

Ομοιοπαθητικοί Σύνδεσμοι (Liaisons). Affine Connections:

- Γεωδαισιακός - θέλουμε να είναι καμπύλη που ελαχιστώνει την απόσταση μεταξύ δύο σημείων. (ελαχιστόνωση ζωνικά π.χ. S^2)
 - ευκλείδειο χώρο: ευθεία
 - S^2 : κύκλοι μέγιστης διαμέτρου.
- Ένας ορισμός που κάνει τον επηρεασμό τους δύσκολο πρακτικά.

Αναλυτική περιγραφή:

$(\mathbb{R}^n, g = \sum (dx^i)^2)$:- μια ισοτακτική καμπύλη (ήτρο $\gamma \dot{x} = \text{σταθ.}$) είναι ευθεία αν η εφαπτόμενή της είναι μηδέν.

- σταθερό ^{μέτρο} ταχύτητας \neq εφαπτόμενη \Rightarrow ...
 - εφαπτόμενη \perp στην καμπύλη
 \Rightarrow αλλαγή τη διεύθυνση και όχι τη νόρμη της ταχύτητας



Τι είναι η εφαπτόμενη;

$M^n \hookrightarrow \mathbb{R}^{n+m}$ ισομετρικά εμβυθισμένες στον \mathbb{R}^{n+m} .
 π.χ. $S^1 \subset \mathbb{R}^2$



$\gamma(t) = (\cos t, \sin t)$
 καμπύλη στον S^1

$\gamma'(t) = (-\sin t, \cos t) \in T_{\gamma(t)} S^1 \forall t$.
 $(\ddot{\gamma}(t) \perp \dot{\gamma}(t))$

Ενώ $\frac{d}{dt}(\dot{\gamma}(t)) = (-\cos t, -\sin t) \notin T_{\gamma(t)} S^1$

Γενικά για $M^n \hookrightarrow \mathbb{R}^{n+m}$ αν $\gamma(t) \in M^n$ τότε $\gamma'(t) \in T_{\gamma(t)} M^n$

αλλά $\frac{d}{dt}(\gamma'(t)) = \ddot{\gamma}(t) \notin T_{\gamma(t)} M^n$.

Στον S^1 : η προέκταση του $\ddot{\gamma}(t)$ στο $T_{\gamma(t)} M$ είναι 0.

- Οι κίνησης του S^1 βλέπουν / ^{νιώθουν} μηδενική εφαπτόμενη

- Δεν έχουν περιθώρια ηθελαίρω μίμησης της απόστασης (18)
 μεταξύ 2 σημείων στο χώρο τους.

• Αν $V(t)$ διαν. πεδίο στη $\gamma(t)$ με $V(t) \in T_{\gamma(t)} M$ με $M \subset \mathbb{R}^{n+m}$

Υπολογίζουμε $\frac{dV}{dt} \in T_{\gamma(t)} \mathbb{R}^{n+m}$

θεωρούμε $\frac{dV}{dt} \equiv$ ορολογία των $\frac{dV}{dt}$ στο $T_{\gamma(t)} M$.

είναι η συναχθείσα παράγωγος των V .

• Υπάρχουν πολλοί τρόποι να ορισθεί η παράγωγος διανυσματικού πεδίου στη M .

• 2ος \mathbb{R}^m : $\frac{dV}{dt} = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{V(\gamma(t+h)) - V(\gamma(t))}{h}$. $V(\gamma(t+h)) \in T_{\gamma(t+h)} \mathbb{R}^m$

που αυξήθηκε ελάχιστα
 μέσω μετατόπισης με
 διαν. στο $T_{\gamma(t)} \mathbb{R}^m$

• 2ων M $T_{\gamma(t+h)} M$ & $T_{\gamma(t)} M$ & συνδέονται
 Δεν ορίζεται ποια είναι τα παράλληλα διανύσματα.

• Η επιλογή συνδέσεων καθορίζει τη συναχθείσα παράγωγο και αντιστρόφως.

Θέλουμε λοιπόν η συναχθείσα παράγωγος, να έχει ορισμένες ιδιότητες.

Γενικότερος ορισμός συνδέσεων

(...όταν M πολλα όχι αναμενόμενα
Riemann)

Ορισμός: Έστω $\mathcal{X}(M)$ C^∞ δ.π., $\mathcal{Q}(M)$ C^∞ συναρτήσεις
Ένας σημειοπαράλληλος σύνδεσμος (affine connection) ∇
σε διαφ. πολλα M είναι μια απεικόνιση

$$\nabla: \mathcal{X}(M) \times \mathcal{X}(M) \rightarrow \mathcal{X}(M)$$
$$(X, Y) \mapsto \nabla_X Y$$

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

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

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

$$\forall X, Y, Z \in \mathcal{X}(M), f, g \in \mathcal{Q}(M), a \in \mathbb{R}$$

∇ -nabla $\nabla_X Y$ η αναλλοίωτη παράγωγος του Y ως προς X .

Ιδιότητες: Ανάλυση 1. $\nabla_X Y|_p$ εξαρτάται μόνο από την καμπύλη του X
στο p και τις καμπύλες του Y σε γειτονία του p .
(* μόνο από τις καμπύλες του Y σε γ με $\gamma(0)=p$ & $\gamma'(0)=X(p)$).

Απόδειξη: (a) $\tilde{X}(p) = X(p)$
 $\nabla_{\tilde{X}} Y - \nabla_X Y = \nabla_{\tilde{X}-X} Y|_p$ με $(\tilde{X}-X)(p) = 0$.

Έστω $\tilde{X}-X = \sum_{i=1}^n u_i \frac{\partial}{\partial x_i}$, τότε $u_i(p) = 0 \forall i$

$$\therefore \nabla_{\tilde{X}-X} Y|_p = \nabla_{\sum u_i \frac{\partial}{\partial x_i}} Y|_p = \sum_{i=1}^n u_i \nabla_{\frac{\partial}{\partial x_i}} Y|_p = \sum_{i=1}^n u_i(p) \cdot \nabla_{\frac{\partial}{\partial x_i}} Y = 0$$

(b) $\tilde{Y} = Y$ σε μια περιοχή U του P .

