● 扇のなる

海洋化学进展

大洋多金属结核、结壳的生长

◎ 唐のなる

● 唐のなぎ

一、引言

- 1、地质年代学的主要任务:将地球历史按照一条列 持续时间已知的事件加以分期,而地质年代的所 有定量测定均是建立在放射性现象的基础上。
- 2、原则上任何一种放射性核素,只要决定它衰变速率的半衰期的长短适宜,都可用作放射性地质年代的测定。
- 3、铀钍条测年法填补了¹⁴C测年法和 K-Ar测年法的 时间空句。

● 唐の大言

二、方法依据

来受干扰的天然含铀物质,衰变集中的母、子体核素间可建立久期平衡状况。然而,沉积物形成时发生的各种地球化学过程能引起元素间和同位素间的分馏,并导致母、子体核素间的不平衡。如果处于不平衡状态的沉积物一旦形成,随后不发生成岩变化或其他的迁移机制,那么原则上可根据放射性核素重建久期平衡状态的程度来测定初始沉积事件的年代。

三、分类

1、子体过剩法:

最初样品形成时子体核素相对于母体核素过剩, 通过测定过剩量的衰变测定样品的年龄。8种

2、子体亏损法:

与子体分离的母体核素独自沉积,或者沉积肘子体亏损的程度已知,经过一段时间后,即可根据子体增长,并与母体重建平衡的程度来确定沉积年代。 3 种

第1部分 基于子体过剩的测年法

一、²³⁴U/²³⁸U测年法

1、原理:

 $^{238}\text{U} \rightarrow ^{234}\text{Th} \rightarrow ^{234}\text{mPa} \rightarrow ^{234}\text{U}$

已证明海水中²³⁴U/²³⁸U)_{A.R.} 变化较小,平均约 1.14。当铀从海水中分离出来后,初始过剩²³⁴U以其 -2.48×10⁵a的半衰期衰变为²³⁰Th,直到²³⁴U/²³⁸U)_{A.R.} =1。²³⁴U/²³⁸U)_{A.R.}测年法即基于此测年。

2、条件:

(1) 则沉积的沉积物其初始²³⁴U/²³⁸U)_{A.R.}已知,且不随射 间变化。

(2) 封闭系统假设: 样品形成后不发生²³⁴U、²³⁸U及其间于体的损失和加入,沉积物内不发生铀的迁移。

(3) 样品中所含的陆源碎屑很少,可忽略,或其数量已知。

● 唐の大言

● 唐のなぎ

3、测年公式及其推导:

沉积物形成后任一时间 t 时刻²³⁴U的放射性活度为:

 $^{234}U_{A} = ^{234}U_{AS} + ^{234}U_{AX} \tag{1}$

其中: ²³⁴U_A 为 单位重量样品中²³⁴U的活度浓度; ²³⁴U_{AS}代表与²³⁸U达到放射性平衡的²³⁴U活度浓度; ²³⁴U_{AX} 为单位重量样品中过剩的²³⁴U_A 活度浓度。

● 唐のなる ²³⁴U_{Ax} 放射性比皮随时间的变化可用下式表示: $^{234}U_{AX} = ^{234}U_{AX}^{0} \cdot \exp(-\lambda_{234} \cdot t)$ (2) 其中 $^{234}U_{AX}^{0}$ 为 t=0 时,过剩 ^{234}U 的初始比活度,可表示为: $^{234}U_{AX}^{0} = ^{234}U_{A}^{0} - ^{234}U_{AS}^{0}$ (3) 其中 $^{234}U_A^0$ 为 t = 0 射 ^{234}U 的放射性比度; $^{234}U_{AS} = ^{238}U_{A}$ (4) 因为: 联立 (1) 、 (2) 、 (3) 、 (4) 式得: $^{234}U_{A} = ^{238}U_{A} + (^{234}U_{A}^{0} - ^{238}U_{A}) \cdot \exp(-\lambda_{234} \cdot t)$ $^{234}\text{U}/^{238}\text{U})_{\text{A.R.}} = 1 + (^{234}\text{U}_{\text{A}}{}^{0} - ^{238}\text{U}_{\text{A}})/^{238}\text{U}_{\text{A}} \bullet \exp{(-\lambda_{234} \bullet t)}$ $\stackrel{234}{\sim} U/^{238}U)_A{}^0 = r_0$,则: $^{234}\text{U}/^{238}\text{U})_{\text{A.R.}} = 1 + (r_0 - 1) \bullet \exp(-\lambda_{234} \bullet t)$ 其中 ro为样品初始的234U/238U)AR

