

Πορεία <sup>(θωρομικά)</sup> Αν  $\forall p, q \in M$  η παράλληλη μετακίνηση από το  $p$  στο  $q$  δίνεται ως εξαρτάται από την καμπύλη, τότε  $R=0$ .

Απόδειξη: Για  $(s, t) \in \mathbb{R}^2$  με  $(s, t) \in U = \{-\epsilon < t < 1+\epsilon, -\epsilon < s < 1+\epsilon\}$

ορίζουμε  $f(s, t) : U \rightarrow M$  τ.ω.

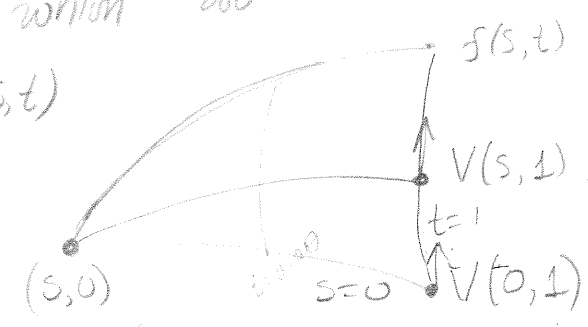
$p = f(s, 0) = f(0, 0) \quad \forall s$

Εστω  $V_0 \in T_{f(0,0)} M$

Ορίζουμε το διαν. πεδίο  $V(s, t)$  τ.ω.

$V(s, 0) = V_0 \quad \forall s$  και

$V(s, t) : \eta$  παράλληλη μετακίνηση του  $V_0$  στην καμπύλη  $t \mapsto f(s, t)$



$\therefore \frac{D}{\partial t} V = 0$

και από Αιτήμα  $\frac{D}{\partial s} \left( \frac{D V}{\partial t} \right) = 0 = \frac{D}{\partial t} \left( \frac{D V}{\partial s} \right) + R_{\frac{\partial f}{\partial s} \frac{\partial f}{\partial t}} V$

Η παράλληλη μετακίνηση του  $V_0$  από το  $p = f(0, 0) = f(s, 0)$

στο  $f(s, 1)$  είναι το  $V(s, 1)$

και είναι η ίδια με την παράλληλη μετακίνηση του  $V_0$

από το  $f(0, 0) = p$  στο  $f(0, 1)$  στην καμπύλη  $t \mapsto f(0, t)$  (με παρρη στο  $V(0, 1)$ ) ακολουθούμενη από την παράλληλη μετακ. του  $V(0, 1)$  στην καμπύλη

$s \mapsto f(s, 1)$ . - αφού  $\parallel$  δη εξαρτάται από την καμπύλη

Αρα και το  $V(s, 1)$  είναι παράλληλη μετακ. του  $V(0, 1)$

$\therefore \frac{D}{\partial s} V(s, 1) = 0$  και το ίδιο ισχύει  $\forall t$  <sup>συμπαγ.</sup>  $\therefore \frac{D}{\partial s} V(s, t) = 0$

$\therefore \frac{D}{\partial t} \left( \frac{D V}{\partial s} \right) = 0$

$\therefore R \frac{\partial f}{\partial s}(0,t) \frac{\partial f}{\partial t}(0,t) \cdot V(0,t) = 0 \quad \forall t \text{ κάθε } t.$

από το ίδιο ισχύει  $\forall t = 0$  άρα, όχι μόνο για  $t=1$ .  
 - Άρα ισχύει και στο  $t=0$ .

$f$  και  $V$  είναι γραμμικά και συνεπώς  $\forall x, y \in T_p M$

είναι δυνατό να με  $X(p) = \frac{\partial f}{\partial s} \Big|_{f(0,0)} \quad Y(p) = \frac{\partial f}{\partial t} \Big|_{f(0,0)}$

$\therefore R_{X,Y} V \Big|_p = 0 \quad \forall X, Y, V \in T_p M \therefore R = 0$

( $p$  είναι οποιοδήποτε).

