

Insegnare relatività nel XXI secolo

M o d e l l i
d i
u n i v e r s o

Premessa

Fare un modello cosmologico significa fare ipotesi sulla *distribuzione di materia* nell'Universo e sulla *geometria dello spazio-tempo*.

Le due ipotesi non sono indipendenti nel quadro della **RG**, dal momento che la teoria lega appunto la geometria alla distribuzione della materia.

Per affrontare il primo problema bisogna guardare l'Universo più o meno con l'atteggiamento cui siamo abituati quando studiamo un gas.

Su scala microscopica un gas consiste di atomi, che a loro volta hanno dei costituenti interni; analogamente possiamo dire che le stelle nel loro insieme si raggruppano in oggetti compatti, che sono le galassie.

Le galassie sono, grosso modo, gli “atomi” dell'Universo.

Ci sono almeno 6 *ordini di grandezza* fra le dimensioni di una galassia tipica e quelle dell'Universo visibile.

Quanto alla geometria dello spazio-tempo, ci torneremo fra poco.

Il principio cosmologico

La prima semplificazione fondamentale è di assumere che la densità di galassie – e quindi la *densità di materia* nell'Universo – *sia la stessa dappertutto*.

Possiamo esprimere quest'ipotesi col *principio cosmologico* (PC): le proprietà fisiche dell'Universo sono le stesse *in tutti i punti dello spazio e in tutte le direzioni*.

Brevemente: l'Universo è *omogeneo e isotropo*.

(In realtà l'omogeneità è necessaria per avere l'isotropia: ometto la spiegazione.)

Argomenti a favore del principio cosmologico

Che motivo abbiamo per fare un'ipotesi del genere?

Cominciamo col dire che questo è *l'unico modello semplice* che si può fare; studiamone le conseguenze.

Se le previsioni risultassero in disaccordo coi dati di osservazione, cercheremmo di fare un modello più sofisticato.

Ci sono anche delle indicazioni. Ne cito tre:

- la legge di Hubble
- la distribuzione delle galassie
- l'isotropia della radiazione di fondo.

La legge di Hubble

Come abbiamo visto, legge di Hubble c'insegna che – almeno per quanto riguarda il moto delle galassie – ciò che vediamo dal nostro osservatorio O non è diverso da ciò che vedremmo in O_1 o in O_2 .

Questo ci autorizza a pensare che gli osservatori O , O_1 e O_2 siano *nelle stesse condizioni fisiche*.

Naturalmente non si tratta di una *prova*, ma solo di un *indizio*; che però parla a favore di un modello *omogeneo*.

Gli altri indizi

Quanto alla distribuzione delle galassie, si tratta di un tema assai complesso e ancora in evoluzione.

Esistono *ammassi* e *super-ammassi* di galassie.

A scala più grande l'Universo avrebbe una *struttura a “bolle”*: grandi regioni quasi vuote, con superfici o filamenti dove si concentra la materia.

Tuttavia la distribuzione osservata giustifica ancora di prendere quella omogenea come una “approssimazione zero”, da cui partire.

E d'altra parte al nostro livello non è pensabile affrontare modelli più complicati...

Della radiazione di fondo credo che purtroppo non avremo tempo di occuparci.

Il problema del tempo

Il PC parla di omogeneità spaziale dell'Universo; tuttavia nell'enunciarlo non ho messo in evidenza il ruolo giocato dal *tempo*.

Il problema non esisterebbe se l'Universo fosse *stazionario*; ma abbiamo visto che la distanza delle galassie aumenta, e quindi la densità della materia *diminuisce nel tempo*.

Potremo dunque dire che l'Universo è omogeneo solo se lo guardiamo in *un determinato istante*.

Però questo apre nuovi problemi. *Che significato ha* parlare di “stesso istante” per tutto l'Universo?