4、应用:

湖牟范围: 5×104 a~106 a

(1) 已成功地用于测定未变质珊瑚化石的年代 (Thurber 等, 1965; Veeh, 1966);

(2) 用于测定沉降于海洋与非海洋环境中 $CaCO_3$ 的年龄(Thompson等, 1975; Harman等, 1975)

(3) 远洋沉积物的沉积速率(Ku等,1965)。

二、²³⁰Th过剩测年法

1、原理:

● 扇のなる

2、条件:

- (1) 继承性假设:海洋水柱中²³⁰Th、²³⁴U含量在 ²³⁰Th_{ex}测年法的测年范围内基本恒定。
 - (2) 封闭系统假设: 沉积柱内未发生²³⁰Th迁移。
 - (3)²³⁰Th由海水向沉积物中的沉积速率基本恒定。
 - (4) 沉积物在岩心中的层位遵循正常的沉积过程。

海底大山、构造运动和由此引起的油流、滑坡等,有可能会破坏沉积的"正常"过程,造成上层 年龄比下层更老的现象。

● 唐のな言

3、测年公式和推导:

岩心某深度 x (cm) 处的沉积速率 S (cm/单位射间) 和沉积 年代 t 之间的关系为:

S = x/t

あ: $^{230}\mathrm{Th}_{\mathrm{ex}} = ^{230}\mathrm{Th}_{\mathrm{ex}}$ $^{\mathrm{o}}$ exp $(-\lambda_{230} \bullet t) = ^{230}\mathrm{Th}_{\mathrm{ex}}$ $^{\mathrm{o}}$ e xp $(-\lambda_{230} \bullet \mathrm{x/5})$ 其中: $^{230}\mathrm{Th}_{\mathrm{ex}}$ $^{230}\mathrm{Th}_{\mathrm{ex}}$ $^{\mathrm{o}}$ 9分别为 t. O时到过剩 $^{230}\mathrm{Th}$ 的比话度; $^{230}\mathrm{Th}_{\mathrm{ex}} = ^{230}\mathrm{Th}_{\mathrm{m}} - ^{234}\mathrm{U}_{\mathrm{m}}$

 $Ln^{230}Th_{ex} = Ln^{230}Th_{ex}^{0} - (\lambda_{230}/S) \cdot x$

里然,如果 230 Th $_{ex}^{}$ 0 和 S为常数的话, Ln^{230} Th $_{ex}$ 对x作图符得到一直线,直线的斜单即为沉积速率的函数。

4、应用:

测年范围为: <3×105a

● 唐のなぎ

SEDIMESTATION RETE +150 cm/TE,000 pt + 2.0 cm/10² pt

(1) 深海沉积速率的测定 (Piggot和Urry, 1939, 1942; Ku等, 1966; 1968; 1972) 。

(2) 極結核生长速率的測定 (Ku和Broecker, 1967, 1969; Harnes和Dymond, 1967; Bhat等, 1973) An ideal core

STREET AND STREET AND

三、²³¹Pa过剩测年法

1、原理:

231Pa由235U放射性衰变产生: 235U→231Th→231Pa,其半衰期为3.43×10⁴ a。231Pa是颗粒活性核景。当停水中的²³⁵U衰变产生²³¹Pa后,²³¹Pa就被吸附到颗粒物上,并随颗粒物进入到降底沉积物,由此导致沉积物中²³¹Pa相对²³⁵U的过剩,根据过剩²³¹Pa放射性衰变的剩余量,即可进行年代的测定。

