

II-271 底質土層における長寿命放射性核種の拡散について

京都大学原子炉実験所

"

桂山章典

正員・福井正美

§-1 研究の目的および方法

環境水中に放出された長寿命放射性核種の挙動を予測することは衛生工学や保健物理分野の課題であるが、特に湖沼や海底の底質土層におけるそれからの挙動は機械的・物理的・化学的・生物的等の複数の要因によるものである。そして物理化学的な吸着作用により、分子拡散によってのみ移動する分子の拡散現象が遅れる。したがって、室内実験において短期間にその分子拡散係数よりも小さいみかけの拡散係数を求める、底質土層中における汚染の推定を行なうことは非常に困難である。今回、拡散境界面と非定常条件を実験条件に適用することにより、解析は定常拡散条件よりも複雑であるが、容易な実験条件と室内実験を行ない、みかけの拡散係数を求める式 $\Sigma = \frac{D_e}{P + (1-P)\Sigma K}$ を報告する。イオン種には分子の多孔性媒質中における移動が遅く、同一液相空間における平衡が擬似的に成立している場合はヘンリー型の吸着モデルが通常用いられる。この反応は速い、かつ崩壊定数入を有する核種の媒質中における物質移動の基礎式は(1)式で示される。 $\Sigma = z^2 Q = KC$, $K = w \cdot e^{-\lambda t}$ なる変換函数 w を用いると、よく知られてる(2)(3)式を得る。

$$\frac{\partial C}{\partial t} + \frac{(1-P)}{P} \frac{\partial Q}{\partial t} = \frac{D_e}{P} \frac{\partial^2 C}{\partial Z^2} - \lambda C - \frac{(1-P)}{P} \frac{\partial Q}{\partial Z} \quad (1)$$

$$\frac{\partial w}{\partial t} = \alpha \cdot \frac{\partial^2 w}{\partial Z^2} \quad (2)$$

$$\alpha = D_e / \{ P + (1-P)\Sigma K \} \quad (3)$$

拡散媒体は通常半無限とを考え、上述のように拡散物質の移動速度が小さくなるから十分である。式(2)の解は境界条件として一定濃度を想定すれば簡単なものとなるが、長期間の条件を満たすには多量のR.I.溶液を必要とし、室内実験では困難な条件となる。そこで、初期、境界条件を持つよう考へ、上層液の変化量が境界面を通して媒体中に移行し量を算じてみると(4)式の解を得る。

$$I.C: w(z,0) = 0 \quad B.C: w(\infty, t) = 0, \quad w(0, t) = v(t) \quad H \{ C_0 - v(t) \} = - \int_{z=0}^{t} D_e \cdot \frac{\partial w}{\partial Z} \Big|_{z=0} dt \quad (4)$$

$$C/C_0 = \exp(D_e z / \alpha H + D_e^2 t / \alpha H^2 - \lambda t) \cdot \operatorname{erfc}(z / 2\sqrt{\alpha H} + D_e \lambda t / \alpha H) \quad (5)$$

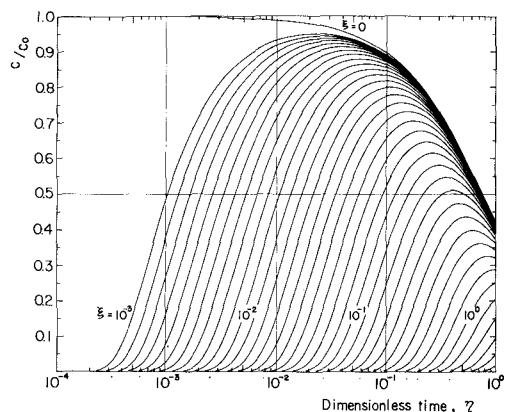
$\Sigma = z^2$ 汚染進行速度の推定上、安全側を考へて $\lambda = 0$ とし、変換パラメータ α を用いて(7)式を得る。

$$\alpha = D_e z / \alpha H \quad (5), \quad \alpha = \sqrt{\lambda / \alpha} \cdot D_e / H \quad (6), \quad C/C_0 = \exp(\xi + \xi^2) \cdot \operatorname{erfc}(\xi / 2 + \xi^2) \quad (7)$$

図-1は $\xi = \xi$ をパラメータとして計算結果を示す。 ξ は、みかけの拡散係数を求める式(3)および(6)式から求められる式 $\xi = \sqrt{\lambda / \alpha} \cdot D_e / H$ を用いて(7)式を得る。

図-1は、 $\xi = \xi$ をパラメータとして計算結果を示す。 ξ は、みかけの拡散係数を求める式(3)および(6)式から求められる式 $\xi = \sqrt{\lambda / \alpha} \cdot D_e / H$ を用いて(7)式を得る。種々の実験イオンの無限希釈液中の拡散係数は普通 $k \times 10^{-5}$ cm^2/sec ($k = 1 \sim 3$)であり、これは多孔性媒質の幾何学的な条件のみが付加されて求められた D_e は、單一の媒質については液相中の拡散係数の変動幅以上に変化するとは考へ難く、むろろ種々のイオンの持続性は媒体との吸着の分配比に顕著に現われると。したがって、 α を求める前に媒体との反応性には無視される ^{36}Cl をトレーサーとして D_e を求める、これを式(5)とし、実験装置としては液の混合を完全に行なわせると、底質土のより上層 10^{-2} m以内に拡散カラムとは別に貯留槽を設け、底質土上面を薄層にして液循環させ、非定常拡散とした。実験材料としては D_e 充填材粒径は3影響を調べるために、0.1, 0.6, 1.0, 3.0, 5.0 mmの平均粒径を