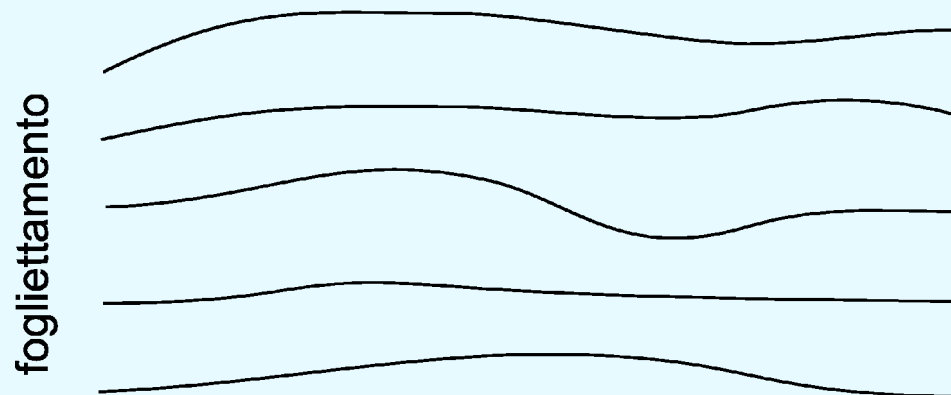
Il problema del tempo

La questione è abbastanza semplice se la si guarda in modo astratto: consideriamo lo spazio-tempo (una *varietà* 4-dimensionale) e definiamo in esso una famiglia d'*ipersuperfici di tipo spaziale*.

La forma di queste ipersuperfici può essere *qualsiasi*: occorre e basta che non s'intersechino, e che *per ogni punto* dello spazio-tempo ne passi *una (una sola)*.

Allora potremo *parametrizzare* la famiglia con una variabile reale t , e questo è il tempo di cui parliamo.

Naturalmente ciò può farsi *in infiniti modi*, nessuno preferibile all'altro dal punto di vista matematico.



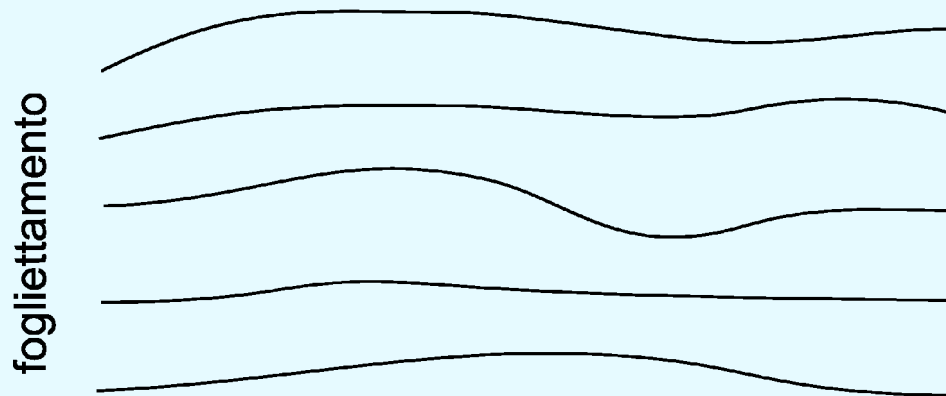
Nuova versione del PC

Ora possiamo riformulare il principio cosmologico in maniera più corretta, all'incirca così:

È possibile definire la famiglia d'ipersuperfici spaziali in maniera tale che se si misura la *densità* di materia *in un punto* di una determinata ipersuperficie si trova *la stessa densità* che si troverà in *qualsunque altro punto* della stessa ipersuperficie.

E questo accade a ogni t .

Chiameremo queste le *ipersuperfici di omogeneità*.



In realtà ciò non basta: vogliamo anche che l'Universo appaia *isotropo*.

Si può precisare a questo scopo la definizione, ma non insisto.

È invece importante sottolineare che l'esistenza di una famiglia d'ipersuperfici di omogeneità, *non è un fatto banale*.