● 唐のなる

● 唐の大言

2、条件:

- (1) 继承性假设:海洋水柱中²³¹Pa、²³⁵U含量在 ²³¹Pa_{ox}测年法的测年范围内基本恒定。
 - (2) 封闭系统假设: 沉积柱内未发生²³¹Pa的迁移。
 - (3)²³¹Pa由海水向沉积物中的沉积速率基本恒定。
 - (4) 沉积物在岩心中的层位遵循正常的沉积过程。

● 扇のたち

3、测年公式和推导:

岩心装深度 × (cm) 处的沉积速率 S (cm/单位射间) 和沉积率 代 t 之间的关系为:

S = x/t

あ; ²³¹Pa_{ex}^{= 231}Pa_{ex}⁰ • exp (-λ₂₃₁ • t)=²³¹Pa_{ex}⁰ • exp (-λ₂₃₁ • x/S) 其中; ²³¹Pa_{ex}, ²³¹Pa_{ex}, ⁰ 分列为 t、O財利过剩²³¹Pa的比活度; ²³¹Pa_{ex} = ²³¹Pa_m - ²³⁵U_m

 $Ln^{231}Pa_{ex} = Ln^{231}Pa_{ex}^{0} - (\lambda_{231}/S) \cdot x$

里然,如果 231 Pa $_{ex}^{0}$ 和 S为常数的话, Ln^{231} Pa $_{ex}$ 对x作图将得到一直线,直线的斜率即为沉积速率的函数。

测年范围为: <1.5×10⁵ a

4、应用:

- (1) 深海沉积速率的测定 (Sackett, 1960; Kominz 等, 1979)
- (2) **猛结核生长速率测定**(Ku等, 1979; Ku和Knaus, 1979)

● 扇のなる

四、²³⁰Th_{ex}/²³²Th测年法

1、原理:

230Th_{ex}测年法所需的前提条件较多,为减少这些限制,可应用230Th_{ex}/232Th测年法测定样品年龄。其出发点是用同一元素两个同位素之比值测定年龄比用它们中的任何一个来得好,因为不需要考虑每个同位素进入沉积物选单随时间的变化等。

社是颗粒活性核素。漆水中的²³⁰Th主要由²³⁴U衰变产生,²³²Th则主要由何流、大气输入漆泽。二者进入漆泽后,一起被吸附到颗粒物上,并随颗粒物进入到漆底沉积物中。因为²³²Th 的半衰期很长(1.4×10¹⁰ a),因此,沉积物中²³⁰Th_{ex}/²³²Th放射性活度比将随时间的推移而降低。根据²³⁰Th_{ex}/²³²Th活度比与沉积深度的关系,即可进行年代的测定。

● 唐のなる

2、条件:

- (1) ²³⁰Th、²³²Th在海水中有同样的化学形态, 二者在海水、颗粒物之间不存在同位素分馏。
- (2) 继承性假设:海洋水柱中²³⁰Th_{ex}/²³²Th活度 比在测年范围内基本恒定。
- (3) 封闭系统假设: 沉积柱内来发生²³⁰Th、 ²³²Th的迁移或迁移来导致二者的分馏。
 - (4) 样品中陆源碎屑含量较低。

● 唐のなす

3、测年公式和推导:

颗粒物²³⁰Th总此活度等于过剩²³⁰Th此活度与²³⁴U所支持的 ²³⁰Th此活度之和:

 230 Th = 230 Th_{ex} + 230 Th_s

其中: ²³⁰Th: 岩心 X 深度处导单位干沉积物的²³⁰Th此活度; ²³⁰Th_{ev}: 岩心 X 深度处单位干沉积物过剩²³⁰Th比活度; ²³⁰Th_s: 岩心 X 深度处单位干沉积物中由²³⁴U 支持的

230Th此活度。

对于²³⁰Th_{ex},有:

 $^{230}\text{Th}_{\text{ex}} = ^{230}\text{Th}_{\text{ex}}^{0} \cdot \exp(-\lambda_{230} \cdot t)$

其中, ²³⁰Th_{ex}0是则沉积射过剩²³⁰Th比活度。

● 唐のなる

以²³²Th 作为参考标准,有:

 230 Th_{ex}/ 232 Th = 230 Th_{ex}/ 232 Th 0 exp (- λ_{230} • t) 上述等式沒有考虑教长年代样品U所贡献的 230 Th_s:

 230 Th_s = $(\lambda_{234}/(\lambda_{230} - \lambda_{234}))$ 234 U⁰ (exp(- λ_{234} t)-exp(- λ_{230} t))

假设²³⁴U与²³⁸U达到久期平衡,有:

 $^{234}U_A^0 = ^{234}U_A = ^{238}U_A$

而: λ₂₃₀» λ₂₃₄, 所以:

$$\begin{split} &\lambda_{230} \cdot \lambda_{234} = \lambda_{230,} \ \text{exp}(\cdot \ \lambda_{234} \, t) = 1 \\ &^{230}\text{Th}_{AS} = ^{238}\text{U}_{A} \ (\ 1 \cdot \text{exp}(\cdot \ \lambda_{230} \, t)) \end{split}$$

因此:

增加。

● 扇のなる

4、应用:

测年范围为: <3×105a

- (1) 深海沉积速率的测定 (Goldberg和Koike, 1962)
- (2) 猛结核生长速率的测定 (Ku和Broecker, 1967, 1969; Harnes和Dymond, 1967; Bhat等, 1973)

● 唐のなる

五、²³¹Pa_{ex}/²³⁰Th_{ex}测年法

1、原理:

²³⁰Th与²³¹Pa 彼此间无成因联条,其放射性衰变是独立的。 二者的共同特点是来源于同一元素—始。 海洋中的²³⁸U、²³⁵U 含量是比较恒定的,而何水贡献的无支持的²³⁰Th与²³¹Pa很 少,可忽略不计。

这两个核素由其母体产生后,通过吸附在颗粒物表面或结合进入自生矿物中,从海水中迁出。因此海洋沉积物中不仅含有过剩的无支持的²³⁰Th,同时也有过剩的无支持的²³¹Pa。

如果这两个核素以同样的效率从漆水中清除的话,那么沉积物中过剩²³⁰Th与过剩²³¹Pa的活度比将只是财间的函数,其变化速率取决于二者衰变速率的差别。

● 唐の大言

2、条件:

- (1) ²³⁰Th与²³¹Pa 从海水中清除、迁出到沉积物 的机理是相同的,或十分近似的。
- (2) 封闭系统假设: ²³⁰Th与²³¹Pa 在沉积物中没有发生迁移,或者它们中的任何一个能破坏 ²³⁰Th/²³¹Pa活度比初始比值的核素没有单独迁移。
- (3) 陆源或火山源的²³⁰Th和²³¹Pa 含量很低,可 忽略不计。

● 唐のなる

3、公式推导:

 230 Th/ 231 Pa)_{ex}= 230 Th/ 231 Pa)_{ex} 0 [exp($-\lambda_{230}$ t)/exp($-\lambda_{231}$ t))

其中:²³⁰Th/²³¹Pa)_{ex} 为 t 射刻沉积物中无支持核素的活度比; ²³⁰Th/²³¹Pa)_{ex}⁰ 为刚沉淀沉积物无支持核素的活度比;

 λ_{230} 、 λ_{231} 分别为 230 Th与 231 Pa 的衰变常数. 230 Th/ 231 Pa) $_{\rm ex}$ = 230 Th/ 231 Pa) $_{\rm ex}$ 0 exp(λ ' t)

其中: λ'=λ₂₃₁-λ₂₃₀=12.133×10⁻⁶ a⁻¹,即有效半衰期为 57100 a。 里然,岩心中过剩²³⁰Th/²³¹Pa活度比随深度增加而增加。知 果沉积速率S是恒定的话,S = X/t,则:

 ${\rm Ln}^{230}{\rm Th}/{\rm ^{231}Pa})_{\rm ex}={\rm Ln}^{230}{\rm Th}/{\rm ^{231}Pa})_{\rm ex}^0+\lambda'$ X/S ${\rm Ln}^{230}{\rm Th}/{\rm ^{231}Pa})_{\rm ex}$ vs Xeta一直线,斜串为 λ' /S,裁距为 ${\rm Ln}^{230}{\rm Th}/{\rm ^{231}Pa})_{\rm ex}^0$

4、应用:

测年范围: < 1.5×105 a

(1) 深海沉积速率的测定 (Ku, 1976; Sackett,

1964; Broecker ***** Ku, 1969)

● 扇のなる

六、²¹⁰Pb过剩测年法

1、原理:

238U的衰变产物222Rn选选到大气中,并通过一条列的短寿命子体衰变成210Pb。210Pb在大气中的停留时间很短,仅约10 d左右,之后被雨、雷、尘埃等迁出大气,沉降于冰、雷、湖泊、海洋,乃至树木的木质组织中(如橡树、胡桃木等)。无支持的过剩210Pb的比活度随时间的推移而降低,其变化速率由其半衰期22.3 a 所控制。根据地质对象中过剩210Pb 放射性衰变的剩余量,即可进行年代的测定。

● 扇のたち

2、条件:

- (1) 封闭系统假设: 沉积柱内未发生²¹⁰Pb的迁移。
- (2)²¹⁰Pb由海水向沉积物中的沉积速率基本恒定。
- (3)²¹⁰Pb的初始比度基本恒定。

● 唐の大言

3、测年公式和推导:

岩心禁深度 x (cm) 处的沉积速率 S (cm/单位射间) 和沉积年代 t 之间的关系为:

S = x/t

高:²¹⁰Pb_{ex}=²¹⁰Pb_{ex}⁰ • exp (-λ₂₁₀ • t)=²¹⁰Pb_{ex}⁰ • exp (-λ₂₁₀ • x/S) 共中:²¹⁰Pb_{ex}、²¹⁰Pb_{ex}⁰ 分别为 t、O时到过剩²¹⁰Pb的比话度

 $^{210}\text{Pb}_{\text{ex}} = ^{210}\text{Pb}_{\text{m}} - ^{226}\text{Ra}_{\text{m}}$

 $\text{Ln}^{210}\text{Pb}_{\text{ex}} = \text{Ln}^{210}\text{Pb}_{\text{ex}}^{0} - (\lambda_{210}/\text{S}) \bullet x$

显然,如果²¹⁰Pb_{ex}⁰ 和 S为常数的话, Ln ²¹⁰Pb_{ex} vs X作图特得到一直线,直线的斜率即为沉积速率的函数。

● 唐のなる 4、应用: **闽年范围为:** < 100 a (1) 湖泊、港湾及近岸海域沉 积速率的测定 (Krishnaswami等, 1971; Koide 4, 1972; 1973)

● 唐の大言

七、²²⁸Th_{ex}/²³²Th过剩测年法

1、原理:

²²⁸Th是²³²Th的子体:

 $^{232}\text{Th} \rightarrow ^{228}\text{Ra} \rightarrow ^{228}\text{Ac} \rightarrow ^{228}\text{Th} \rightarrow ^{224}\text{Ra}$

²²⁸Th在近岸海城沉积物中明显地过剩于它的母体²³²Th和 ²²⁸Ra,其原因在于²²⁸Ra的高迁移能力。 沉积物中的²²⁸Ra可 通过间隙水进入漆水中,使漆水中²²⁸Th含量升高。由于²²⁸Th **辛衰期较短,在大洋水中无法再回到沉积物中,而近岸海域** 沉积物则接受到恒定的过剩"228Th"而。利用这些过剩的 228Th在岩心中的分布即可确定快速沉积环境中的沉积速率。