(20)

$$\nabla_x (\tilde{Y} - Y) \Big|_P \stackrel{?}{=} 0.$$

Έστω ϕ λ.ω. $\phi(P) = 1$ σε μια ανοικτή $U_0 \subset U$ του P
 & $\phi \equiv 0$ στο U^c .

$$\therefore \phi(\tilde{Y} - Y) \equiv 0 \text{ στη } M.$$

$$\nabla_x (\phi(\tilde{Y} - Y)) = \nabla_x \cdot 0 = 0$$

$$\nabla_x (\phi(\tilde{Y} - Y)) \Big|_P \stackrel{(iii)}{=} X(\phi) \cdot (\tilde{Y} - Y) \Big|_P + \phi \cdot \nabla_x (\tilde{Y} - Y) \Big|_P = \nabla_x (\tilde{Y} - Y) \Big|_P$$

$X(\phi) \Big|_P = 0$ αφού $\phi \equiv 1$ στο U_0 σε περιοχή του P .

$$\phi(P) = 1$$

• Αν $Y = \tilde{Y}$ στη γ . $\Rightarrow \tilde{Y} - Y = \sum f_i \frac{\partial}{\partial x_i}$ με $f_i(\gamma(t)) = 0$

$$\nabla_x \cdot (\tilde{Y} - Y) \Big|_P = \nabla_{\dot{\gamma}(t)} \left(f_i \frac{\partial}{\partial x_i} \right) \Big|_{P, t=0} = \sum \dot{\gamma}(t) (f_i) \frac{\partial}{\partial x_i} \Big|_P + \sum f_i \left(\nabla_{\dot{\gamma}(t)} \frac{\partial}{\partial x_i} \right) \Big|_P$$

$$= \sum \frac{d}{dt} (f_i(\gamma(t))) \Big|_{t=0} \frac{\partial}{\partial x_i} \Big|_P \quad \text{αφού } f_i(\gamma(t)) = 0.$$

• $\nabla_{fX} = f \nabla_X$ στη γ (b). $\nabla_X f Y = \underbrace{X(f)} \cdot Y + f \cdot \nabla_X Y$

• Σημείωση: Όμοιο με τις ιδιότητες για κατευθύνσεις παραγωγούς ~~και~~ σε συναρτήσεις

-21-

Όμως ∇_x παραγωγική διαν. πεδία π.ω. $\nabla_x Y \in \mathcal{K}(M)$.

Γενικά $\nabla_x Y \neq [X, Y]$ αφού $[X, Y]$ πρέπει να είναι αντισυμμετρικό. ενώ $\nabla_x Y \neq -\nabla_Y X$ γενικά.

Θα μπορούσε $\nabla_x Y := [X, Y]$ να δώσει σύνδεσμο;
Δηλαδή ισχύουν τα (i), (ii), (iii) για $[,]$;

- Άσκηση - Εργασία 3.

Σε γειτονιά συντεταγμένων με πλαίσιο συντεταγμένων $\{\frac{\partial}{\partial x_1}, \dots, \frac{\partial}{\partial x_n}\}$, τότε σε οποιοδήποτε άλλο τοπικό πλαίσιο $\{E_1, \dots, E_n\}$. (δηλαδή $\{E_i\}_{i=1}^n$ με $E_i \in \mathcal{X}(M)$ και $\{E_i\}_{i=1}^n$ βάση για το $T_p M \ \forall p \in U$) σε μια γειτονιά U της M .

$$\forall X, Y \in \mathcal{X}(M) \quad \text{έχουμε} \quad X = \sum_{i=1}^n x_i E_i \quad Y = \sum_{j=1}^n y_j E_j$$

$$\begin{aligned} \text{Άρα} \quad \nabla_X Y &= \nabla_{\left(\sum_i x_i E_i\right)} \left(\sum_j y_j E_j\right) = \sum_i x_i \nabla_{E_i} \left(\sum_j y_j E_j\right) = \\ &= \sum_i x_i \sum_j (E_i(y_j) + \nabla_{E_i} E_j) = \sum_{i,j} \left(x_i E_i(y_j) E_j + x_i y_j \nabla_{E_i} E_j \right) \end{aligned}$$

Ορισμός: Για τοπικό πλαίσιο $\{E_1, \dots, E_n\}$ τα σύνθετα Christoffel ορίζονται ως οι n^3 συναρτήσεις με την ιδιότητα $\nabla_{E_i} E_j = \sum_{k=1}^n \Gamma_{ij}^k E_k$.

• Η δράση του ∇ στη γειτονιά U καθορίζεται πλήρως από τα Γ_{ij}^k .

Λήμμα:
$$\nabla_X Y = \sum_k \left[X(y_k) + \sum_{i,j} x_i y_j \Gamma_{ij}^k \right] E_k$$

Πρόταση Σε κάθε πολλαπλόσυνδεση ομογενούς συνδεσμού.

Απόδειξη: Έστω $\{U_\alpha, \Sigma_\alpha\}_\alpha$ άδραση και $\{\varphi_\alpha\}_\alpha$ διακρίση ως μονάδας.

Σε κάθε καρτή $(U_\alpha, \Sigma_\alpha)$ επιλέγουμε n^3 γνήσιες συναρτήσεις

T_{ij}^k και ορίζουμε

$$\alpha \nabla_x \gamma := \sum_k \left[X(\gamma_k) + \sum_{ij} X_i \gamma_j T_{ij}^k \right] \frac{\partial}{\partial x_k} \quad (*)$$

Τότε $\alpha \nabla$ είναι ομογενούς συνδεσμού σε αυτή τη γηουιά, και

$$\nabla := \sum_\alpha \varphi_\alpha \alpha \nabla \quad \text{δίνει συνδεσμού στην } M.$$

(φ_α γ.ω. $\varphi_\alpha(x) = 0 \quad \forall x \notin U_\alpha$ και $\sum_\alpha \varphi_\alpha(x) = 1 \quad \forall x \in M$)

∇ ικανοποιεί (i), (ii) ✓

(iii) Leibniz: $\nabla_x(f\gamma) = \sum_\alpha \varphi_\alpha \alpha \nabla_x(f\gamma) =$

$$= \sum_\alpha \varphi_\alpha \left[X(f)\gamma + f \alpha \nabla_x \gamma \right] = X(f)\gamma + f \cdot \sum_\alpha \varphi_\alpha \alpha \nabla_x \gamma =$$
$$\stackrel{1}{=} X(f)\gamma + f \nabla_x \gamma.$$

□

• Τα T_{ij}^k καθορίζουν μοναδικά το συνδεσμού.

• Παρ: $\mathbb{R}^n \quad \nabla_x \left(\sum_j \gamma_j \frac{\partial}{\partial x_j} \right) = \sum_j X(\gamma_j) \frac{\partial}{\partial x_j} \quad (\mu \epsilon \quad T_{ij}^k = 0 \quad \forall i, j, k)$
είναι ο εκρηκτικός συνδεσμού.