Potrebbe anche accadere il contrario: in altre parole, qui stiamo facendo *una precisa affermazione* sulla struttura geometrica dell'Unvierso, che può risultare vera o falsa *dal punto di vista osservativo*.

(Questa discussione non ha uno scopo didattico: il livello di astrazione richiesto è certamente superiore a quello dello studente medio, e non solo medio, direi.)

Il modello di universo a curvatura costante

L'idea fondamentale della RG è che le *proprietà geometriche* dello spazio-tempo dipendono esclusivamente dalla *distribuzione della materia*.

Per esempio lo spazio-tempo è curvo intorno al Sole appunto perché c'è il Sole: la curvatura dipende dalla massa del Sole.

Questo presupposto va adesso combinato col PC: se si ammette che la densità di materia è la stessa dappertutto, anche la *curvatura* dello spazio-tempo sarà *la stessa dappertutto*.

Quindi abbiamo un modello di universo *a curvatura costante*.

Però attenzione: si tratta di costanza *nello spazio, non nel tempo*.

Lo spazio-tempo è quadrimensionale: se consideriamo le *sezioni tridimensionali* a t assegnato, il PC ci dice che *queste sezioni sono a curvatura (tridimensionale) costante*.

Però se la misuriamo a tempi successivi, la curvatura può benissimo cambiare.

Anzi, dal momento che oggi sappiamo che *l'Universo si espande*, è chiaro che il raggio di curvatura *va aumentando nel tempo*.

Il parametro di scala

Questo raggio di curvatura è il parametro cosmologico fondamentale, ed è una funzione del tempo $R(t)$.

Se noi conosciamo la funzione $R(t)$, abbiamo un *modello cosmologico* ben determinato.

Supponiamo quindi di conoscere questa funzione, e vediamo che cosa se ne può ricavare.

In cosmologia $R(t)$ si chiama *parametro di scala*, anziché raggio di curvatura.

Ci sono per questo due buone ragioni:

- esistono geometrie per le quali il termine “raggio” è poco appropriato (quelle a curvatura *nulla* o *negativa*)
- dato che al variare di R la sezione si espande o si contrae, cambiando “scala”, il termine “parametro di scala” rende adeguatamente l'effetto dell'*evoluzione nel tempo*.

Gli spazi a curvatura costante

Esistono solo tre tipi di spazi (tridimensionali) a curvatura costante, tradizionalmente contraddistinti dal valore di un parametro k :

- lo spazio *euclideo* ($k = 0$, curvatura nulla)
- lo spazio *sferico* ($k = 1$, curvatura positiva)
- lo spazio *iperbolico* ($k = -1$, curvatura negativa).

Uno spazio tridimensionale curvo è un'idea poco intuitiva, perché lo spazio a cui siamo abituati è euclideo.

Si solito si ricorre a un'analogia, che consiste nel *togliere una dimensione*, cioè nello studiare uno spazio a curvatura costante *bidimensionale*.

L'esempio più semplice di spazio bidimensionale a curvatura costante è la *superficie di una sfera*.

È però molto importante non commettere un errore.

Noi abbiamo esperienza della superficie di una sfera *come superficie immersa in uno spazio tridimensionale*.

Si sarebbe così indotti a credere che *se lo spazio* tridimensionale *è curvo*, ciò vuol dire che *esiste una quarta dimensione* spaziale, in cui il nostro spazio s'incurva.

Tale quarta dimensione non va neppure confusa col tempo, che è sì una quarta dimensione, ma dello *spazio-tempo*.

Le coordinate comoventi

Ragioniamo dunque sulla sfera: la superficie di una sfera S^2 sarà il nostro modello dell'Universo.

