} (t \cdot v'(0)) = (d\exp_p)_{tv} (tw) =$$

$$= t (d\exp_p)_{tv} (w) \quad \therefore \bar{J}(0) = 0$$

$$\frac{D}{dt} \left(\frac{\partial f}{\partial s} \right) = \frac{D}{dt} \left(t (d\exp_p)_{tv} (w) \right) =$$

$$= (d\exp_p)_{tv} (w) + t \cdot \frac{D}{dt} \left((d\exp_p)_{tv} (w) \right)$$

$$\therefore \frac{D}{dt} (\bar{J}(t)) \Big|_{t=0} = \bar{J}'(0) = (d\exp_p)_0 (w) = w$$

αφω $(d\exp_p)_0 = \text{Id}$.

Άρα \bar{J} τ.ω. $\bar{J}(0) = 0$, $\bar{J}'(0) = w$

Ειχαμε δειξη οη ω \bar{J} είναι ηέδιο Jacobi.

Άρα από ηοναδικότητα ηύσσησ εγισωσσης $2^{\text{ου}}$ βαθμού
 (όταν κελησισκη $J(0)$ και $J'(0)$) τότε $\bar{J}(t) = J(t) \quad \forall t \in [0, a]$.

□

Πρόσημα: Έσση $\gamma: [0, a] \rightarrow M$ γ ηωδαισκη. Τότε ω ηέδιο Jacobi
 σση γ με $J(0) = 0$ δινεσαι από:

$$J(t) = (d\exp_p)_{t\gamma'(0)} (t J'(0)).$$

• Στόχος να δείξτε το πόσο απομακρύνονται οι γεωδαισιακές - σχετίζονται με το μήκος $|J(t)|$ όπως θα δείξτε.

Πρόταση: Έστω $\gamma: [0, a] \rightarrow M$ γεωδαισιακή με $\gamma(0) = p$ και $\gamma'(0) = v$.

Έστω w διάνυσμα με $|w| = 1$ ($w \in T_v(T_p M)$), $|w| = |w|_p = 1$)

και J κβίο Jacobi σμ γ με

$$J(t) = (\text{dexp}_p)_{t v}(t w) \quad 0 \leq t \leq a.$$

Τότε το ανάπτυγμα Taylor της $|J(t)|^2$ στο $t=0$ δίνεται από:

$$|J(t)|^2 = t^2 - \frac{1}{3} \langle R_{wv}, v, w \rangle t^4 + R_{em}(t) \quad \text{όπου}$$

$$\lim_{t \rightarrow 0} \frac{R_{em}(t)}{t^4} = 0. \quad (R_{em}: \text{το υπόλοιπο}).$$

$$\text{Επίσης } |J(t)| = t - \frac{1}{6} K(p, \sigma) t^3 + \tilde{R}_{em}(t)$$

με $\lim_{t \rightarrow 0} \frac{\tilde{R}_{em}(t)}{t^3} = 0$, όταν $|v|=1$, $\langle v, w \rangle = 0$ και σ το κβίο που παράγεται από v, w .

Απόδειξη: Αφού $J(0) = 0$ και $J'(0) = w$

$$\langle J, J \rangle(0) = 0$$

$$\langle J, J \rangle'(0) = 2 \langle J, J' \rangle = 0$$

$$\langle J, J \rangle''(0) = 2 \langle J', J' \rangle(0) + 2 \langle J'', J \rangle(0) = 2|w|^2 = 2$$

$$\text{Επίσης } J''(0) = - (R_{J\gamma'} \gamma')(0) = 0. \quad (J(0) = 0)$$

$$\therefore \langle J, J \rangle'''(0) = 6 \langle J', J'' \rangle(0) + 2 \langle J''', J \rangle(0) = 0$$

$$\begin{aligned} \langle J, J \rangle''''(0) &= 8 \langle J', J''' \rangle(0) + 6 \langle J'', J'' \rangle(0) + 2 \langle J'''' , J \rangle(0) = \\ &= -8 \langle J', \frac{D}{dt} (R_{J\gamma'} \gamma') \rangle(0). \end{aligned}$$

$$\frac{d}{dt} \langle J, \frac{D}{dt} (R_{J\gamma'} \gamma') \rangle \Big|_{t=0} = \frac{D}{dt} \langle J, R_{J\gamma'} \gamma' \rangle \Big|_{t=0} - \langle J, R_{J\gamma'} \gamma' \rangle \Big|_{t=0} \quad -9-$$

$$= \frac{D}{dt} (R(\frac{J, \gamma'}{\underbrace{\quad}} \gamma', J')) \Big|_{t=0} = - \frac{D}{dt} (R(\gamma', J', \gamma', J)) \Big|_{t=0}$$

$$= - \frac{D}{dt} \langle R_{\gamma' J'} \gamma', J \rangle \Big|_{t=0} = - \langle \frac{D}{dt} (R_{\gamma' J'} \gamma'), J \rangle \Big|_{t=0} - \langle R_{\gamma' J'} \gamma', J \rangle \Big|_{t=0}$$

$$= -R(\gamma', J'(0), \gamma'(0), J'(0))$$

$$\therefore \langle J, J \rangle'''(0) = + 8 R(\underbrace{v, w, v, w}) = - 8 R(w, v, v, w)$$