□

Ορισμός: 0 τάξης  $\nabla R: \mathbb{R}(M) \times \mathbb{R}(M) \times \mathbb{R}(M) \times \mathbb{R}(M) \times \mathbb{R}(M) \rightarrow \mathbb{R}$

ορίζεται ως:

$$\nabla R(X, Y, Z, W, T) = T(R(X, Y, Z, W)) - R(\nabla_T X, Y, Z, W) - R(X, \nabla_T Y, Z, W) - R(X, Y, \nabla_T Z, W) - R(X, Y, Z, \nabla_T W).$$

- Μπορούμε ν.δ.ο. εξαρτάται μόνο από τις  $x, y, z, w, T$  στο  $p$ .  
- είναι ταυτοτική.

Πρόταση:  $\nabla R(X, Y, Z, W, T) + \nabla R(X, Y, W, T, Z) + \nabla R(X, Y, Z, W, T) = 0$

2<sup>η</sup> ταυτότητα Bianchi.

- Άσκηση - να γίνει σε πλαίσιο συντεταγμένων ή κανονικών συντεταγμένων.

Θεώρημα (Schur) Έστω  $(M^n, g)$  πολλα Riemann  $n \geq 3$ .

Αν σε κάθε  $p \in M$  η καμπύλωση  $K(p, \sigma)$  δεν εξαρτάται από το μήκος  $\sigma \subset T_p M$ , αλλά μόνο από το  $p$ , δηλαδή  $K(p, \sigma) = K(p) = f(p)$  τότε  $f(p) = \text{σταθερά}$   $\forall p \in M$ .

$n=2$ : αυτό δεν ισχύει  $K(p) = \text{καμπύλωση Gauss}$  της πολλα που μπορεί να μεταβληθεί.

- Άσκηση στην Εργασία 6.

Από: Χρησιμοποιήστε τον ταυτοτικό  $Q$  και την 2<sup>η</sup> ταυτότητα Bianchi

Ορισμός: Η  $(M^n, g)$  ονομάζεται μετρική Einstein,  
 αν  $\forall X, Y \in \mathcal{X}(M)$   $Ric(X, Y) = \lambda \langle X, Y \rangle$   
 για  $\lambda: M \rightarrow \mathbb{R}$  λια συνάρτηση.

Θεώρημα: Έστω  $(M^n, g)$  μετρική Einstein με  $n \geq 3$ .

Τότε  $\lambda = \text{σταθερά}$  στην  $M$ .

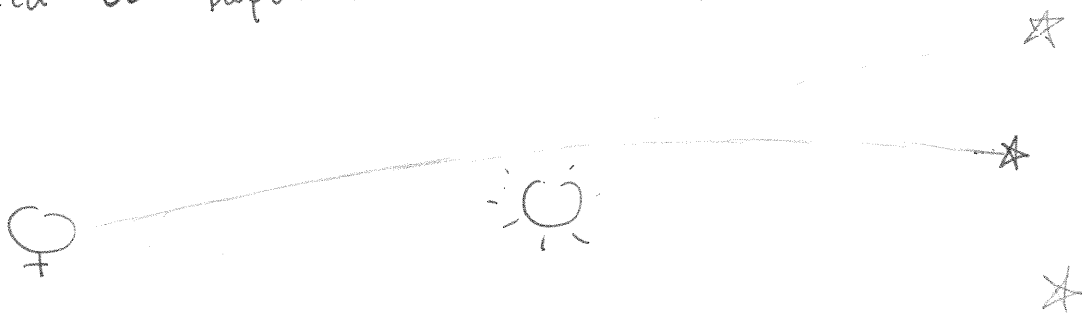
Αν  $n=3$ , η  $M^3$  έχει σταθερή καμπυλότητα τομής.