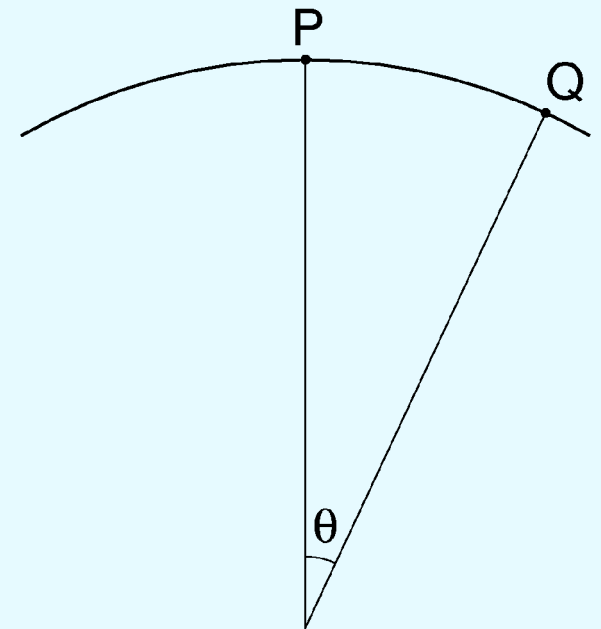
Poiché l'Universo è in espansione, il raggio della sfera cresce al passare del tempo: e noi dobbiamo immaginare di vivere sopra questa sfera che cresce.

La cosa che ora c'interessa di più è farci un'idea di *come viaggia la luce* in un universo così fatto.

Cerchiamo prima di tutto di caratterizzare i punti di questa superficie con un *sistema di coordinate*.

Dato che si tratta di una superficie sferica, le coordinate più naturali sono quelle *polari*.

Scelto un polo P, avremo le coordinate ϑ e φ . L'angolo ϑ posso disegnarlo facilmente, mentre φ è meglio immaginarlo.

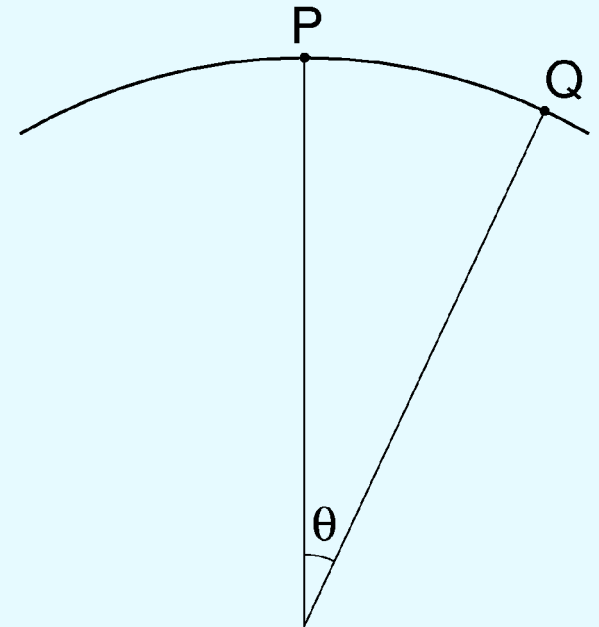


Il punto P della figura potremmo essere noi, mentre Q è un'altra galassia: Q è caratterizzato dagli angoli ϑ , φ .

Il fatto che l'Universo si espande *non fa cambiare le coordinate*: se il raggio della sfera cresce, le coordinate ϑ e φ rimangono le stesse (ecco il vantaggio di aver usato degli angoli!)

Dunque le coordinate polari di un determinato punto, di una determinata galassia, *sono costanti*.

Per questo motivo le coordinate ϑ , φ si chiamano *coordinate comoventi*.



La distanza da P a Q è un'altra cosa.

Poiché noi viviamo sulla sfera, quando parliamo di distanza dobbiamo intendere *l'arco di cerchio massimo* – cioè di geodetica – sulla superficie della sfera.

La distanza sarà naturalmente $R\vartheta$.