Παρατήρηση: Αν ∇^1, ∇^2 συνδεδεμένοι, τότε

$\frac{1}{2}\nabla^1, \nabla^1 + \nabla^2$ γενικά δεν είναι συνδεδεμένοι. - χάνεται η ιδιότητα (iii) - όπως $\alpha\nabla^1 + \beta\nabla^2$ με $\alpha + \beta = 1$ είναι συνδεδεμένος.

Αν ∇^1, ∇^2 συνδεδεμένοι με σύμβολα Christoffel.

${}^1\Gamma_{ij}^k, {}^2\Gamma_{ij}^k$ αντιστοίχως, τότε ο ∇ με

σύμβολα Christoffel $\alpha{}^1\Gamma_{ij}^k + \beta{}^2\Gamma_{ij}^k$ όπου $\alpha, \beta \in C^\infty(M)$ ~~καθεν~~

είναι συνδεδεμένος. ~~πρέπει~~ πρέπει να ικανοποιείται (*)

- Γι' αυτό ονομάζονται και αεφινικούς

∇ : επέφεθη την παραγωγή διαν. πεδίων σε μια καμπύλη.

Αυτό φαίνεται από την ακόλουθη πρόταση:

Πρόταση: Έστω M διαφ. πολλα με διαφορολογικό σύνδεσμο ∇ .

Τότε για κάθε διαν. πεδίο $V(t)$ ορισμένο σε καμπύλη $\gamma(t)$

ορίζεται μοναδικά η συναρτησιακή παράγωγος $\frac{DV}{dt}$ ως V στην γ , η οποία ^{να} ικανοποιεί τις ακόλουθες ιδιότητες:

(a) $\frac{D}{dt}(aV + W) = a \frac{DV}{dt} + \frac{DW}{dt}$ όπου $a \in \mathbb{R}, W$ διαν. πεδίο στην γ .

(b) $\frac{D}{dt}(fV) = \frac{df}{dt}V + f \frac{DV}{dt}$ όπου f συνάρτηση ορισμένη στην γ

(c) Αν ω V προέρχεται από διαν. πεδίο $Y \in \mathcal{X}(M)$, δηλαδή

$V(t) = Y(\gamma(t))$ τότε $\frac{DV}{dt} = \nabla_{\gamma'(t)} Y$.

Απόδειξη:

$$V(t) = \sum_{i=1}^n v_i(t) \frac{\partial}{\partial x_i} \Big|_{\gamma(t)} \quad \text{σε μια γηνοβία συντεταγμένων.}$$

Αν το $\frac{D}{dt}$ ορίζεται και ισχύουν (a), (b), (c), τότε

$$\frac{D}{dt} \left(\sum_{i=1}^n v_i(t) \frac{\partial}{\partial x_i} \Big|_{\gamma(t)} \right) \stackrel{(a),(b)}{=} \sum_{i=1}^n \left[\frac{dv_i(t)}{dt} \frac{\partial}{\partial x_i} \Big|_{\gamma(t)} + v_i(t) \frac{D}{dt} \left(\frac{\partial}{\partial x_i} \Big|_{\gamma(t)} \right) \right]$$

$$\stackrel{(c)}{=} \sum_{i=1}^n \left[\frac{dv_i}{dt} \frac{\partial}{\partial x_i} \Big|_{\gamma(t)} + v_i(t) \left(\nabla_{\gamma'(t)} \frac{\partial}{\partial x_i} \Big|_{\gamma(t)} \right) \right]$$

Αφού $\gamma'(t) = \sum_{i=1}^n \dot{\gamma}_i(t) \frac{\partial}{\partial x_i}$ σε συντεταγμένες, τότε από γραμμικές ιδιότητες των ∇

$$\frac{DV}{dt} = \sum_{i=1}^n \left(\frac{dv_i}{dt} \frac{\partial}{\partial x_i} + \sum_{j=1}^n v_i(t) \dot{\gamma}_j(t) \nabla_{\frac{\partial}{\partial x_j}} \frac{\partial}{\partial x_i} \right) \Big|_{\gamma(t)} \quad (*)$$

Άρα αν θέλουμε $\frac{D}{dt}$ z.w. να ικανοποιεί (a), (b), (c), τότε από (*) ανώ το $\frac{DV}{dt}$ ορίζεται μοναδικά για κάθε V αν γ .

Για την ύπαρξη λοιπόν των $\frac{DV}{dt}$ z.w. ορίζουμε μέσω (*).

Τότε είναι ξεκάθαρο ότι η παράγωγος αυτή διασφαλίζει τα (a), (b), (c).

□.

Ορισμός: Έστω M διαφ. πολλα με ομοπαράλληλο σύνδεσμο ∇ .

Ένα διανυσματικό πεδίο V σε καμπύλη γ ονομάζεται παράλληλο αν $\frac{DV}{dt} = 0 \quad \forall t$.

(δηλαδή μηδενική μεταβολή πάνω στην γ .)

Θεώρημα στο \mathbb{R}^n : Έστω $\gamma(t)$ C^∞ καμπύλη στο \mathbb{R}^n ,

και v_0 διάνυσμα στο $\gamma(t_0)$.

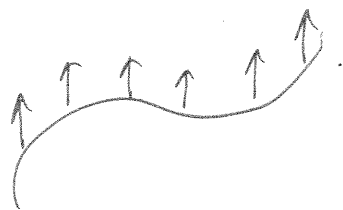
Τότε υπάρχει μοναδικό παράλληλο διαν. πεδίο $V(t)$ στην γ με $V(t_0) = v_0$ (∇ : σύνδεσμος με $\Gamma_{ij}^k = 0$).

Απόδειξη: $V(t) = (v_1(t), \dots, v_n(t))$

$$\frac{DV}{dt} = (v_1'(t), \dots, v_n'(t)) = 0 \Rightarrow v_i(t) = c_i \quad \forall t$$

$$\therefore c_i = v_i(t) = v_{0,i}$$

$$\therefore V(t) = v_0 \quad \forall t$$



Πρόταση: Έστω M διαφ. πολλα με ομοπαράλληλο σύνδεσμο ∇ , ~~και~~ $\gamma: I \rightarrow M$ διαφ. καμπύλη.

και $v_0 \in T_{\gamma(t_0)} M$.

Τότε υπάρχει μοναδικό παράλληλο C^∞ διαν. πεδίο

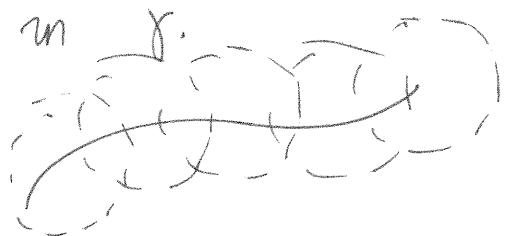
$V(t)$ στην γ με $V(t_0) = v_0$.