2、条件:

- (1) ²²⁸Th与²³²Th从海水中清除、迁出到沉积物的机理是相 同的,即不存在同位素分馏。
- (2) 封闭系统假设: ²²⁸Th与²³²Th 在测年范围内在沉积物 中没有发生迁移或导致其迁移的分馏。
 - (3) ²²⁸Th进入沉积物的速率基本恒定。

3、公式推导:

● 扇のなる

沉积物中的²²⁸Th可能有三个来源:

- (1) 来自于海水中²²⁸Th的清除、迁出;
- (2) 来自海水中迁出的²³²Th的衰变,这些²³²Th从海水中迁 出时不伴随其子体²²⁸Ra、²²⁸Th;
- (3) 来自沉积物中过剩²²⁸Ra衰变,这些²²⁸Ra沉淀时不伴随 子体²²⁸Th。
- $A^{228}Th_{m} = A^{228}Th_{ex} + A^{228}Th_{232Th growth} + A^{228}Th_{228Ra growth}$ 两边除以²³²Th活度:
- $A^{228} Th_m/A^{232} Th = A^{228} Th_{ex}/A^{232} Th + A^{228} Th_{232 Th \, growth}/A^{232} Th +$ A²²⁸Th_{228Ra growth}/A²³²Th 根据Bateman等式可得到由²²⁸Ra、²³²Th生长的²²⁸Th量,有:
- $A^{228}Th_{m}/A^{232}Th = A^{228}Th_{ex}/A^{232}Th + \{1 + [\lambda_{228Ra} \exp(-\lambda_{228Th} t) -$
 - $\lambda_{228Th} \exp(-\lambda_{228Ra} t)]/[\lambda_{228Th} \lambda_{228Ra}]] + R$
- $\lambda_{228\text{Th}} \sim \lambda_{228\text{Ra}} \sim \lambda_{$

4、应用:

测年范围: < 10 a

(1) 近岸海域沉积速率的测定 (Koide, 1973).

● 唐のなる

● 唐のな言

八、²³⁴Th过剩测年法

1、原理:

海洋中的²³⁴Th由母体²³⁸U衰变产生,由于它是一个颗粒活性核素,产生后很快被颗粒物所吸附,进而迁出到沉积物。 尽管²³⁴Th半衰期很短,但在近岸海域已观察到²³⁴Th的过剩 现象。根据沉积物中过剩²³⁴Th放射性活度随时间的降低程度,即可确定沉积速率。

2、条件:

- (1) 封闭系统假设: 沉积柱内来发生²³⁴Th的迁移。
- (2) ²³⁴Th由海水向沉积物中的沉积速率基本恒定。
- (3) ²³⁴Th的初始比度基本恒定。

● 唐の大賞

3、测年公式和推导:

岩心茶课度×(cm) 处的沉积速率 S (cm/单位射间) 和沉积率 代 t 之间的关集为:

S = x/t

高:²³⁴Th_{ex}=²³⁴Th_{ex}0•exp(-λ₂₃₄•t) = ²³⁴Th_{ex}0•exp (-λ₂₃₄•x/S) 其中:²³⁴Th_{ex}、²³⁴Th_{ex}0分别为 t、O对到过剩²³⁴Th的此活度

 $^{234}\text{Th}_{\text{ex}} = ^{234}\text{Th}_{\text{m}} - ^{238}\text{U}_{\text{m}}$

 $Ln^{234}Th_{ex} = Ln^{234}Th_{ex}^{0} - (\lambda_{234}/S) \cdot x$

里然,如果 234 Th $_{ex}^{0}$ 和 S为常数的话, Ln 234 Th $_{ex}$ vs X作图 将得到一直线,直线的斜单即为沉积速率的函数。

4、应用:

测年范围:<100 d

(1) 近岸海域沉积速率 (Minagawa和Tsungai, 1980; Aller 等, 1980)