Άσκηση 632, Εργασία 6 - σε πλαίσιο κανονικών συντεταγμένων με 2<sup>η</sup> ταυτότητα Bianchi

Γενική θεωρία της σχετικότητας:

Παρατήρηση ① Τα ηλεκτρομαγνητικά κύματα (φως) κινούνται πάντα με σταθερή ταχύτητα, όταν ο παρατηρητής βρίσκεται σε πλαίσιο αδράνειας.

② Η πορεία του φωτός δεν είναι ευθεία κοντά σε βαρυτικά πεδία. - εκτρέπεται.



Το φως από το αστέρι εκτρέπεται όταν περνά δίπλα από τον ήλιο και το παρατηρούμε μετατοπισμένο (ουσιαστικά θαμνό).

Einstein:  $M^4$  πολλα με μετρική Lorenz  
- όχι θετικά ορισμένη  $g = \bar{g}|_{\mathbb{R}^3} - \alpha^2 dt^2$

τ.ω. Ric -  $\frac{1}{2} S \cdot g = T$  (\*)  $S$ : βαθμωτή κομψότητα  
 $T$ : συμμετρικός τανυστής & stress-energy tensor.

$T$ : εκφράζει τη συγκέντρωση ενέργειας και ορμής ως ύλης και ως ακτινοβολίας.

Η βαρύτητα / τα σώματα μετατρέπονται σε γεωμετρικοί ιδιότητα του χωρο-χρόνου έτσι ώστε το φως να κινείται σε γεωδαισιακές. - καθαρή σταθερή ταχύτητας.

(\*) Λύση με ΔΕ με λύση τη μετρική του χώρου μας.

- Προβλήματα - την πορεία του φωτός  
- τη φλακίνωση στο περιήλιο του Ερμή  
- redshift φωτός λόγω βαρυτικών κλάσεων τα οποία έχουν επιβεβαιωθεί πηραματικά.  
- ύπαρξη βαρυτικών κλάσεων που έχουν επίσης παρατηρηθεί.  
- ύπαρξη μαύρων τρυπών. - αρκετά μεγάλο βαρυτικό πεδίο  $\rightarrow$  ώστε το φως δεν ξεφύγει.

• Περιγραφή με τον πιο ακριβή μέχρι σήμερα τρόπο ως παρατηρήσιμα μας σε μεγάλη κλίμακα.

• Δεν έχει ενωποιηθεί με κβαντικά μοντέλα που χρησιμοποιούνται σε μικρή κλίμακα.

Brian Green 'Fabric of the cosmos' Nova.

Κενό  $T \equiv 0$   $R_{ic} = \frac{1}{2} S \cdot g.$

$S = g^{ij} R_{ij} = \sum_{ij} \frac{1}{2} S \cdot g^{ij} g_{ij} = 2S$  ( $n=4$  - διάσταση)  
 $\Rightarrow S=0.$

Einstein: σκέφτηκε να βάλει και κοσμολογική σταθερά

$R_{ic} - \lambda g - \frac{1}{2} S g = T.$

Δίνω στο κενό τη μαθηματική εξίσωση του Einstein - αλλά στη φυσική δεν είναι σωστή όπως κατάλαβε μετά.

Εξίσωση Einstein - μαθηματικό ενδιαφέρον

Uniformization Theorem: ποιες είναι οι πολλαπλότητες με σταθερή βαθμωτή καμπυλότητα.

$n=2$   $M/\Gamma$  &  $\Gamma$ : διακριτή ομάδα μετασχηματισμών  
 $G \cong \mathbb{R}^2$  ή  $S^2_{\mathbb{R}}$  ή  $\mathbb{H}^2_{\mathbb{R}}$   
 $\mathbb{H} = \square$ ,  $\mathbb{H} \cong \mathbb{T}^2$

$n \geq 3$  ? Είναι κρίσιμα σημεία του συναρτησιακού ολικής βαθμωτής καμπυλότητας, όπως και η εξίσωση Einstein, όπως με διαφορετικές μεταβλητές.