Το $V(t)$ ονομάζεται παράλληλη μετατόπιση του

v_0 στην γ .

• Mas dimiti to analogo ton parastaseon diav. pediwn
to PLH.

Απόδειξη: Σε μια χρονιά U το $\gamma(t_0)$ έχουμε ύπαρξη
και μοναδικότητα.
Μέχρι να καλύψουμε m γ .



Σε μια χρονιά U το $\gamma(t_0)$, θέλουμε $V(t)$
τω. $V(t_0) = V_0$ και $\frac{DV}{dt} \equiv 0$.

Σε συντεταγμένες $V(t) = \sum_{i=1}^n v_i(t) \frac{\partial}{\partial x_i}$

και $\frac{DV}{dt} = \frac{D}{dt} \left(\sum_i v_i(t) \frac{\partial}{\partial x_i} \right) = \sum_i \left[v_i'(t) \frac{\partial}{\partial x_i} + v_i(t) \cdot \frac{D}{dt} \left(\frac{\partial}{\partial x_i} \right) \right]$

$= \sum_i v_i'(t) \frac{\partial}{\partial x_i} + \sum_i v_i(t) \nabla_n \left(\sum_{j=1}^n \gamma_j'(t) \frac{\partial}{\partial x_j} \right) \left(\frac{\partial}{\partial x_i} \right) =$

$= \sum_{k=1}^n v_k'(t) \frac{\partial}{\partial x_k} + \sum_{i,j,k=1}^n v_i(t) \gamma_j'(t) \Gamma_{ij}^k \frac{\partial}{\partial x_k} \equiv 0$

$\Leftrightarrow v_k'(t) + \sum_{i,j=1}^n v_i(t) \gamma_j'(t) \Gamma_{ij}^k = 0 \quad \forall k.$

με $v_k(t_0) = v_{0,k}$.

Σύστημα διαφ. εξισώσεων 1ης τάξης για το $(v_1(t), \dots, v_n(t))$
με C^∞ συντελεστές $(\gamma_j'(t) \Gamma_{ij}^k)$ το οποίο είναι γραμμικό,
δηλαδή $\vec{v}'(t) = A \vec{v}$ $A: C^\infty$ $n \times n$ πίνακας.

Από θεωρήματα ύπαρξης και μοναδικότητας, έχουμε μοναδική λύση $\vec{v}(t)$ με $\vec{v}(t_0) = \vec{v}_0$ σε συντεταγμένες. για όλα τα $t \in I$ στο \mathbb{R}^n Ειδικότερα $\vec{v}(t)$ είναι C^1 .

Θεωρούμε $v(t) = \sum_{i=1}^n v_i(t) \frac{\partial}{\partial x_i} \Big|_{\gamma(t)}$ C^∞ διαν. πεδίο.

□

Παρατήρηση: Για $\gamma: I \rightarrow M$ $t_0, t_1 \in I$, η παράλληλη μετατόπιση ενός $v_0 \in T_{\gamma(t_0)} M$ δίνει ένα ζεύγος

$$P_{t_0, t_1}^\gamma : T_{\gamma(t_0)} M \rightarrow T_{\gamma(t_1)} M \quad \text{με} \quad P_{t_0, t_1}^\gamma(v_0) = v(t_1)$$

όπου $v(t)$ η παράλληλη μετατόπιση του v_0 στη γ .

P_{t_0, t_1}^γ είναι ισομορφισμός, γιατί η διαφορική εξίσωση που λύνεται είναι γραμμική και θα πάρει γραμμικά ανεξάρτητα διαν. λύσεων σε γραμμικά ανεξάρτητα. και επίσης $(P_{t_0, t_1}^\gamma)(\alpha w + \beta v) = \alpha (P_{t_0, t_1}^\gamma)(w) + \beta (P_{t_0, t_1}^\gamma)(v)$, από γραμμ. ανηκότητα.

Πρόταση: $\frac{Dv}{dt}(t_0) = \lim_{t \rightarrow t_0} \frac{(P_{t_0, t}^\gamma)^{-1}(v(t)) - v(t_0)}{t - t_0}$

για κάθε C^∞ διαν. πεδίο στη γ .

Απόδειξη: Έστω $\{E_{i,0}\}$ βάση για το $T_{\gamma(t_0)} M$.

και ορίζουμε $E_i(t)$ την παράλληλη μετατόπιση του $E_{i,0}$ στη γ .

Τότε $\frac{DE_i(t)}{dt} = 0$ και $\{E_i(t)\}$ δίνει βάση για το

$T_{\gamma(t)} M$ αφού πάρει ΓΑ σε ΓΑ διανύσματα.

Αρα γράφουμε $V(t) = \sum_{i=1}^n v_i(t) E_i(t) \quad \forall t$

-29-

Αν οι $\rho_{t_0, t}$ έχουν ότι $P_{t_0, t}^\delta(E_{i,0}) = E_i(t)$.

Τότε $\frac{DV}{dt} = \sum_{i=1}^n \left(v_i'(t) E_i(t) + v_i(t) \frac{DE_i(t)}{dt} \right) = \sum_{i=1}^n v_i'(t) E_i(t)$

και $\frac{DV}{dt}(t_0) = \sum_{i=1}^n v_i'(t_0) \cdot E_i(t_0) = \sum_{i=1}^n v_i'(t_0) E_{i,0}$.

Αν οι γραμμικοί $\rho_{t_0, t}$ είναι και οι $I-I$ από υπολογισμούς, έχουμε ότι

$$\begin{aligned} (P_{t_0, t}^\delta)^{-1}(V(t)) - V(t_0) &= (P_{t_0, t}^\delta)^{-1} \left(\sum_{i=1}^n v_i(t) E_i(t) \right) - V(t_0) = \\ &= \sum_{i=1}^n \left[v_i(t) \cdot \underbrace{(P_{t_0, t}^\delta)^{-1}(E_i(t))}_{E_{i,0}} - v_i(t_0) \cdot E_{i,0} \right] = \sum_{i=1}^n (v_i(t) - v_i(t_0)) E_{i,0} \end{aligned}$$

Αρα $\lim_{t \rightarrow t_0} \frac{(P_{t_0, t}^\delta)^{-1}(V(t)) - V(t_0)}{t - t_0} = \lim_{t \rightarrow t_0} \sum_{i=1}^n \left(\frac{v_i(t) - v_i(t_0)}{t - t_0} \right) E_{i,0} =$

$$= \sum_{i=1}^n v_i'(t_0) \cdot E_{i,0} \equiv \frac{DV}{dt}(t_0) \quad \square$$

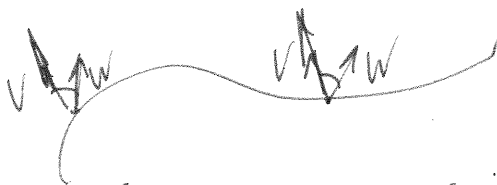
Σημείωση: Μέχρι στιγμής, για τον ορισμό $\frac{D}{dt}$ και ∇ δεν έχουμε χρησιμοποιήσει τη μετρική. Θα θέλαμε $\nabla, \frac{D}{dt}$ να "αξιοποιούν" τη μετρική

Συνδέσμοι Riemann:

Έστω $V(t), W(t)$ παράλληλα διαν. πεδία σμ γ ($\frac{DV}{dt} = \frac{DW}{dt} = 0$).

