SIMULACIONES NUMERICAS HIDRODINAMICAS Mario G. Abadi

Observatorio Astronómico de Córdoba-CONICET

Introducción

Las simulaciones numéricas son una de las herramientas más adecuadas y poderosas para el estudio de la formación y evolución de estructuras no lineales en el universo. Estas estructuras se forman a partir de pequeñas fluctuaciones cuánticas presentes en el universo primitivo que crecen por inestabilidad gravitacional hasta llegar a formar objetos tales como galaxias, grupos, cúmulos, filamentos, etc. La correcta descripción de estos fenómenos físicos depende tanto del modelo matemático utilizado como de las limitaciones debido a la resolución numérica.

Las principales componentes que contribuyen a la materia total del universo son el gas, las estrellas y la materia oscura. Las observaciones indican que el gas y las estrellas estan formados por material bariónico (protones, neutrones, electrones, etc.), en tanto que la naturaleza de la materia oscura sería no bariónica y estaría formada por partículas masivas débilmente interactuantes (fotinos, axinos, gravitinos, neutrinos, etc.). El gas sufre diferentes y complejos procesos físicos tales como: interacción gravitatoria, gradientes de presión, ondas de choque, absorsión y liberación de energía, formación de estrellas, explosiones de supernovas, etc. Las estrellas, un vez formadas a partir del gas se comportan como masas puntuales que al igual que la materia oscura interactúan solamente a tráves de la gravitación. La suma de estos procesos físicos determina la configuración final del objeto en formación. Las simulaciones numéricas describen la evolución de estas componentes que dominan la densidad de materia del universo representandolas por partículas. Las interacciones gravitacionales entre partículas se computan utilizando de métodos de suma directa como los de N-cuerpos o métodos de celdificado espacial como los códigos árbol, de celdas, híbridos, etc. El estudio de la formación de estructuras utilizando simulaciones numéricas de partículas, en escalas grandes ($\tilde{10} - 100Mpc$) requiere el establecimiento de condiciones iniciales y de contorno autoconsistentes dentro del modelo cosmológico expansivo. Las partículas utilizadas en las simulaciones se distribuyen inicialmente generando fluctuaciones en densidad según el espectro de potencia de las fluctuaciones presentes en el universo temprano; mientras que velocidades de dichas partículas son obtenidas utilizando la aproximación cinemática de Zeldovich.

Hidrodin'amica

La evolución de un gas puede ser descripta utilizando las ecuaciones la hidrodinámica y la ecuación de estado de los gases ideales. El carac molecular de los gases reales hace necesario introducir un término adicic en la presión de un gas ideal para tener en cuenta los efectos de viscosic que producen ondas de choque. Por lo tanto, la ecuación de movimiento un elemento de fluido es:

$$\frac{d\mathbf{r}}{dt} = -\nabla\Phi - \frac{\nabla P}{\rho} - \frac{\nabla P_{vis}}{\rho},$$

donde Φ es el potencial gravitatorio, P es la presión y ρ la densidad. La cosidad molecular de un gas actua en escalas mucho menores que la ma resolución espacial alcanzable mediante simulaciones numéricas requiries aproximaciones analíticas que describan correctamente este aumento ar cial de la presión P_{vis} .

Por otro lado, la derivada temporal de la ecuación de energía interr de un gas permite obtener la siguiente ecuación:

$$\frac{d\epsilon}{dt} = \frac{(P + P_{vis})}{\rho^2} \frac{d\rho}{dt} - \Lambda(\epsilon) + \Pi$$

donde el primer término tiene en cuenta las variaciones adiabáticas y viscosidad de la energía interna del gas, respectivamente; y las funcio Π y Λ tienen en cuenta las posibles fuentes y sumideros externos de ergía, respectivamente. Por ejemplo, Λ incluye las pérdidas de energía enfriamiento radiativo y Π el calentamiento por explosiones de superno que reinyectan energía al medio circundante modificando las velocidades medio o calentando el gas.

Formación estelar

Los procesos de formación de estrellas son de fundamental import cia para describir el comportamiento de la componente gaseosa. Bajo terminadas condiciones termodinámicas el gas forma estrellas dejando comportarse como un fluido disipativo y se transforma en no colisio: Esquemáticamente se pude asumir que una región del espacio es pot cialmente una región de formación de estrellas cuando además de colar $(\nabla . \mathbf{v} < 0)$ es inestable según el criterio de Jeans, es decir que las fuerzas gradiente de presión no son suficientes para inhibir el colapso gravitacio:

Además, si el tiempo de enfriamiento radiativo de la región es mucho menor que el tiempo característico de la dinámica, se enfria suficientemente rápido y permanece en ese estado. Desde el punto de vista numérico solamente es necesario imponer una condición de densidad $\rho > \rho_{crit} = 7 \times 10^{-26} gr/cm^3$ para asegurar que una región colapsante se encuentra en condiciones de formar estrellas (Navarro y White, 1993). La tasa a la cual el gas efectivamente es transformado en estrellas se puede inferir de la relación $\dot{\rho} \sim \rho^n$ (Larson, 1970).