Υπολογισμός καμπυλότητας:  $S^2_R$

$$\mathbb{X}(\phi, \theta) = (R \cos \theta \sin \phi, R \sin \theta \sin \phi, R \cos \phi)$$

$$g = R^2 d\phi^2 + R^2 \sin^2 \phi d\theta^2$$

$$\partial_1 = \partial/\partial \phi \quad \partial_2 = \partial/\partial \theta$$

$$g_{11} = R^2$$

$$g_{22} = R^2 \sin^2 \phi$$

$$g_{12} = 0$$

$$g^{11} = \frac{1}{R^2}$$

$$g^{22} = \frac{1}{R^2 \sin^2 \phi}$$

$$g^{12} = 0.$$

$$\Gamma_{11}^1 = 0 = \Gamma_{11}^2 = \Gamma_{12}^1 = \Gamma_{22}^2$$

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

$$\Gamma_{22}^1 = -\sin \phi \cos \phi.$$

$$R_{ijk}^l = \sum_m [\Gamma_{jk}^m \Gamma_{im}^l - \Gamma_{ik}^m \Gamma_{jm}^l] + \frac{\partial}{\partial x_i} (\Gamma_{jk}^l) - \frac{\partial}{\partial x_j} (\Gamma_{ik}^l)$$

$$R_{111}^1 = \sum_m (\Gamma_{11}^m \Gamma_{1m}^1 - \Gamma_{11}^m \Gamma_{1m}^1) + \partial_1 (\Gamma_{11}^1) - \partial_1 (\Gamma_{11}^1) = 0.$$

παρόμοια  $R_{11k}^* = R_{22k}^* = 0$ . λόγω συμμετρικών των  $R$ .

Θα δούμε ότι χρειάζεται μόνο να υπολογίσουμε τα

$$R_{122}^1 \quad \text{και} \quad R_{211}^2$$

$$R_{122}^1 = \sum_m [\Gamma_{22}^m \Gamma_{1m}^1 - \Gamma_{12}^m \Gamma_{2m}^1] + \partial_1 (\Gamma_{22}^1) - \partial_2 (\Gamma_{12}^1)$$

$$\stackrel{i=1=l}{j=2=k} = \Gamma_{22}^1 \Gamma_{11}^1 + \Gamma_{22}^2 \Gamma_{12}^1 - \Gamma_{12}^1 \Gamma_{21}^1 - \Gamma_{12}^2 \Gamma_{22}^1 + \frac{\partial}{\partial \phi} (-\sin \phi \cos \phi)$$

$$= \cos^2 \phi - \cos^2 \phi + \sin^2 \phi = \sin^2 \phi.$$

$$R_{211}^2 = \sum_m \left[ \Gamma_{11}^m \Gamma_{2m}^2 - \Gamma_{21}^m \Gamma_{1m}^2 \right] + \partial_2 (\Gamma_{11}^2) - \partial_1 (\Gamma_{21}^2) \quad -27-$$

$$i=2=l \quad j=1=k$$

$$= \Gamma_{11}^1 \Gamma_{21}^2 + \Gamma_{11}^2 \Gamma_{22}^2 - \Gamma_{21}^1 \Gamma_{11}^2 - \Gamma_{21}^2 \Gamma_{12}^2 - \partial_1 (\Gamma_{12}^2) =$$

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

$$R_{ijkl} = \sum_m \langle R_{ijk}^m \partial_m, \partial_l \rangle = \sum_m R_{ijk}^m g_{ml}$$

Та пона прн-прндрнка.