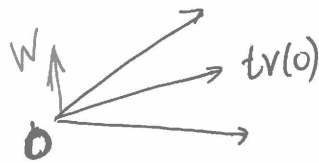
- Με αυτήν σειρά παίρνουμε την ακολουθία Taylor για το $|J(t)|^2$

- Για την $|J(t)|$ βρίσκουμε την ανολ. $\sum a_i t^i$ τω. $(\sum a_i t^i)^2 = |J(t)|^2$. □

Παρατήρηση: Έστω $f(t, s) = \exp_p(tv(s))$ $t \in [0, \delta]$ $s \in (-\varepsilon, \varepsilon)$.

δ τ.ω. $\exp_p(tv(s))$ να ορίζεται και $v(s)$ καθορισμένη στο $T_p M$.
 $\mu \in |v(s)| = 1$, $v(0) = v$ $v'(0) = w$ $\mu \in |w| = 1$.

Στο $T_p M$: οι καμπύλες $tv(s)$



απομακρύνονται από την $t \mapsto tv(0)$

με ταχύτητα $\left| \frac{\partial}{\partial s} (tv(s)) \right| \Big|_{s=0} = |tv'(0)| = |tw| = t$.

Το ανάπτυγμα Taylor $|J(t)| = t - \frac{1}{6} \cdot K(p, \sigma) \cdot t^3 + \tilde{R}_{\text{em}}$

μας δείχνει ότι οι γεωδαισιακές $\gamma_s(t) = \exp_p(tv(s))$

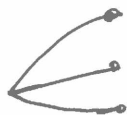
απομακρύνονται από την "κεντρική" γεωδ. $\gamma_0(t) = \exp_p(tv(0))$

με ταχύτητα που διαφέρει από το t κατά έναν όρο

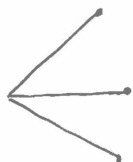
τρίτης τάξης, $-\frac{1}{6} K(p, \sigma) t^3$.

Δηλαδή, ωρικά, αν η κενυτικότητα ωρίης $K(p, \sigma)$ είναι θετική $K(p, \sigma) > 0$, τότε οι χρωδαιστικές απομακρύνονται λιγότερο παρά στο εφαπτόμενο επίπεδο, ενώ αν $K(p, \sigma) < 0$, τότε απομακρύνονται περισσότερο, παρά στο εφαπτόμενο επίπεδο.

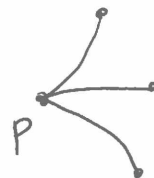
$K > 0$



Το M $K \equiv 0$



$K < 0$



Συζήτηση Σημεία:

Ορισμός: Έστω $\gamma: [0, a] \rightarrow M$ γνωστικά. Το σημείο $\gamma(t_0)$, για $t_0 \in (0, a]$, ονομάζεται συζυγές σημείο των $\gamma(t)$ αν υπάρχει μη-μηδενικό:

ηέδιο Jacobi στη γ με $J(0) = J(t_0) = 0$.

Ο μέγιστος αριθμός τέτοιων γραμμικά ανεξάρτητων ηέδιων Jacobi ονομάζεται πολλαπλόσημα (αλγεβρική ποσότητα) των συζυγούς σημείου $\gamma(t_0)$.

- Παρασηρηση ① Αν $\gamma(t_0)$ είναι συζυγές σημείο των $\gamma(t)$, τότε και το $\gamma(0)$ είναι συζυγές σημείο των $\gamma(t)$. $\gamma(0), \gamma(t_0)$ ονομάζονται συζυγές ηέδια.

② Αν η M έχει διάσηση n , τότε υπάρχουν n Γ.Α. ηέδια Jacobi στη γ με $J(0) = 0$.

Από ισχύη ηαηη ηα ηέδια Jacobi $\{J_1, \dots, J_k\}$ με $J_i(0) = 0$, τα ηέδια είναι Γ.Α. ανη $\{J_1'(0), \dots, J_k'(0)\}$ είναι Γ.Α. λόγω της γραμμικότητας της εξίσωσης Jacobi.