Όταν M πολλα Riemann, τότε ορίζεται $\langle V(t), W(t) \rangle_{\gamma(t)}$

- Θα θέλαμε ενώ το εσωτερικό γινόμενο να παραμένει σταθερό όταν τα $V(t), W(t)$ είναι παράλληλα -όπως στο \mathbb{R}^n



Αντί συνεπώς και $\langle V(t), V(t) \rangle = \text{σταθερό} \forall t$
 άρα διατηρείται και η νόρμα παράλληλων διαν. πεδίων.

Ορισμός: Έστω (M, g) πολλα Riemann με ομοπαράλληλο σύνδεσμο ∇ .

Ο σύνδεσμος ∇ είναι ομοβαρής με τη μετρική $g = \langle , \rangle$ αν για κάθε σημείο γ και για κάθε ζεύγος παράλληλων διαν. πεδίων V, W σμ γ ισχύει σμ $\langle V(t), W(t) \rangle_{\gamma(t)} = \text{σταθερά} \forall t$.

Πρόταση: Έστω M πολλα Riemann
 Ένας σύνδεσμος ∇ συν M είναι ομαλώς
 με τη μετρική της συν να καθε \mathbb{R}^n διαμ. πεδίων
 V, W σε διαμ. κεντρική $\gamma: I \rightarrow M$ ισχύει ότι

$$\frac{d}{dt} \langle V, W \rangle = \left\langle \frac{DV}{dt}, W \right\rangle + \left\langle V, \frac{DW}{dt} \right\rangle \quad \forall t \in I$$

Απόδειξη:

(\Leftarrow) Αν ισχύει η πιο πάνω ισότητα και V, W
 παράλληλα συν γ τ.ω. $\frac{DV}{dt} = \frac{DW}{dt} = 0$, τότε

$$\frac{d}{dt} \langle V, W \rangle = 0 \quad \forall t \Rightarrow \langle V(t), W(t) \rangle = c \text{ σταθερά } \forall t.$$

Άρα ∇ ομαλώς με τη μετρική.

(\Rightarrow) Για $t_0 \in I$ έστω $\{E_{1,0}, \dots, E_{n,0}\}$ ο.κ. βάση
 για το $T_{\gamma(t_0)} M$.

Τότε για κάθε $E_{i,0}$ υπάρχει μοναδικό παράλληλο
 διαμ. πεδίο $E_i(t)$ συν γ τ.ω. $E_i(t_0) = E_{i,0}$ και

$$\frac{DE_i}{dt} = 0 \text{ στο } I.$$

Αφού ∇ ομαλώς σύνδεσμος, τότε

$$\langle E_i(t), E_j(t) \rangle = \langle E_i(t_0), E_j(t_0) \rangle = \delta_{ij} \quad \forall t \in I.$$

και άρα $\{E_i(t), \dots, E_n(t)\}$ ο.κ. βάση για το $T_{\gamma(t)} M \quad \forall t.$

Αν $V(t), W(t) \in C^\infty$ διαμ. πεδία συν $\gamma(t)$, τότε

$$V(t) = \sum_{i=1}^n v_i(t) E_i(t) \quad \text{και} \quad W(t) = \sum_{j=1}^n w_j(t) E_j(t). \quad \text{με } v_i, w_j \in C^\infty \text{ συναρτήσεις.}$$

Αρα $\frac{d}{dt} \langle v(t), w(t) \rangle = \frac{d}{dt} \left(\sum_{i,j=1}^n \langle v_i(t) E_i(t), w_j(t) E_j(t) \rangle \right) =$
 $= \frac{d}{dt} \left(\sum_{i=1}^n v_i(t) w_i(t) \right) = \sum_{i=1}^n \left(v_i'(t) w_i(t) + v_i(t) w_i'(t) \right) = (*)$

Επίσης $\frac{DV}{dt} = \frac{D}{dt} \left(\sum_{i=1}^n v_i(t) E_i(t) \right) = \sum_{i=1}^n \left(v_i'(t) E_i(t) + v_i(t) \frac{DE_i}{dt} \right) =$
 $= \sum_{i=1}^n v_i'(t) E_i(t)$

και παρόμοια $\frac{DW}{dt} = \sum_{j=1}^n w_j'(t) E_j(t)$

Αρα $\langle \frac{DV}{dt}, w \rangle + \langle v, \frac{DW}{dt} \rangle = \sum_{i,j} \left[\langle v_i'(t) E_i(t), w_j(t) E_j(t) \rangle + \langle v_i(t) E_i(t), w_j'(t) E_j(t) \rangle \right] =$
 $= \sum_{i=1}^n \left(v_i'(t) w_i(t) + v_i(t) w_i'(t) \right)$ αφού $\{E_i\}$ ο.κ.
 $= (*)$

□.

Πρόταση: Ένα σύνδεσμος ∇ είναι συμβατός με τη μετρική μιας πολλαπλής Riemann αν

$$X\langle Y, Z \rangle = \langle \nabla_X Y, Z \rangle + \langle Y, \nabla_X Z \rangle \quad \forall X, Y, Z \in \mathcal{X}(M).$$

Απόδειξη: Σωσ ορίσθαι p $X\langle Y, Z \rangle$, $\nabla_X Y$ και $\nabla_X Z$ εξαρτώνται μόνο από την τιμή των X στο p , $X(p)$ και τις τιμές των Y, Z σε καμμία $\gamma(t)$ με $\gamma(0)=p$ και $\gamma'(0)=X(p)$.

Τότε $X\langle Y, Z \rangle = \left. \frac{d}{dt} \langle Y, Z \rangle \right|_{t=0}$

και $\nabla_X Y = \left. \frac{DY}{dt} \right|_{t=0}$, $\nabla_X Z = \left. \frac{DZ}{dt} \right|_{t=0}$.