$$R_{1221} = R_{122}^1 g_{11} + R_{122}^2 g_{21} = \sin^2 \phi \cdot R^2 \quad (= -R_{1212})$$

$$R_{2112} = R_{211}^1 g_{12} + R_{211}^2 g_{22} = R^2 \sin^2 \phi \quad (= -R_{2121})$$

$$R_{ij} = \sum_{k,l} g^{kl} R_{iklj} = g^{11} R_{i11j} + g^{22} R_{i22j} \quad (= \sum_{k,l,m} g^{kl} g_{mj} R_{ikl}^m)$$

$$R_{11} = g^{22} R_{1221} = \frac{1}{R^2 \sin^2 \phi} \cdot R^2 \sin^2 \phi = 1$$

$$R_{22} = g^{11} R_{2112} = \frac{1}{R^2} \cdot R^2 \sin^2 \phi = \sin^2 \phi$$

$$R_{ij} = 0 \quad \text{на } i \neq j$$

тавуснис Ricci

$$S = \sum_{ij} g^{ij} R_{ij} = g^{11} R_{11} + g^{22} R_{22} = \frac{1}{R^2} + \frac{1}{R^2} = \frac{2}{R^2}$$

распуши копр.

• Για  $n=1$ ,  $M^1$ ,  $g = f^2(x) dx^2$

$$g_{11} = f^2$$

$$\Gamma_{11}^1 = \frac{1}{2} g_{11,1} = \frac{f'}{f}$$

$$R_{ij} = \sum_{k,l} g^{kl} R_{iklj} = g'' \cdot R_{1111} = 0.$$

• Αν  $M = M_1^1 \times M_2^1$  γινόμενο δύο πολλαπλών Riemann  
 $(M_1^1, g^1)$   $(M_2^1, g^2)$  διαστάσεων 1.

Εστω  $g = g^1 + g^2$  η μετρική στην  $M$ .

$$\Gamma_{11}^1 = \frac{1}{2} g^{11} \cdot g_{11,1}$$

$$\Gamma_{11}^2 = \frac{1}{2} \cdot g^{12} \left( \dots \right) + \frac{1}{2} g^{22} \cdot \left( g_{12,1} \cdot 2 \cdot \overset{0}{g_{11,2}} \right)$$

μικρά.

παρόμοια  $\Gamma_{ij}^k$  με  $i, j, k$  μικρά.  $\equiv 0$ .

$$\Gamma_{22}^2 = \frac{1}{2} \cdot g^{22} (g_{22,2})$$

$$R_{ijk}^l = \sum_m \left[ \Gamma_{ejk}^m \Gamma_{im}^l - \Gamma_{ik}^m \Gamma_{jm}^l \right] + \frac{\partial}{\partial x_i} (\Gamma_{jk}^l) - \frac{\partial}{\partial x_j} (\Gamma_{ik}^l)$$

$\nearrow$   $^1 R_{ijk}^l$     για  $i, j, k, l$  δίκρα στην  $M_1$   
 $\rightarrow$     0 οσα μικρά  
 $\searrow$   $^2 R_{ijk}^l$     για  $i, j, k, l$  δίκρα στην  $M_2$

$$\therefore R_{ijkm} = \sum_l R_{ijk}^l g_{lm} = \sum_{l \in M_1} R_{ijk}^l g_{lm} + \sum_{l \in M_2} R_{ijk}^l g_{lm}$$

$\nearrow^1 R_{ijkm}$  για  $i, j, k, m \in M_1$   
 $\rightarrow 0$  στα μικρά.  
 $\searrow^2 R_{ijkm}$  για  $i, j, k, m \in M_2$

και  $R_{ij} = \sum_{k, l} g^{kl} R_{iklj} = \begin{cases} \nearrow^1 R_{ij} & \text{για } i, j \in M_1 \\ \rightarrow 0 & \text{στα μικρά} \\ \searrow^2 R_{ij} & \text{για } i, j \in M_2 \end{cases}$

$\therefore$  Διαχωρισμός του τανυστή καμπυλότητας, στις δύο ποικιλίες.