Dentro del esquema SPH, una partícula gaseosa se asume en condición de formar estrellas si las condiciones anteriores son satisfechas. Si una partícula gaseosa es transformada en estrella las fuerzas de gradientes de presión son nulas y dicha partícula interactúa solamente por gravitación al igual que la materia oscura.

Fundamentos de SPH

El método de Hidrodinámica de Partículas Suavizadas (Smoothed Particle Hydrodynamics, SPH) fue elaborado originalmente para resolver problemas estelares por Lucy (1977) y Monaghan y Gringold (1977). Diversos autores han aplicado recientemente esta técnica a problemas cosmológicos y de formación de galaxias (Evrard, 1988, Hernquist y Katz, 1989, Cent et al.,1990, Navarro y Benz, 1991, Thomas y Couchman, 1992, Summers, 1993). Este método asume que los elementos de volumen de un fluido se representan por partículas. Cada partícula lleva consigo información de las variables termodinámicas locales tales como temperatura T, densidad ρ , presion P, energía interna ϵ , además de las variables cinemáticas usuales, masa m, velocidad \mathbf{v} , y posición \mathbf{r} . Las variables termodinámicas en un punto arbitrario del espacio se obtienen interpolando a partir de los valores en las posiciones de partículas vecinas.

El método SPH esta basado en el concepto de integrales interpolantes en el cual el valor de una función f en un punto arbitrario r del espacio se obtiene de la siguiente forma:

$$f = \sum_{j} f_{j} W(r_{j} - r, h_{j})$$

donde la suma esta realizada sobre todas las partículas vecinas. La interpolación se realiza suavizando los valores de la función en los puntos vecinos mediante un nucleo o $kernel\ W(r_j-r,h_j)$, donde h_j es la longitud de suavizado. El kernel es una función analítica derivable explícitamente

que permite computar los gradientes de funciones a través del gradiente kernel:

$$\nabla f = \sum_{j} \frac{m_{j} f_{j}}{\rho_{j}} \nabla W(r_{j} - r, h_{j})$$

El kernel gaussiano

$$W(r,h) = \frac{1}{\pi^{3/2}h^3} \exp^{-r^2/h^2}$$

y de soporte compacto

$$W(r,h) = \frac{1}{\pi h^3} \begin{cases} 1 - 1.5u^2 + 0.75u^3 & 0 < u < 1 \\ 0.25(2-u)^3 & 1 < u < 2 \\ 0 & 2 < u \end{cases},$$

donde u=r/h, son unos de los más comunmente utilizados. El l nel de soporte compacto posee la ventaja de ser idénticamente nulo p distancias r>2h lo cual reduce considerablemente el número de veci sobre el cual se realiza la interpolación. La aplicación de la técnica SP la resolución de las ecuaciones de la hidrodinámica permite la realización simulaciones numéricas hidrodinámicas que convenientemente acoplada los códigos gravitacionales puros permiten analizar consistentemente la mación de estructuras en el universo. Estas simulaciones numericas inclu inicialmente dos tipos de partículas: gas y materia oscura. El esquema formación estelar permite a las partículas gaseosas transformarse en est las y obtener las distribuciones finales de las tres principales componentemasa del universo, para ser comparadas directamente con las observacion

Bibliografía

Cen et al., 1990, Ap.J., 326, L41

Evrard A.E., 1988, M.N.R..A.S., 235, 911

Hernquist L. y Katz J., 1989, Ap.J.S., 70, 419

Larson R.B., 1974, M.N.R.A.S., 169, 229

Lucy L.B., 1977, Astron.J., 82, 1013.

Gringold R.A. y Monaghan J.J., 1977, M.N.R.A.S., 181, 375.

Navarro J.F. y Benz W., 1991, Ap.J., 380, 320

Navarro J.F. y White S.D.M., 1993, M.N.R.A.S., 265, 271

Summers F.J., 1993. Ph.D. Thesis, University of California at Berk

Thomas P.A. y Couchman H.M.P, 1992, M.N.R.A.S., 257, 11