Αρα $X\langle Y, Z \rangle|_p = \langle \nabla_X Y, Z \rangle|_p + \langle \nabla_X Z, Y \rangle|_p$

$$\Leftrightarrow \left. \frac{d}{dt} \langle Y, Z \rangle \right|_{t=0} = \left\langle \left. \frac{DY}{dt} \right|_{t=0}, Z \right\rangle + \left\langle Y, \left. \frac{DZ}{dt} \right|_{t=0} \right\rangle$$

ωσ όμοιο ισχύει από την προηγούμενη πρόταση \square .

Πρόταση: Τα ακόλουθα είναι ισοδύναμα:

- (i) ο σύνδεσμος ∇ είναι συμβατός με τη μετρική
- (ii) $\forall V, W \in C^\infty$ διαν. πεδία σε C^∞ καμμία γ

$$\frac{d}{dt} \langle V, W \rangle = \left\langle \frac{DV}{dt}, W \right\rangle + \left\langle V, \frac{DW}{dt} \right\rangle$$

- (iii) $\forall V, W$ παράλληλα C^∞ διαν. πεδία σε C^∞ καμμία γ
 $\langle V, W \rangle = \text{σταθερά}$

(iv) $\forall X, Y, Z \in \mathcal{X}(M)$ $X\langle Y, Z \rangle = \langle \nabla_X Y, Z \rangle + \langle Y, \nabla_X Z \rangle$.

- (v) $\forall C^\infty$ καμμία γ η παράλληλη μετακίνηση

$$P_{t_0, t_1}^\gamma : T_{\gamma(t_0)} M \rightarrow T_{\gamma(t_1)} M$$

είναι ισομετρία $\forall t_0, t_1$
* Άσκηση 632 - από την απόδειξη των προτάσεων.

Ορισμός: Ένας σύνδεσμος ∇ σε C^∞ πολλα M
ονομάζεται συμμετρικός αν

-34-

$$\nabla_X Y - \nabla_Y X = [X, Y] \quad \forall X, Y \in \mathcal{X}(M).$$

Παρατήρηση: Σε κάθε συνεπαχθέντων $(U, \Sigma) \quad \left[\frac{\partial}{\partial x_i}, \frac{\partial}{\partial x_j} \right] = 0.$

αρα
$$\nabla_{\frac{\partial}{\partial x_i}} \frac{\partial}{\partial x_j} - \nabla_{\frac{\partial}{\partial x_j}} \frac{\partial}{\partial x_i} = 0 \quad \forall i, j$$

$$\Leftrightarrow \sum_{k=1}^n (\Gamma_{ij}^k - \Gamma_{ji}^k) \frac{\partial}{\partial x_k} = 0 \quad \forall i, j$$

$$\Leftrightarrow \Gamma_{ij}^k = \Gamma_{ji}^k \quad \forall i, j, k.$$

∇ συμμετρικός αν $\Gamma_{ij}^k = \Gamma_{ji}^k \quad \forall i, j, k$

-συμμετρία για σύμβολα Christoffel στην κάτω θέση.

Θεώρημα (Θεμελιώδες Θεώρημα της Γεωμετρίας Riemann/
Θεώρημα Levi-Civita).

Έστω (M, g) πολλα Riemann.

Τότε υπάρχει ένας μοναδικός σύνδεσμος ∇ στην M

ο οποίος είναι (α) συμμετρικός και

(β) συμβατός με τη μετρική.

Ο σύνδεσμος αυτός ονομάζεται σύνδεσμος Levi-Civita.

Απόδειξη: Υποθέτουμε ότι υπάρχει μια να τον υπολογισουμε.

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

$$Y\langle Z, X \rangle = \langle \nabla_Y Z, X \rangle + \langle Z, \nabla_Y X \rangle$$

$$Z\langle X, Y \rangle = \langle \nabla_Z X, Y \rangle + \langle X, \nabla_Z Y \rangle$$

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

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

$$= 2\langle \nabla_X Y, Z \rangle + \langle [Y, X], Z \rangle + \langle [X, Z], Y \rangle + \langle [Y, Z], X \rangle =$$

$$\Rightarrow \langle \nabla_X Y, Z \rangle = \frac{1}{2} \left[X\langle Y, Z \rangle + Y\langle Z, X \rangle - Z\langle X, Y \rangle - \langle [Y, X], Z \rangle - \langle [X, Z], Y \rangle + \langle [Z, Y], X \rangle \right] = (*)$$

Παρατηρούμε ότι το Δ.Μ. (*) εξαρτάται μόνο από τη μητρική αλυσίδα $[,]$ δίνεται από την πολλαπλασιαστική.

Άρα αν ∇ υπάρχει τότε είναι μηναδικός και $\langle \nabla_X^1 Y, Z \rangle = \langle \nabla_X^2 Y, Z \rangle \quad \forall X, Y, Z \in \mathcal{X}(M)$ λόγω της ιδιότητας (*) η οποία είναι πάντα και των δύο.

Ταυτόχρονα αν ορίσουμε $\nabla_X Y$ π.ω. $\langle \nabla_X Y, Z \rangle = (*) \quad \forall X, Y, Z \in \mathcal{X}(M)$ τότε μπορούμε να δείξουμε ότι ∇ είναι ανδρικός (ικανοποιεί (i), (ii), (iii) ως ορισμένοι ανδρικοί) και είναι συμμετρικός και υπερμετρικός (632: Ασκήση).

□

Υπολογισμός ∇ μέσω (*) σε καρτη συντεταγμένων
 (U, Σ) . Αρκεί να βρούμε τα Γ_{ij}^k .

Υποθεσίση: $[\frac{\partial}{\partial x_i}, \frac{\partial}{\partial x_j}] = 0 \quad \forall i, j$

Αρα από (*):

$$\begin{aligned} \langle \nabla_{\frac{\partial}{\partial x_i}} \frac{\partial}{\partial x_j}, \frac{\partial}{\partial x_l} \rangle &= \sum_{m=1}^n \Gamma_{ij}^m \cdot g_{ml} = \\ &= \frac{1}{2} \left[\frac{\partial}{\partial x_i} (g_{jl}) + \frac{\partial}{\partial x_j} (g_{il}) - \frac{\partial}{\partial x_l} (g_{ij}) \right] \end{aligned}$$

Έστω $(g^{lk})_{lk}$ ο αντιστροφος πίνακας του $(g_{ij})_{ij}$

π.ω. $\sum_{j=1}^n g_{ij} g^{jk} = \delta_i^k$

Πολλαπλασιάζοντας τα δύο μέλη με g^{lk} και προσθέτοντας ως προς l :

$$\sum_{l=1}^n \sum_{m=1}^n \Gamma_{ij}^m \underbrace{g_{ml} g^{lk}}_{\delta_{km}} = \sum_{l=1}^n g^{lk} \cdot \frac{1}{2} \left[\frac{\partial}{\partial x_i} (g_{jl}) + \frac{\partial}{\partial x_j} (g_{il}) - \frac{\partial}{\partial x_l} (g_{ij}) \right]$$

$$\Rightarrow \Gamma_{ij}^k = \frac{1}{2} \sum_{l=1}^n g^{lk} [g_{jl,i} + g_{il,j} - g_{ij,l}]$$

όπου $g_{ij,l} := \frac{\partial}{\partial x_l} (g_{ij})$.