Abbiamo detto che ϑ non cambia, però R cambia: quindi la distanza cambia, *cresce nel tempo*.

Come si fa a sapere se davvero lo spazio è curvo?

E a determinare il segno della curvatura?

E il valore di R ?

Domande più che legittime, alle quali risponde la *cosmologia osservativa* messa a confronto con le *previsioni teoriche* relative ai diversi modelli di universo.

Ma purtroppo queste domande sono fuori della nostra portata...

Diremo solo che i dati degli ultimi anni riescono *compatibili col caso euclideo* ($k = 0$).

Ci sono però diverse ragioni per non abbandonare la discussione del modello sferico.

1) Capire un modello euclideo in espansione non è più semplice (per quanto possa apparire strano).

2) C'è il vantaggio che il modello sferico si appoggia alla geometria familiare della sfera.

3) Un modello sferico con *R molto grande* non differisce apprezzabilmente da un modello *euclideo* (e del resto, i dati di osservazione sono sempre affetti da *incertezze*).

Il redshift cosmologico

Problema: se una sorgente lontana emette luce di una certa lunghezza d'onda, che noi riceviamo dopo un certo tempo, con quale lunghezza d'onda la riceviamo?

La risposta è molto semplice:

*la lunghezza d'onda ricevuta sta alla lunghezza d'onda emessa
come il raggio dell'Universo all'istante di arrivo
sta al raggio all'istante di partenza:*

$$\lambda_r / \lambda_e = R_r / R_e.$$

Anche la dimostrazione può esser data con mezzi elementari, ma non è breve; quindi sono costretto a tagliarla.

Redshift ed espansione

Se colleghiamo la relazione appena trovata $\lambda_r / \lambda_e = R_r / R_e$ alla definizione del parametro di redshift $z = (\lambda_r - \lambda_e) / \lambda_e$, troviamo

$$1 + z = R_r / R_e.$$

Vediamo così un'*interpretazione geometrica* del redshift cosmologico.

Ad es. un redshift di 0.3 (del 30%) significa che il raggio dell'Universo è aumentato del 30% nel tempo che la luce ha impiegato ad arrivare fino a noi.

Commenti

Nel ragionamento che porta a $\lambda_r/\lambda_e = R_r/R_e$ *non si fa l'ipotesi* che z debba essere piccolo.

Se noi conosciamo una sorgente per la quale $z = 10$, questo ci dice che quando la luce è partita il raggio dell'Universo era esattamente **11 volte** più piccolo dell'attuale.

Viceversa *non possiamo dir niente del tempo* al quale la luce è stata emessa, a meno che non conosciamo la funzione $R(t)$.

Se per esempio fosse $R \propto t^{2/3}$ e quindi $t \propto R^{3/2}$, potremmo dire

$$t_r/t_e = 11^{3/2} \simeq 36.$$

Questa interpretazione del redshift cosmologico è più significativa di quella che si basa sull'effetto Doppler, in quanto si connette direttamente alla *struttura geometrica* dello spazio-tempo.

La legge di Hubble come approssimazione

Supponiamo che le galassie che stiamo osservando siano *vicine*.

(“Vicine” va inteso naturalmente su scala cosmologica: una distanza piccola rispetto al raggio dell'Universo.)

Per le galassie vicine z è *piccolo*: infatti nel tempo che la luce impiega ad arrivare, il raggio dell'Universo cambia di poco.

Dato che per $t_r = t_e$ è anche $R_r = R_e$ e quindi $z = 0$, è intuitivo che z debba risultare proporzionale a $t_r - t_e$ quando questa differenza è piccola.

Ma $t_r - t_e$, nelle stesse ipotesi, è anche proporzionale alla distanza d , e si arriva quindi alla *legge di Hubble*.

Un calcolo più dettagliato porta a dare un'espressione per la *costante di Hubble*:

$$H = (1/R) (dR/dt).$$