Ταυτόχρονα, το ηέδιο Jacobi $J(t) = t\gamma'(t)$ ποη δε μηδενίζεται για $t > 0$ στη γ .

Άρα η πολλαπλόσημα ενός συζυγούς σημείου είναι το πολύ $n-1$.

Παράδειγμα: $S^n = \{x \in \mathbb{R}^{n+1} \mid \|x\| = 1\}$. γ : γνωστικά.

ηέδια Jacobi ηα καθε $w(t)$ παράλληλο διαν. ηέδιο στη γ με $w(0) \perp \gamma'(0)$, ($\Leftrightarrow w(t) \perp \gamma'(t)$) $J(t) = (\sin t)w(t)$
(επίσης $J_0(t) = t \cdot \gamma'(t)$ είναι ηέδιο Jacobi)

Αφω υπάρχουν $n-1$ Γ.Α. $w(0)$ κάθεη στο $\gamma'(0)$, ηαηρνούηη όλα τα ηέδια Jacobi.

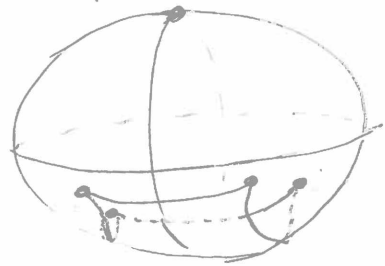
Παηρηνούηη ου. $J(0) = J(\pi) = 0 \forall w(0) \therefore \gamma(0)$ και $\gamma(\pi)$ είναι συζυγές σημεία (ηηση) πολλαπλόσημα $n-1$, και δεη υπάρχουν άλλα ηη $t < \pi$

Ορισμός: Το σύνολο των (ηρώτων) συζυγών σημείων ενός σημείου $p \in M$ για όλα τα γειωδαιστικά ηω ξεκινούν στο p ονομάζεται συζυγής τόπος. (conjugate locus) τω p . και συμβολίζεται με $C(p)$.

Παρ. Σύν S^n $C(p) = -p$ - τω αντιστο σημείο.

Σε ελλειγοειδείς $\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} + \frac{z^2}{c^2} = 1$, p είναι καμπύλη με τίσσερα ιδίαγορα σημεία.

($a \neq b \neq c$)



Πρόταση: Έστω $\gamma: [0, a] \rightarrow M$ γειωδαιστική με $\gamma(0) = p$.

Το σημείο $q = \gamma(t_0)$ για $t_0 \in (0, a]$ είναι συζυγής τω p αν τω σημείο $v_0 = \dot{\gamma}(0)$ είναι κρίσιμο σημείο τω \exp_p .

Επιπρόσθετα, η πολλαπλότητα τω συζυγής σημείου q τω p ισούται με τη διάσταση τω μηδενικού χώρου (nullity/kernel) τω $(d\exp_p)_{v_0}$.

Απόδειξη: $q = \gamma(t_0)$ συζυγής τω p αν. υπάρχει ηέδιο Jacobι $J(t)$ με $J(0) = J(t_0) = 0$.

Όπως είδαμε $J(t) = (d\exp_p)_{\dot{\gamma}(t)}(t w)$ για $t \in [0, a]$ με $w = J'(0) \neq 0$.

$J(t_0) = 0 \Leftrightarrow \exists w \neq 0$ τ.ω. $(d\exp_p)_{\dot{\gamma}(t_0)}(t_0 w) = 0$.

\Leftrightarrow τω $t_0 v = v_0$ είναι κρίσιμο σημείο τω \exp_p .

Η πολλα τω q ισούται με τω αριθμό των Γ.Α. $J'(0) = w$, τω ικανοποιούν $(d\exp_p)_{v_0}(t_0 w) = 0$, άρα με τη διάσταση τω μηδενικού χώρου $(d\exp_p)_{v_0}$. \square

Παρατήρηση:

-13-

p συζυγής με q $\Leftrightarrow q$ συζυγής με p
ή με βάση των οποίων ως προς τα πεδία Jacobi.

p συζυγής με $q \Leftrightarrow (\text{dexp}_p)_{\gamma'(t_0)} (t_0 J'(0)) = 0$ για κάποιο $J'(0)$
 $J'(0) \perp \gamma'(0)$.

q συζυγής με $p \Leftrightarrow (\text{dexp}_q)_{\tilde{\gamma}'(t_0)} (t_0 \tilde{J}'(0)) = 0$ για κάποιο
 $\tilde{J}'(0)$ ή $\tilde{J}'(0) \perp \tilde{\gamma}'(0)$.

p, q συζυγής αν \exp_p και \exp_q έχουν
κάποιο σημείο σε κάποιο σημείο μετά από χρόνο t_0 ,
στην κατεύθυνση της γεωδαιτικής.