Παρατηρούμε ότι $\Gamma_{ij}^k = \Gamma_{ji}^k \quad \forall i, j$.

• Στον εκκλιτικό χώρο $\Gamma_{ij}^k \equiv 0 \rightarrow$ επίπεδος.

Πόρισμα: Σε μια γειτονία συντεταγμένων μιας πολλαπλής Riemann όπου η μετρική γράφεται ως

$$g = \sum_{i,j=1}^n g_{ij} dx^i dx^j$$
 τα σύμβολα Christoffel του συνδέσμου Levi-Civita δίνονται από:

$$\Gamma_{ij}^k = \frac{1}{2} \sum_e g^{ke} (g_{ie,j} + g_{je,i} - g_{ij,e})$$

Θεώρημα: Έστω $i: (M^n, g_M) \rightarrow (\tilde{M}^{n+m}, g_{\tilde{M}})$ μια ισομετρική εμβύθιση της M στην \tilde{M} με $g_M = i^*(g_{\tilde{M}})$.

Για διαν. πεδία X, Y στην M που επεκτείνονται σε διαν. πεδία $\tilde{X}, \tilde{Y} \in \mathcal{X}(\tilde{M})$ ορίζουμε

$\nabla_X Y :=$ προβολή του $\tilde{\nabla}_{\tilde{X}} \tilde{Y}$ στον εφαπτομενο χώρο της M ,

όπου $\tilde{\nabla}$ ο συνδέσμος Levi-Civita της \tilde{M} .

Τότε ∇ είναι ο συνδέσμος Levi-Civita της M .

Πόρισμα: Έστω $i: M^n \hookrightarrow \mathbb{R}^3$ με $g_M = i^* g_{\mathbb{R}^3}$

\mathbb{R}^3 : Ευκλείδειος χώρος.

Ένα διανυσματικό πεδίο $V(t) \in T_{\gamma(t)} M$ σε κομμάτι γ στην M ~~είναι~~ είναι παράλληλο αν.

$\frac{dV}{dt} \perp T_{\gamma(t)} M \subset \mathbb{R}^3$, όπου $\frac{dV}{dt}$ η οριζόντια παράγωγος

ως $V(t): I \rightarrow \mathbb{R}^3$.

Παρ. Υπολογισμός Γ_{ij}^k να S^2 σε σφαιρικές
 συντεταγμένες (ϕ, θ) όπου $g = d\phi^2 + \sin^2\phi \cdot d\theta^2$
 έχουμε $a_1 = \frac{\partial}{\partial \phi}$ $a_2 = \frac{\partial}{\partial \theta}$ $g_{11} = 1$ $g_{12} = g_{21} = 0$ $g_{22} = \sin^2\phi$
 $g^{-1} = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & \sin^{-2}\phi \end{bmatrix}$

$$\Gamma_{11}^1 = \frac{1}{2} g^{11} [g_{11,1} + g_{11,1} - g_{11,1}] + \frac{1}{2} g^{12} [g_{12,1} + g_{12,1} - g_{11,2}] = 0$$

$$\Gamma_{11}^2 = \frac{1}{2} g^{21} [g_{11,1} + g_{11,1} - g_{11,1}] + \frac{1}{2} g^{22} [g_{12,1} + g_{12,1} - g_{11,2}] = 0$$

$$\Gamma_{12}^1 = \Gamma_{21}^1 = \frac{1}{2} g^{11} [g_{11,2} + g_{21,1} - g_{12,1}] + \frac{1}{2} g^{12} [g_{12,2} + g_{22,1} - g_{12,2}] = 0$$

$$\Gamma_{12}^2 = \Gamma_{21}^2 = \frac{1}{2} g^{21} [g_{11,2} + g_{21,1} - g_{12,1}] + \frac{1}{2} g^{22} [g_{12,2} + g_{22,1} - g_{12,2}] =$$

$$= \frac{1}{2} \sin^{-2}\phi \cdot \frac{\partial}{\partial \phi} (\sin^2\phi) = \frac{\cos\phi}{\sin\phi}$$

$$\Gamma_{22}^1 = \frac{1}{2} g^{11} [g_{21,2} + g_{21,2} - g_{22,1}] + \frac{1}{2} g^{12} [g_{22,2} + g_{22,2} - g_{22,2}] =$$

$$= -\frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial \phi} (\sin^2\phi) = -\sin\phi \cos\phi$$

$$\Gamma_{22}^2 = \frac{1}{2} g^{21} [g_{21,2} + g_{21,2} - g_{22,1}] + \frac{1}{2} g^{22} [g_{22,2} + g_{22,2} - g_{22,2}] = 0$$

Για πιο απλό συμβολισμό $\partial\phi = \partial/\partial\phi$ $\partial\theta = \partial/\partial\theta$.

-39-

$$\nabla_{\partial\phi} \partial\phi = \Gamma_{11}^1 \partial\phi + \Gamma_{11}^2 \partial\theta = 0$$

$$\nabla_{\partial\theta} \partial\phi = \nabla_{\partial\phi} \partial\theta = \Gamma_{12}^1 \partial\phi + \Gamma_{12}^2 \partial\theta = \frac{\cos\phi}{\sin\phi} \partial\theta$$

$$\nabla_{\partial\theta} \partial\theta = \Gamma_{22}^1 \partial\phi + \Gamma_{22}^2 \partial\theta = -\sin\phi \cdot \cos\phi \partial\phi.$$