$\therefore R_{ijr} = 0$  αν η τρίτη πλευρά  $M = M_1' \times M_2'$

$\therefore M$  επίπεδη.

• Παρόμοια, αν  $M = M_1^n \times M_2^m$  με  $g = g^1 + g^2$

$R_{ijkl} \begin{cases} \nearrow R_{ijkl} & i, j, k, l \in M_1 \\ \rightarrow 0 & \text{στα μικρά} \\ \searrow^2 R_{ijkl} & i, j, k, l \in M_2' \end{cases}$  (αφού ισχύει για  $T_{ij}^k$ )

Αν  $x \in T_p M_1$  και  $y \in T_q M_2 \Rightarrow x, y \in T_{(p,q)} M$

και έστω  $\sigma$  υποσπινέλο που παράγει τα  $x, y$  στο  $T_{(p,q)} M$

τότε  $k(\sigma) = \frac{R(x, y, y, x)}{|x \wedge y|^2} = 0$ . αφού αντιστοιχεί σε  $R_{ijkl}$  μικρά

Αν  $x, y \in T_p M_1 \quad k(\sigma) = k^1(\sigma)$

Αν  $x, y \in T_q M_2 \quad k(\sigma) = k^2(\sigma)$

•  $f(x)^2 dx^2 + g(y)^2 dy^2 \Rightarrow R = 0$  | Σφαίρα

Η καμπυλότητα διαχωρίζεται όταν η μετρική διαχωρίζεται.

$d\phi^2 + \sin^2 \phi d\theta^2 \quad R \neq 0$   
 ↑  
 συνάρτηση της άλλης παραμέτρου.

Σχέση ανάμεσα στην καμπυλότητα και  
 γεωμετρική τοπολογία της πολλαπλής:

Θεώρημα Gauss-Bonnet:

Έστω  $(M^2, g)$  μια συμπαγής προσανατολισμένη πολλαπλή.

$K$  = καμπυλότητα Gauss της  $M^2$  = καμπυλότητα Gauss.

$\chi(M)$  = χαρακτηριστική Euler (τοπολογική σταθερά).

Τότε  $\int_M K dA = 2\pi \chi(M)$

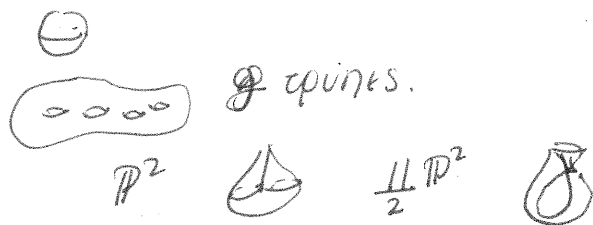
Τοπολογία: Θεώρημα ταξινομήσεως συμπαγών επιφανειών.

$M^2$  συμπαγής επιφάνεια (πολλαπλή 2-διάσταση). Τότε η  $M$  είναι ομοιομορφική με:

- $S^2$  ή  $\mathbb{H}T^2$  στην περίπτωση που είναι προσανατολισμένη (συνεχικό άθροισμα  $\mathcal{G}$  τερών, για  $S^2$   $\mathcal{G}=0$ ).

- $\mathbb{H}P^2$  (συνεχικό άθροισμα  $\mathcal{G}$   $IP^2$ ) στην περίπτωση που δεν είναι προσανατολισμένη.  
 $\mathcal{G}$ : το γένος της επιφάνειας.

$$\chi(M) = \begin{cases} 2 & \text{αν } M \cong S^2 : \mathcal{G}=0 \\ 2-2\mathcal{G} & \text{αν } M \cong \mathbb{H}T^2 \\ 2-\mathcal{G} & \text{αν } M \cong \mathbb{H}IP^2 \end{cases}$$



Gauss-Bonnet δεν ισχύει για μη-προσανατολισμένες, λόγω για το διηλεκτικό κάλυψή τους.