図-1



有する Glass beads を、また反応性を有する媒質としては主に豊浦石英砂を用いた。拡散物質としては、核分裂生成物として Cs, Ru, Sr, Zr, Ce と、誘導放射性核種としては Zn, Mn, Co, Cd, Hg の塩化物形を用いた。

§-2 結果および考察

はじめに Glass beads を多孔性媒質とし、トリチウム水をトレーサーとした場合に、(7)式において $K = 0$, $\beta = 0$ として理論曲線を用いて、上層液の濃度変化に相当する値を求めて、(6)式から求められた D_e を図-2 に示す。これは 3 倍の Glass beads の粒径が大きくなるにつれて D_e が大きくなり、粒径 1 mm のとき $1 \times 10^{-6} \text{ cm}^2/\text{sec}$ となる。小さな粒径のものほど、 D_e の値が小さくなるのは ${}^{3}\text{H}_2\text{O}$ の拡散過程において、粒子壁の影響が現われることによる。また 3 mm と 5 mm の粒径の場合には D_e の値が大きくなる傾向があるが、これは表面に沿って流れの乱れによるものと考えられる。豊浦石英砂はついで ${}^{3}\text{H}_2\text{O}$ と ${}^{36}\text{Cl}$ をトレーサーとして D_e を求めめたが、前者の場合が $(3) \beta = 5 \times 10^{-7} \text{ cm}^2/\text{sec}$ 、後者の場合が $\text{NaCl} = 10 \text{ mg/ml}$ の濃度で Carrier として添加した場合では、 $1 \times 10^{-6} \text{ cm}^2/\text{sec}$ である。これらは分子拡散の律速過程で ${}^{3}\text{H}_2\text{O}$ が砂粒との細孔における結晶水との交換作用が付加され、單なる间隙を移動する Cl^- オンよりも媒体中での移動が小さくなるものと考えられる。従って、媒体との反応が生じない時の D_e の代表値としては豊浦石英砂の場合 $1 \times 10^{-6} \text{ cm}^2/\text{sec}$ を用いる。これ、表-1 に示す一連の実験が終った段階での固-液両相濃度から直接求めた K と、これを用いて(3)式から求めた d_1 、および上層液の濃度変化から(6)式を用いて求めた d_2 を示す。これらは d_1/d_2 をみれば、 $\eta_1 < d_1 \ll 1 - \eta_1$ の $10^{-8} \text{ cm}^2/\text{sec}$ であることを考へれば得られる d_1 の値はほぼ妥当なものと思われる。

図-2

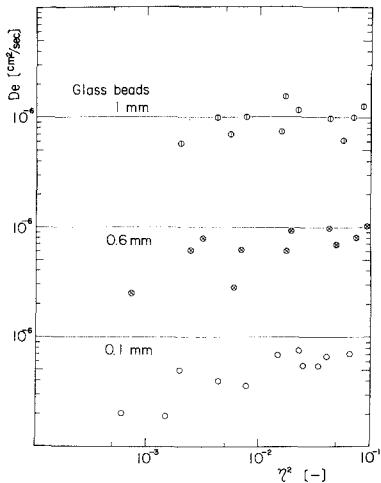


図-3

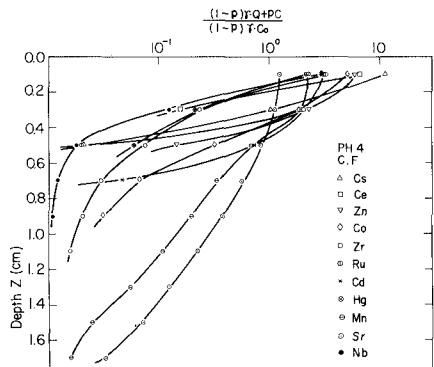


表-1

	Cs	Ce	Zn	Hg	Co	Zr	Ru	Cd	Mn	Sr	
分配係数 K	114	69	18	15	14	14	12	7.0	3.5	1.6	cm^3/gr
$\alpha_1 = D_e / \{(1-p)\beta + K\}$	0.54	0.88	3.3	3.9	4.3	4.3	5.1	7.9	16	32	$10^{-8} \text{ cm}^2/\text{sec}$
$\alpha_2 = D_e^2 \pm \eta^2 H^2$	0.60	0.50	3.7	0.65	3.0	1.9	2.0	4.2	14	27	$10^{-8} \text{ cm}^2/\text{sec}$
α_1 / α_2	0.90	1.8	0.89	6.0	1.4	2.3	2.6	1.9	1.1	1.2	—