Εναλλακτικά:

$$\begin{aligned} \langle \nabla_{\partial\phi} \partial\phi, \partial\theta \rangle &= \partial\phi \langle \partial\phi, \partial\theta \rangle - \langle \partial\phi, \nabla_{\partial\phi} \partial\theta \rangle = - \langle \partial\phi, \nabla_{\partial\theta} \partial\phi \rangle = \\ &= -\frac{1}{2} \partial\theta \langle \partial\phi, \partial\phi \rangle = 0 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \langle \nabla_{\partial\phi} \partial\phi, \partial\phi \rangle &= \frac{1}{2} \partial\phi \langle \partial\phi, \partial\phi \rangle = 0 \\ \Rightarrow \nabla_{\partial\phi} \partial\phi &= 0. \end{aligned}$$

$$\langle \nabla_{\partial\theta} \partial\phi, \partial\phi \rangle = \frac{1}{2} \partial\theta \langle \partial\phi, \partial\phi \rangle = 0$$

$$\langle \nabla_{\partial\theta} \partial\phi, \partial\theta \rangle = \langle \nabla_{\partial\phi} \partial\theta, \partial\theta \rangle = \frac{1}{2} \partial\phi \langle \partial\theta, \partial\theta \rangle = \sin\phi \cdot \cos\phi.$$

$$\therefore \nabla_{\partial\theta} \partial\phi = \langle \nabla_{\partial\theta} \partial\phi, \partial\theta \rangle \cdot \frac{\partial\theta}{|\partial\theta|^2} = \frac{\cos\phi}{\sin\phi} \partial\theta$$

$$\langle \nabla_{\partial\theta} \partial\theta, \partial\phi \rangle = - \langle \partial\theta, \nabla_{\partial\theta} \partial\phi \rangle = -\sin\phi \cos\phi.$$

$$\langle \nabla_{\partial\theta} \partial\theta, \partial\theta \rangle = \frac{1}{2} \partial\theta \langle \partial\theta, \partial\theta \rangle = 0$$

$$\therefore \nabla_{\partial\theta} \partial\theta = \langle \nabla_{\partial\theta} \partial\theta, \partial\phi \rangle \cdot \frac{1}{|\partial\phi|^2} \partial\phi = -\sin\phi \cos\phi \partial\phi.$$

Άσκηση: $S^2 \subset \mathbb{R}^3$

Έστω $\gamma(t)$ μεγάλος κύκλος με μέτρο ταχύτητας 1.

Δείξτε ότι $\gamma(t)$ είναι παράλληλο διαν. πεδίο
στη γ .

Δείξτε ότι δεν ισχύει για παράλληλους κύκλους

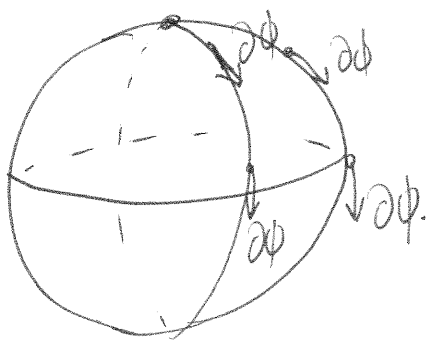
• Παράλληλος χάρτης γω. $\gamma(t)$ μεσημβρινός

Σε σφαιρικές $\gamma(t) = (t, \phi_0, \theta_0)$ $t \in I$



Τότε $\gamma'(t) = \frac{\partial}{\partial \phi}$ και $\frac{D(\gamma'(t))}{dt} = \nabla_{\gamma'(t)} \gamma'(t) = \nabla_{\frac{\partial}{\partial \phi}} \frac{\partial}{\partial \phi} = 0$.

• Παράλληλη μετατόπιση γω $\frac{\partial}{\partial \phi}$ σε μεγάλο κύκλο και
το $\frac{\partial}{\partial \phi}$.



Εξισώσεις για κίνηση παράλληλου διαν. πεδίου
 στην $S^2 \subset \mathbb{R}^3$.

$$\frac{DV}{dt} = 0 \Leftrightarrow v_k'(t) + \sum_{i,j=1}^2 \Gamma_{ij}^k \gamma_i'(t) v_j(t) = 0 \quad \forall k=1,2$$

με $v(t) = v_{0,1} \frac{\partial}{\partial \phi} + v_{0,2} \frac{\partial}{\partial \theta}$.

Στη γενική περίπτωση $\gamma(t)$ - δύσκολη η επίλυση.

Παραδείγματα:

$$\gamma(t) = (t + \phi_0, \theta_0)$$

$$\gamma'(t) = (1, 0) = \frac{\partial}{\partial \phi} \quad \gamma_1' = 1, \quad \gamma_2' = 0.$$



$$\therefore v_1' + \sum_{j=1}^2 \Gamma_{1j}^1 v_j = 0 \Rightarrow v_1' = 0 \Rightarrow v_1(t) = v_{0,1}$$

$$\Gamma_{11}^1 = \Gamma_{12}^1 = 0$$

$$v_2' + \sum_{j=1}^2 \Gamma_{1j}^2 v_j = 0 \Rightarrow v_2' + \frac{\cos \phi}{\sin \phi} \Big|_{\gamma(t)} v_2 = 0$$

$$\Gamma_{11}^2 = 0 \quad \Gamma_{12}^2 = \frac{\cos \phi}{\sin \phi}$$

$$\Rightarrow \frac{v_2'}{v_2} = - \frac{\cos(t + \phi_0)}{\sin(t + \phi_0)} \Rightarrow \ln|v_2| \Big|_{v_{0,2}}^{v_2} = - \ln|\sin(t + \phi_0)| \Big|_{t=0}^t$$

$$\Rightarrow \frac{v_2}{v_{0,2}} = \frac{\sin \phi_0}{\sin(t + \phi_0)} \Rightarrow v_2 = v_{0,2} \frac{\sin \phi_0}{\sin(t + \phi_0)}$$

Αν $v_{0,2} = 0 \Rightarrow v(t) = v_{0,1} \frac{\partial}{\partial \phi} \rightarrow$ διατηρεί τα διαν. πεδία
 στην κατάσταση $\frac{\partial}{\partial \phi}$

Αν $v_{0,1} = 0 \Rightarrow v(t) = v_{0,2} \frac{\sin \phi_0}{\sin(t + \phi_0)} \frac{\partial}{\partial \theta}$

$$\text{με } \|v(t)\| = |v_{0,2} \sin \phi_0| = \text{σταθερά.}$$

Εξισώσεις για παράλληλη μετακίνηση στη $\gamma(t) = (\phi_0, t + \theta_0)$ ή το
 πολυπλοκές: $\left. \begin{array}{l} v_1' - \sin \phi_0 \cos \phi_0 v_2 = 0 \\ v_2' + \frac{\cos \phi_0}{\sin \phi_0} v_1 = 0 \end{array} \right\}$ κυκλική κίνηση v_1, v_2 .